

Etude et optimisation des propriétés optiques et morphologiques d'un luminophore du type La1-x-yCexTbyPO4

Michel Junker

► To cite this version:

Michel Junker. Etude et optimisation des propriétés optiques et morphologiques d'un luminophore du type La1-x-yCexTbyPO4. Génie des procédés. Ecole Nationale Supérieure des Mines de Saint-Etienne, 1995. Français. NNT: . tel-00843196

HAL Id: tel-00843196 https://theses.hal.science/tel-00843196

Submitted on 10 Jul2013

HAL is a multi-disciplinary open access archive for the deposit and dissemination of scientific research documents, whether they are published or not. The documents may come from teaching and research institutions in France or abroad, or from public or private research centers. L'archive ouverte pluridisciplinaire **HAL**, est destinée au dépôt et à la diffusion de documents scientifiques de niveau recherche, publiés ou non, émanant des établissements d'enseignement et de recherche français ou étrangers, des laboratoires publics ou privés.

ECOLE NATIONALE SUPERIEURE DES MINES DE SAINT-ETIENNE

THESE

Présentée par

Michel JUNKER

pour obtenir le grade de

DOCTEUR

DE L'INSTITUT NATIONAL POLYTECHNIQUE DE GRENOBLE et de L'ECOLE NATIONALE SUPERIEURE DES MINES DE SAINT-ETIENNE

(Spécialité : Génie des Procédés)

Etude et optimisation des propriétés optiques et morphologiques d'un luminophore du type La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄

Soutenue à Nice le 14 Septembre 1995

COMPOSITION du JURY

Monsieur

M. SOUSTELLE

Président

Messieurs

P. MAESTRO G. BOULON Rapporteurs

Messieurs

B. GUILHOT P. IACCONI

Examinateurs

Thése préparée au Centre de Recherches et d'Etudes sur les Solides et leurs Applications (CRESA)

• • , 72

.

.

*

. .

.

.....

.

. .

. .

1

THESE

Présentée par

Michel JUNKER

pour obtenir le grade de

DOCTEUR

DE L'INSTITUT NATIONAL POLYTECHNIQUE DE GRENOBLE et de L'ECOLE NATIONALE SUPERIEURE DES MINES DE SAINT-ETIENNE

(Spécialité : Génie des Procédés)

Etude et optimisation des propriétés optiques et morphologiques d'un luminophore du type La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄

Soutenue à Nice le 14 Septembre 1995

COMPOSITION du JURY

MonsieurM. SOUSTELLEPrésidentMessieursP. MAESTRO
G. BOULONRapporteurs
RapporteursMessieursB. GUILHOT
P. IACCONIExaminateurs
Examinateurs

Thése préparée au Centre de Recherches et d'Etudes sur les Solides et leurs Applications (CRESA)

r si

·

.

Je dédie ce travail à la mémoire de

Willy JUNKER Nicole JUNKER Paula BACH

Ce travail a été réalisé au Centre de Recherches et d'Etudes sur les Solides et leurs Applications (CRESA) constitué par le Centre de "Sciences des Procédés Industriels et Naturels" de l'Ecole des Mines de Saint-Etienne et le Laboratoire de Physique Electronique des Solides de l'Université de Nice.

La direction du présent travail a été assurée conjointement par Messieurs GUILHOT et lACCONI.

Je tiens en tout premier lieu à remercier Monsieur GUILHOT. La confiance qu'il m'a toujours accordée et son expérience sont très certainement à l'origine du succès de mes recherches. Je lui suis profondément reconnaissant pour la compréhension dont il a fait preuve à mon égard dans les moments difficiles qu'il m'a fallu traverser.

Que Monsieur IACCONI soit vivement remercié pour l'accueil chaleureux qu'il m'a toujours réservé dans son laboratoire. Ces conseils m'ont été particulièrement utiles et m'ont permis de mieux appréhender certains des phénomènes présentés ici.

Je suis très reconnaissant à Monsieur SOUSTELLE pour m'avoir permis d'effectuer une thèse à l'Ecole des Mines de Saint-Etienne. Je suis très honoré qu'il ait accepté la présidence de ce jury. Ces propres travaux et conseils ont d'ailleurs inspiré certaines des conclusions présentées dans ce mémoire.

Mes remerciements vont aussi à Monsieur MAESTRO, de la société Rhône-Poulenc Recherhes, pour l'intérêt qu'il a porté au présent sujet dont il a été un des initiateurs. Je lui sais grés d'avoir pris le temps nécessaire au jugement de ce travail.

Je tiens, au même titre, à exprimer tous mes remerciements à Monsieur HUGUENIN, de la Société Rhône-Poulenc Recherches, pour son soutien matériel, sa disponibilité et son efficacité. Sa contribution à ces travaux a grandement facilité leur aboutissement.

J'exprime ici mes remerciements les plus sincères à Monsieur BOULON pour la spontanéité avec laquelle il a accepté de juger ce travail en qualité de spécialiste des matériaux luminescents.

Je ne saurais oublier toutes les personnes du Centre S.P.I.N. et du L.P.E.S. qui, par leur participation scientifique et technique, ont grandement contribué à l'obtention des résultats expérimentaux de ces recherches. Je pense en particulier à Monsieur GROSSEAU, Monsieur MARCHAND, Madame VERNEY et Madame GIBERT.

Je remercie Mademoiselle BERNE pour son efficacité dans la dactylographie de ce mémoire.

Enfin, je suis particulièrement reconnaissant à tous ceux qui par leur gentillesse, bonne humeur et soutien moral ont su rendre à l'Ecole et en dehors mon séjour à Saint-Etienne agréable. Je pense en particulier à Francis, Eric, Christophe, Jean, Laurent, Jean-Pierre, Françoise, Hubert, Odile, Philippe, Daniel, Sandrine, Cécile, Djamal, César, René et Mourad.

Je n'oublie pas non plus l'équipe de foot avec ces quelques victoires et ces très nombreux après-match. Je remercie également Angelo pour ses précieux conseils musicaux.

.

SOMMAIRE

Page

INTRODUCTION		1
CHAPÎTRE I : Comportement thermique du phosphat et du précurseur	te de lanthane hydraté	3
1. Rappels bibliographiques sur les orthophosphate	s de terres rares	3
1.1. Synthèse et structure cristallographique		3
1.1.1. Synthèse par réaction solide-solide		3
1.1.2. Synthèse par coprécipitation	na sensa	5
1.2. Comportement thermique des phosphates de terres 1.3. Spectres infrarouge des phosphates de terres rares	rares	6
2 Drépondion et constárigation des produits étudi	16a	•
2. Freparation et caracterisation des produits etudi	les	ð
3. Résultats expérimentaux		10
3.1. T.G D.S.C.		10
3.2. A.T.D.		12
3.3. T.G. haute température		13
3.4. Analyse par diffraction des rayons X	· · ·	14
3.4.1. Transformation I et II		14
3.4.2. Transformation III	·	14
3.4.3. Transformation IV		15
3.5. Thermodésorntion		15
3.6. LR.T.F.		16
3.7. Conclusion		17
4 Etude et interprétation des phànoménes observés	X	17
4.1 La déshudratation	• • • • • • • • • • • • • • • • • • •	17
4.1. La desnyuratation		17
4.1.1. Experiences preuminuires		177
4.1.1.1. Reversionne des deux encres $4.1.1.2$ Liere statue la $2^{\text{ème}}$ étame de déaleudratation et l	a mulaimitation da	10
4.1.1.2. Lien entre la 2 etape de desnyardiation et la	a precipitation de	19
a phase monocumque		30
4.1.2. Elude de la desnyardidión sous pression de vapel	ur a eau pure	20
4.1.2.1. Analyse par inermogravimetrie		20
4.1.2.2. Analyse par DRX		23
4.1.2.3. Interpretation des differences entre les progra	immes ae temperature	24
4.1.2.4. Existence d'un equilibre divariant entre le pho hydraté et la vapeur d' eau	osphate de lanthane	25
4.1.3. Conclusion	•	26
4.2. La précipitation de la phase monoclinique		26
4.2.1. Etude cinétique		26
4.2.1.1. Détermination du degré d'avancement de la t	ransformation	26
4.2.1.2. Calcination sous air statique		27
4.2.1.3. Influence de la vapeur d'eau		29
4.2.2. Interprétation : modélisation géométrique		29
4.2.2.1. Rappel sur les processus de germination-crois	sance	30

P	age	

4.2.2.2. Les modèles de germination-croissance	31
4.2.2.3. Choix du modèle : discussion et interprétation des résultats	32
4.2.2.3.1. Choix d'un critère de selection	33
4.2.2.3.2. Modèles retenus	34
4.2.2.3.2.1. LaPO ₄ , xH ₂ O	34
4.3.2.3.2.2. LaCeT, xH ₂ O	36
4.2.2.3.3. Discussion	37
4.2.2.3.4. Interprétation de l'effet accélérateur de la vapeur d'eau	38
4.2.2.4. Conclusion	39
4.3. Décomposition IV	39
4.3.1. Interprétation des bandes infrarouge	40
4.3.2. Origine du trimétaphosphate	40
4.3.2.1. Lavage avec du dodécylsulfate de sodium	41
4.3.2.2. Réaction entre $HN_4H_2PO_4$ et LaPO ₄	44
4.3.2.3. Comportement thermique du trimétaphosphate de lanthane	46
4.3.3. Conclusion	48
5. Conclusion	49
Bibliographie (Chanître I et Annexe D	.50
CHAPÎTRE II : Les propriétés optiques de La _{1-x-v} Ce _x Tb _v PO ₄	53
Rappels bibliographiques et résultats expérimentaux	
1. Rappels bibliographiques	53
1.1. Introduction : généralités	53
1.1.1. La luminescence	53
1.1.2. Les luminophores	55
1.1.3. La luminescence des terres rares	58
1.1.4. Application de La _{1xy} Ce ₂ Tb _y PO ₄	60
1.2. La luminescence de La _{1-x} , Ce, Tb, PO_4	62
1.2.1. Rappel sur les transferts d'énergie	62
1.2.2. Rappels sur les interactions multipolaires électriques	64
1.2.3. Caractéristiques snectrales de Ce ³⁺ et Tb ³⁺	-
1.2.3.1. Caractéristiques spectrales de Ce^{3+}	67
	67 67
1.2.3.2. Caractéristiques spectrales de Th ³⁺	67 67 68
1.2.3.2. Caractéristiques spectrales de Tb ³⁺ 1.2.4. Mécanismes internenants dans le transfert Ce ³⁺ - Tb ³⁺ dans La _{1x} , Ce _x Tb _y PO ₄	67 67 68 71
1.2.3.2. Caractéristiques spectrales de Tb ³⁺ 1.2.4. Mécanismes internenants dans le transfert Ce ³⁺ - Tb ³⁺ dans La _{1-x-y} Ce _x Tb _y PO ₄ 1.3. Rendement quantique de transfert d'énergie : rappel et principe de mesure	67 67 68 71 72
 1.2.3.2. Caractéristiques spectrales de Tb³⁺ 1.2.4. Mécanismes internenants dans le transfert Ce³⁺- Tb³⁺ dans La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄ 1.3. Rendement quantique de transfert d'énergie : rappel et principe de mesure 	67 67 68 71 72
 1.2.3.2. Caractéristiques spectrales de Tb³⁺ 1.2.4. Mécanismes internenants dans le transfert Ce³⁺- Tb³⁺ dans La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄ 1.3. Rendement quantique de transfert d'énergie : rappel et principe de mesure 2. Résultats expérimentaux 	67 67 68 71 72 75
 1.2.3.2. Caractéristiques spectrales de Tb³⁺ 1.2.4. Mécanismes internenants dans le transfert Ce³⁺- Tb³⁺ dans La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄ 1.3. Rendement quantique de transfert d'énergie : rappel et principe de mesure 2. Résultats expérimentaux 2.1. Thermoluminescence 	67 67 68 71 72 75 75
 1.2.3.2. Caractéristiques spectrales de Tb³⁺ 1.2.4. Mécanismes internenants dans le transfert Ce³⁺- Tb³⁺ dans La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄ 1.3. Rendement quantique de transfert d'énergie : rappel et principe de mesure 2. Résultats expérimentaux 2.1. Thermoluminescence 2.1.1. Thermoluminescence anrès ecxitation U.V. 	67 67 68 71 72 75 75 75
 1.2.3.2. Caractéristiques spectrales de Tb³⁺ 1.2.4. Mécanismes internenants dans le transfert Ce³⁺- Tb³⁺ dans La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄ 1.3. Rendement quantique de transfert d'énergie : rappel et principe de mesure 2. Résultats expérimentaux 2.1. Thermoluminescence 2.1.1. Thermoluminescence après ecxitation U.V. 2.1.2. Thermoluminescence après ecxitation par rayons X 	67 67 68 71 72 75 75 76 77
 1.2.3.2. Caractéristiques spectrales de Tb³⁺ 1.2.4. Mécanismes internenants dans le transfert Ce³⁺- Tb³⁺ dans La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄ 1.3. Rendement quantique de transfert d'énergie : rappel et principe de mesure 2. Résultats expérimentaux 2.1. Thermoluminescence 2.1.1. Thermoluminescence après ecxitation U.V. 2.1.2. Thermoluminescence après ecxitation par rayons X 2.1.2.1. Emission de thermoluminescence 	 67 67 68 71 72 75 75 76 77 77
 1.2.3.2. Caractéristiques spectrales de Tb³⁺ 1.2.4. Mécanismes internenants dans le transfert Ce³⁺- Tb³⁺ dans La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄ 1.3. Rendement quantique de transfert d'énergie : rappel et principe de mesure 2. Résultats expérimentaux 2.1. Thermoluminescence 2.1.1. Thermoluminescence après ecxitation U.V. 2.1.2. Thermoluminescence après ecxitation par rayons X 2.1.2.1. Emission de thermoluminescence 2.1.2.2. Analyse spectrale des émissions de thermoluminescence 	67 68 71 72 75 75 75 76 77 77 78
 1.2.3.2. Caractéristiques spectrales de Tb³⁺ 1.2.4. Mécanismes internenants dans le transfert Ce³⁺- Tb³⁺ dans La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄ 1.3. Rendement quantique de transfert d'énergie : rappel et principe de mesure 2. Résultats expérimentaux 2.1. Thermoluminescence 2.1.1. Thermoluminescence après ecxitation U.V. 2.1.2. Thermoluminescence après ecxitation par rayons X 2.1.2.1. Emission de thermoluminescence 2.1.2.2. Analyse spectrale des émissions de thermoluminescence 2.1.2.3. Mesures complémentaires : thermoluminescence de LaCe. LaTh et LaPO. 	67 68 71 72 75 75 76 77 77 78 80

Р	age
	~~~~

2.1.2.4. Conclusion	83
2.2. Intensité d'émission de fluorescence de $Ce^{3+}$ et $Tb^{3+}$	84
2.2.1. Influence de la température et de l'atmosphère de calcination	84
2.2.2. Influence de la durée de calcination	86
2.2.3. Conclusion	87
2.3. Mesures de réflexion diffuse	87
2.3.1. Réflectance de LaCe et LaCeT	87
2.3.2. Réflectance de LaPO4 et LaTb	91
2.4. Evolution de la morphologie avec la température et l'atmosphère de calcinat	tion 93
2.5. Conclusion	- 95
3. Interprétation et discussion	95
3.1. Présence de Ce au degré d'axydation +IV	95
3.1.1. Résultats préliminaires	95
3.1.2. Rappels bibliographiques sur les spectres d'absorption des terres rares tétravalentes	96
3.1.3. Interprétation des spectres de réflexion diffuse	96
3.2. Discussion sur les différences d'intensité d'émission de Ce ³⁺	97
3.2.1. Existence d' un phénomène d'autoabsorption	97
3.2.2. Absorption du rayonnement excitateur par Ce ⁴⁺ et le réseau	98
3.2.3. Conclusion	98
<b>3.3. Interprétation des différences d'intensité d'émission de Tb³⁺, calcul des rendements de transfert</b>	99
4. Conclusion	101
Bibliographie (Chapître II)	103
CHAPÎTRE III : Influence d'un ajout au précurseur sur la morphologie du	107
Luminonhore	
Interprétation des effets observés	
1. Etudo próliminaira : chaix da l'ajout	107
1. Introduction · mornhologie de l'acter anrès traitement	107
1.1. Mittouletton : morphologie de l'acter après trattement 1.2. Méthode de l'ajout, choix de l'ajout	107
1.2. Institude de l'ajout, choix de l'ajout	108
1.2.1. Sussification et description de la methode 1.2.2. Choix de l'ajout et protocole opératoire	100
1.3. Influence sur les propriétés optiques	112
1.3.1. Thermoluminescence	112
1.3.2. Spectre de réflexion diffuse, intensité d'émission et rendement	113
1.4. Conclusion	114
2. Influence de Li ₂ CO ₃ : résultats expérimentaux	114
2.1. Influence sur la morphologie	114
2.1.1. Influence du pourcentage d'ajout	114
2.1.2. Influence du programme de traitement thermique	116

	Page
2.1.3. Influence de la taille des agglomérats	118
2.2. Influence de Li ₂ CO ₃ sur le comportement thermique	118
2.2.1. Etude du mélange non traité	118
2.2.2. Etude du mélange calciné	120
2.3. Influence sur les spectres infrarouge	121
2.4. Conclusion	123
3. Etude et interprétation des modifications du comportement thermique	125
3.1. Influence de l'ajout de Li ₂ CO ₃ sur la précipitation de la phase monoclinique	125
3.1.1. Effet cinétique de l'ajout sur la précipitation de la phase monoclinique	125
3.1.2. Influence de la taille du cation	126
3.1.3. Conclusion	128
3.2. Modification du comportement thermique après calcination : interprétation	128
3.2.1. Réaction entre Li ₂ CO ₃ et LaPO ₄	128
3.2.1.1. Identification des composés formés : analyse par DRX	129
3.2.1.2. Analyse par T.G D.S.C.	131
3.2.1.2. Réaction entre LaPO, et La ₂ O ₂	132
3.2.7.5. Acación chire La 04 ci 12/03 3.2.7. Ftude de la solubilité et du comportement thermique de La PO- et Li PO-	133
$3.2.2.$ Entrie de la solution de la $PO_{2}$ et Li $PO_{4}$ dans l'acide	134
3 2 2 2 Analyses thermiques différentielles de La ₂ PO ₂ et Li ₂ PO ₄	134
3.2.3. Formation d'une solution solide par réaction entre LaPO, et Li ₂ PO,	135
3.2.3.1 Analyse nar DRX	136
3 2 3 2 Analyse thermique différentielle	136
3.3. Conclusion	137
A Interprétation des causes des modifications des spectres infrarouge	130
4. Interpretation des causes des mounications des spectres infrarouge	130
4.1. Introduction : rappels bibliographiques et consequences	139
4.2. Note de Li ₃ r O ₄ et $\Pi_{4}\Pi_{2}r$ O ₄ : resultats premiminaries	139
4.2.1. Role at Li3F 04 4.2.2 Pâla da UNI U DO	133
4.2.2. Role ue 111141121 04 1 2 3 Conclusion	141
4.2.5. Conclusion	144
4.3. Reactions primaries	144
4.5.1. Reaction entre Lur 04 et 11141121 04	144
4.5.2. Reaction entre Lize 04 et 11141121 04	145
4.5.2.1. Analyse par infrarouge	145
4.5.2.2. Analyse par DRA	140
4.5.5. Reaction entre Li ₃ PU ₄ et LaPU ₄	14/
4.5.4. Conclusion	148
4.4. Reactions secondaires	148
4.4.1. Observations pretiminatires	147
4.4.1.1. Analyse par spectroscopie infrarouge	147
4.4.1.2. Discussion	150
7.7.4. Neucuon chire Lif 03 & Luf 04 1 1 2 Conclusion	152
7.7.J. Conclusion 15 Différences des spectres infrareurs avec la quantité d'aient	153 154
4.5.1 Etudo nav ATD	154
4.5.1. Linue pur A.1.D. 15.2 Discussion	154
4. J. 2. Discussion	130 1 <i>57</i>
4.0. Conclusion	12/

•

	Page
5. Interprétation des modifications de la morphologi	e 158
5.1. Introduction : choix d'un autre ajout et conséquence	158
5.1.1. Ajout de Li ₃ PO ₄	158
5.1.2. Discussion	159
5.1.3. Rôle des composés en surface : influence de la nat carbonate	ure du cation du 160
5.1.4. Conclusion	162
5.2. Interprétation du grossissement des grains	162
5.2.1. Le frittage avec phase liquide	163
5.2.2. Application au mélange LaPO ₄ , xH ₂ O/Li ₃ PO ₄	164
5.2.2.1. Formation de la phase liquide	164
5.2.2.2. Dissolution-précipitation	165
5.2.2.3. Croissance des grains : mûrissement d'Ostwald	165
5.2.2.4. Paramètres qui influent sur le grossissement de	s grains 166
5.4. Conclusion	167
6. Conclusion	168
Bibliographie (Chapître III et Annexe III)	169
CONCLUSION	172
ANNEXES	174
Annexe I.1	174
Annexe III.1	176
Annexe III.2	177
Annexe III.3	181
	101

· · . . et and a second s

.



. . .

.

#### INTRODUCTION

Les luminophores sont des composés minéraux solides qui ont la particularité d'émettre un rayonnement visible lorsqu'ils sont soumis à une excitation par des sources qui peuvent être de natures diverses : bombardement d'électrons, rayons X ou U.V...

Leurs applications essentielles se situent dans les systèmes de visualisation. Les écrans de télévision en sont l'exemple le plus connu. Ils sont également utilisés dans des systèmes d'éclairage domestique d'un nouveau type: les lampes trichromatiques.

C'est un de ces luminophores, employé dans ce type de lampes, que nous allons étudier dans le présent travail.

Le composé qui nous intéressera est un phosphate mixte de lanthane-cérium et terbium ( $La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO_4$ ) qui émet à 544 nm (vert) lorsqu'il est soumis à une irradiation U.V. (254 nm).

Il est obtenu industriellement par calcination à 900 - 1000 °C d'un précurseur synthétisé par une technique de coprécipitation.

C'est en fait ce précurseur qui servira de base à notre étude. Il nous sera fourni par la société Rhône - Poulenc. Sa composition ne variera pas tout au long de notre travail.

Notre objectif consistera à améliorer les propriétés optiques et morphologiques du luminophore par traitement thermique de ce précurseur.

Tout au long de notre travail nous étudierons en paralèlle le précurseur et le phosphate de lanthane hydraté synthètisé selon le même procédé. Nous suivrons ainsi, au cours des différentes étapes de notre étude, l'évolution de ce qui est appelé la "matrice" du luminophore. Nous vérifierons, bien entendu, si les résultats obtenus s'appliquent aussi au précurseur.

Nous exposerons les résultats de nos recherches en trois Chapîtres.

Le Chapître I sera consacré à l'étude du comportement thermique du précurseur. Nous y mettrons en évidence et interpréterons l'ensemble des transformations qu'il subit au cours de cette étape de préparation. Ces résultats nous permettrons d'acquerir une meilleure connaissance fondamentale de ces transformations, les études présentées dans la littérature étant très incomplètes. Ils nous seront utiles dans le troisième chapître.

Dans le Chapître II, nous nous intéresserons aux propriétés optiques du luminophore obtenu après traitement thermique du précurseur. Nous mettrons en évidence et expliquerons les relations qui existent entre ces propriétés et les conditions de préparation.

C'est à ce niveau que se situeront en partie l'originalité et l'aspect novateur de notre étude. En effet, si les propriétés optiques de  $La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO_4$  sont connues et comprises depuis un peu plus de 25 ans, il n'en va pas de même en ce qui concerne le lien qui existe entre celles-ci et la méthode de préparation du luminophore. Enfin, dans le Chapître III, nous mettrons au point une méthode de préparation permettant d'obtenir un luminophore à morphologie contrôlée à partir du précurseur. Nous procéderons pour cela à l'ajout au précurseur d' un composé adapté.

Nous expliquerons les modifications entrainées par cet ajout. Nous utiliserons alors une partie des résultats du Chapître I.

Cet aspect de notre travail est également original et novateur.

La morphologie des luminophores est un des paramètres clefs dans leurs applications. Elle a une importance essentielle dans la réalisation technique des systèmes les utilisant. Or, dans la majeure partie des travaux publiés sur les luminophores leur morphologie n' est jamais pris en compte ou que très superficiellement.

### Chapître 1 : Comportement thermique du phosphate de lanthane hydraté (LaPO4, x H2O) et du précurseur (La1-x-vCexTbvPO4, z H2O)

Ce chapître a pour but l'étude du comportement thermique du phosphate de lanthane et du précurseur du luminophore. Celle-ci est indispensable à la suite de notre travail. En effet, la préparation du luminophore passe par une étape de calcination avant qu'il ne puisse être utilisé dans son domaine d'application. Il nous faut donc connaître et comprendre toutes les transformations induites par ce traitement. Nous pourrons ainsi déterminer les paramètres physico-chimiques qui "gouvernent" ces transformations et en apprécier, par la suite, l'influence sur les propriétés optiques (intensité d'émission) et morphologiques (taille des grains) du luminophore.

Cette étude est également rendue nécessaire par le manque et l'imprécision des données de la littérature relative au comportement thermique des phosphates de terres rares.

Après un rappel bibliographique de l'état des connaissances sur les phosphates de terres rares, nous présenterons les résultats expérimentaux de notre étude. Chacune des transformations mises en évidence sera alors étudiée plus en détail et interprétée. Nous pourrons en particulier présenter l'une d'entre elles sous un aspect nouveau puisque nous en donnerons le modèle géométrique.

#### 1. Rappels bibliographiques sur les orthophosphates de terres rares

#### 1.1. Synthèse et structure cristallographique

Il existe deux grandes voies de synthèse des orthophosphates de terres rares : les méthodes par réaction solide-solide et celles par coprécipitation^[1-2]. Chacune d'entre elles conduit à des composés de structures cristallographiques distinctes.

#### 1.1.1. Synthèse par réaction solide-solide

De manière générale, les méthodes de ce type les plus couramment utilisées constitent à faire réagir à haute température (> 800°C) du phosphate d'ammonium (NH₄H₂PO₄ ou (NH₄)₂ HPO₄) avec des oxydes ou nitrates de terres rares en proportions stoechiométriques selon^[1-3]:

> $Ln_2O_3 + NH_4H_2PO_4 = 2 LnPO_4 + 2 NH_3 + 3 H_2O$ ou :  $Ln_2O_3 + 2 (NH_4)HPO_4 = 2 LnPO_4 + 4 NH_3 + 3 H_2O$

> > 3

ou :

$$\begin{pmatrix} \operatorname{Ln}(\operatorname{NO}_3)_3 + \operatorname{NH}_4 \operatorname{H}_2 \operatorname{PO}_4 = \operatorname{LnPO}_4 + \frac{24}{7} \operatorname{NO}_2 \frac{4}{7} \operatorname{NH}_3 + \frac{15}{7} \operatorname{H}_2 \operatorname{O}_{\operatorname{Ou}} \\ \operatorname{ou}: \\ \operatorname{Ln}(\operatorname{NO}_3)_3 + (\operatorname{NH}_4)_2 \operatorname{HPO}_4 = \operatorname{LnPO}_4 + \frac{24}{7} \operatorname{NO}_2 \frac{11}{7} \operatorname{NH}_3 + \frac{15}{7} \operatorname{H}_2 \operatorname{O}_2 \operatorname{Ou} \\ \operatorname{Ou}: \\ \operatorname{Ln}(\operatorname{NO}_3)_3 + (\operatorname{NH}_4)_2 \operatorname{HPO}_4 = \operatorname{LnPO}_4 + \frac{24}{7} \operatorname{NO}_2 \frac{11}{7} \operatorname{NH}_3 + \frac{15}{7} \operatorname{H}_2 \operatorname{O}_2 \operatorname{Ou} \\ \operatorname{Ou}: \\ \operatorname{Ln}(\operatorname{NO}_3)_3 + (\operatorname{NH}_4)_2 \operatorname{HPO}_4 = \operatorname{LnPO}_4 + \frac{24}{7} \operatorname{NO}_2 \operatorname{Ou}_2 \operatorname{Ou} \\ \operatorname{NO}_2 \operatorname{Ou}_3 \operatorname{Ou}_3 + \operatorname{Ou}_3 \operatorname{Ou}_3 + \operatorname{Ou}_4 \operatorname{Ou}_4$$

(Ln :lanthanide).

#### <u>Remarque</u>

En faisant varier les proportions d'hydrogénophosphate d'ammonium ajouté, il est également possible, par cette méthode, de synthétiser des trimetaphosphates de terres rares de formule générale LnP309.

Les orthophosphates obtenus par ces méthodes possédent 2 structures différentes :

- * pour la série des éléments allant du lanthane à l'europium leur structure est monoclinique isomorphe de celle de la monazite^[4-5];
- * pour les éléments allant du gadolinium au lutécium leur structure est de type zircon^[6].

La monazite est un minerai naturel de CePO₄ contenant certaines impuretés de La, Nd, Tb, Ca, Pb et V à concentrations variables. La détermination de sa structure ainsi que celle de CePO₄ obtenu par réaction solide-solide a fait l'objet de nombreux travaux^[4, 7-8]. Elle peut se décrire de la manière suivante :

la maille élémentaire est monoclinique de groupe spatial  $P2_{1/n}(C_{2h}^5)$  et constituée de 4 molécules de CePO₄ (fig I.1);

* les atomes de Ce sont reliés entre eux par des tétraèdres de groupements phosphate, chaque atome de Ce est entouré par 9 atomes d'oxygène (coordinence 9).

La structure de LaPO₄ synthétisé par réaction solide-solide est identique à celle décrite précédemment^[9].



figure I.1 : structure monoclinique de CePO₄ (projection selon l'axe b₀)

#### 1.1.2. Synthèse par coprécipitation

Cette méthode d'obtention consiste à précipiter les phosphates de terres rares en faisant réagir des solutions de nitrate ou de chlorure de terres rares avec des solutions d'hydrogénophosphate d'ammonium ou d'acide phosphorique dilué (20% environ) à température modérée (100°C environ)^[1-2]. Ces méthodes conduisent à des orthophosphates hydratés ayant deux types de structures différentes :

- * pour la série des éléments allant du lanthane au dysprosium, leur structure est hexagonale de groupe spatial  $C_{3_121}(D_3^4)$  avec 3 molécules par maille élémentaire^[10-11];
- * pour la série des éléments allant de l'holmium au lutétium, leur structure est tétragonale de groupe spatial  $14_{1/and} \left( D_{4h}^{19} \right) [10, 12-13]$ .

A titre d'exemple, la figure I.2 représente une projection plane de la structure hexagonale de CePO₄, d'après MOONEY^[14].

Le degré d'hydratation des orthophosphates synthétisés par la méthode précédente varie en fonction de l'élément terre rare. Il n'est toutefois pas possible d'après les résultats des travaux précités, de donner la composition exacte en molécules d'eau des hydrates obtenus dans la mesure où les données ne sont pas toutes concordantes.

Chapître I.



Figure I.2 : projection plane de la structure hexagonale de CePO₄ , d'après MOONEY^[14]

#### 1.2. Comportement thermique des phosphates de terres rares

Les études concernant le comportement thermique des phosphates de terres rares sont peu nombreuses. Nous pouvons toutefois en exposer les principaux résultats.

L'orthophosphate de lanthane demeure stable, c'est-à-dire qu'il ne se décompose pas, dans le domaine des températures allant de 0 à 1600°C, tandis que l'orthophosphate d'yttrium commence à se décomposer au voisinage de 1300°C[15].

Les orthophosphates hydratés de structure hexagonale, synthétisés par coprécipitation, se déshydratent en 2 étapes : la première correspond à un départ d'eau de synthèse (vers 100°C) et la seconde, réversible, à un départ d'eau interstitielle (entre 150 et 300°C)^[16-17]. La présence de cette eau interstitielle est expliquée par la structure même des orthophosphates : il y a un site (espace) interstitiel libre pour 1/2 molécule d' eau par molécule de phosphate le long de l'axe c de la maille hexagonale^[14].

Les orthophosphates de terres rares de structure hexagonale peuvent être transformés en leur variété de structure monoclinique par chauffage entre 400 et 500°C^[5]. Aucune précision n'est donnée sur la nature de cette transformation.

#### 1.3. Spectres infrarouge des phosphates de terres rares

Nous ne présenterons ici que les données sur les spectres infrarouge des orthophosphates de structure monoclinique. Par la suite, elles nous seront utiles lorsque nous étudierons les spectres infrarouge de nos produits (§ 3.3.6.).

Dans les orthophosphates à structure monoclinique (groupe spatial  $C_{2h}^5 - P2_{1/n}$ ) les groupements  $PO_4^{3^-}$  occupent un site de symétrie  $C_1$ . Ceci a pour effet que tous les modes de vibration ( $v_1$ ,  $v_2$ ,  $v_3$  et  $v_4$ ) du groupement tétraédrique  $PO_4^{3^-}$  sont actifs en infrarouge et que leur dégénérescence est levée^[18-19]. L'allure générale des spectres peut être décrite comme suit :

* l'intensité des modes de vibration  $v_1$  est plus faible que celle des modes  $v_2$ .

* en général 5 bandes de vibrations sont présentes dans le domaine des modes  $v_3$  respectivement 4 dans le domaine des modes  $v_4$ .

A titre d'exemple la figure I.3 représente le spectre infrarouge de LaPO₄ monoclinique d'après STEGER^[20].



Figure I.3 : Spectres infrarouge de LaPO₄ d'après STEGER^[20]

Les fréquences caractéristiques des modes de vibration des différents orthophosphates de structure monoclinique sont données dans le tableau I.1.

	ν ₂	ν ₄			ν1	v ₃			
LaPO ₄ ^[20]		540	565	580	615	955		000 - 1	100
[21]	487	532	559	575	621	946	980	1010	1025
							1053	1075	1085
CePO4 ^[20]		540	565	580	615	955	1	000 - 1	100
[21]	490-460	538	564	576	623	953	994	1014	1058
						а. — солон орология - солон орология - солон орология - солон орология - солон орология - солон орология - солон орология - солон орология - солон орология - солон орология - солон орология - солон орология - солон орология - солон ор	1092	1107	
PrPO4 ^[21]	456	538	565	578	625	955	995	1015	1058
			ж. 				1093	1111	

# Tableau I.1: fréquences infrarouge (en cm⁻¹) caractéristiques de différents orthophosphates.

#### 2. Préparation et caractérisation des produits étudiés

Le phosphate de lanthane hydraté (LaPO₄,  $xH_2O$ ) et le précurseur (La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄,  $zH_2O$ ) que nous allons étudier sont fournis par Rhône-Poulenc et synthétisés par coprécipitation : les composés sont obtenus sous forme de précipité par réaction entre une solution de nitrate de lanthane respectivement, de nitrate mixte et de dihydrogénophosphate d'ammonium à pH constant fixé par ajout d'une solution d'hydroxyde d'ammonium.

La composition en terre rare du précurseur est donnée dans le tableau I.2 et restera constante tout au long de notre travail. De plus toutes les études, dans ce chapître et les suivants, seront faites à partir d'un seul et unique lot de précipité pour chacun des deux produits.

Pour des raisons de commodité d'écriture, nous utiliserons dans la suite de ce mémoire la notation LaCeT pour désigner le luminophore. La notation  $La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO_4$  sera réservée à la désignation plus générale de composés de ce type à composition différentes de notre luminophore.

La	Се	Tb
1 - x - y = 0.57	x = 0.29	y = 0.14

Tableau I.2 : composition de La_{1-X-V}Ce_XTb_VPO₄, zH₂O

Le précipité est échantillonné "non séché", c'est-à-dire qu'il contient encore de l'eau de synthèse. Nous ne l'analyserons pas directement : nous procéderons d'abord à un séchage à l'étuve à 100°C pendant 12 heures, puis à une désagglomération dans un broyeur de type Dangoumeau pendant 7 minutes. Cette opération est rendue nécessaire afin d'obtenir une poudre homogène. Après séchage, le précipité est formé d'agglomérats durs de tailles très variables. Cette opération n'entraîne pas de modification de la taille des grains.

Les 2 composés, LaPO₄ et LaCeT se présentent alors sous forme de poudres blanches constituées d'agglomérats d'une taille de 5  $\mu$ m eux-mêmes constitués de grains de forme sphérique de taille comprise entre 0,1 et 0,2  $\mu$ m (photo I.1).



Photo I.1 : M.E.B. de LaCeT, xH2O (précipité de départ séché)

Les diffractogrammes du phosphate de lanthane et du précurseur indiquent qu'ils ont une structure cristallographique hexagonale (figure I.4).



Figure I.4 : Diffractogrammes de LaPO4, xH2O, et LaCeT, xH2O

Le décalage des raies de diffraction du précurseur par rapport à celles du phosphate de lanthane est dû à des paramètres de maille légèrement différents (tableau I.3) : LaCeT est une solution solide de substitution de La par Ce et Tb.

	a (Å)	c (Å)
LaPO ₄ , x H ₂ O	7.12	<b>6.4</b> 7
LaCeT, x H ₂ O	7.07	6.46

Tableau I.3 : paramètres de la maille hexagonale de LaPO4, xH2O, et LaCeT, xH2O

#### 3. Résultats expérimentaux

Dans cette partie nous mettrons en évidence les transformations subies entre 0 et 1400°C par LaPO₄, xH₂O et LaCeT, xH₂O au cours du traitement thermique.

3.1. T.G. -D.S.C.

Les analyses par T.G.-D.S.C. (thermogravimétrie couplée à l'analyse calorimétrique différentielle) de LaPO₄, xH₂O, et LaCeT, xH₂O sous balayage d'azote sont représentées sur les figures I.5 et I.6.

Pour chacun des composés nous observons :

- * 2 pics endothermiques à 100 et 260°C, notés I et II, associés chacun à une perte de masse ;
- * 1 pic exothermique à 720°C, noté III, auquel n'est associée aucune perte de masse détectable par l'appareillage de mesure.



Figure I.5: T.G. - D.S.C. de LaPO4, xH₂O



Figures I.6 : T.G. - D.S.C. de LaCeT, xH₂O.

Nous pouvons remarquer que le pic III est plus intense pour LaCeT, xH₂O que pour LaPO₄, xH₂O.

La nature du gaz de balayage n'a pas d'influence sur l'allure des courbes obtenues : les résultats sont identiques sous balayage d'oxygène et d'argon.

L'analyse par spectroscopie infrarouge du gaz de balayage en sortie d'appareillage révèle, outre la présence de celui-ci, la présence de vapeur d'eau au cours des transformations I et II. Aucun autre gaz n'est mis en évidence.

Les transformations I et II correspondent donc à des déshydratations.

#### <u>Remarque</u>

La différence de quantité de chaleur dégagée par LaCeT, xH₂O et LaPO₄, xH₂O au cours de la transformation III peut être directement attribuée à la présence de Tb dans le réseau :

* l'analyse D.S.C. d'échantillons de LaCe, xH2O et LaTb, xH2O, synthétisés selon le même procédé et à concentration en Ce respectivement Tb égale à celle dans LaCeT, xH2O, montre que l'intensité du pic III est plus importante pour LaTb, xH2O que pour LaCe, xH2O;

*l'intensité de III est comparable pour LaCe, xH2O et LaPO4, xH2O.* 

#### 3.2. A.T.D.

L'A.T.D. permet une analyse jusqu'à 1400°C de nos échantillons. Les thermogrammes de LaPO₄,  $xH_2O$  et LaCeT,  $xH_2O$  obtenus sous balayage de N₂ sont représentés sur la figure 7. Nous observons pour les 2 composés :

* les 3 pics I, II et III mis en évidence au 3.1 ;

* un pic endothermique supplémentaire, noté IV, à 1230°C pour LaPO₄, xH₂O respectivement à 1210°C pour LaCeT, xH₂O.



Figure I.7 : A.T.D. de LaPO4, xH₂O et LaCeT, xH₂O sous balayage de N₂.

L'allure des courbes reste identique lorsque la nature du gaz de balayage change ( $O_2$  et Ar). Nous pouvons également remarquer que les 4 effets sont irréversibles sous balayage de  $N_2$ , d' $O_2$  et d'Ar.

#### 3.3. T.G. haute température

Par T.G. haute température nous pouvons analyser la perte de masse de nos échantillons jusqu'à 1400°C. Les courbes obtenues pour LaPO₄, xH₂O et LaCeT, xH₂O sous balayage de N₂ sont représentées sur les figures I.8 et I.9. Nous distinguons pour les 2 composés :

* les 2 pertes de masse I et II décrites en 3. 1. ;

* une perte de masse supplémentaire entre 1050°C et 1200°C.







Cette perte de masse peut être associée au pic endothermique IV observé en A.T.D. (3. 2.).

#### 3.4. Analyse par diffraction des rayons X (D.R.X).

Afin de préciser la nature des transformations mises en évidence précédemment nous avons étudié par D.R.X. les échantillons de LaPO₄, xH₂O et LaCeT, xH₂O dans chacune des zones de températures correspondantes.

#### 3.4.1. Transformation I et II

L'analyse par D.R.X. en chambre chauffante, entre 100 et 400°C sous balayage de  $N_2$ , des 2 produits ne révèle pas de formation de phase cristallisée nouvelle. Nous n'observons pas non plus de décalage de la position ni de diminution de la surface des raies de diffraction caractéristiques des 2 composés.

#### 3.4.2. Transformation III

Les diffractogrammes d'échantillons de LaPO₄,  $xH_2O$  et LaCeT,  $xH_2O$  calcinés à 570, 635 et 685°C sous air (1 heure) sont représentés sur les figures I.10 et I.11. Nous observons : pour chacun des 2 composés, la disparition de la raie caractéristique de la structure hexagonale (notée H) et l'apparition des raies caractéristiques de la structure monoclinique (notées M).



Figures I.10 et I.11: D.R.X. de LaPO4, xH₂O (I.10) et de LaCeT, xH₂O (I.11) calcinés à différentes tempratures.

Nous pouvons alors interpréter la transformations III : c'est la transformation de LaPO₄ respectivement LaCeT de structure hexagonale en LaPO₄ respectivement LaCeT de structure monoclinique.

D'après les figures I.10 et I.11, nous pouvons remarquer que :

- * cette transformation est progressive,
- * le degré d'avancement de la transformation semble être plus important à temps, température et atmosphère de calcination identique pour LaPO₄ que pour LaCeT.

#### <u>Remarque</u>

Nous avons représenté les diffractogrammes entre 17 et 23 degrés car en dehors de cette zone les raies de diffraction caractéristiques des structures hexagonale et monoclinique de LaPO4 sont très proches.

#### 3.4.3. Transformation IV

L'étude par D.R.X d'échantillons de LaPO₄,  $xH_2O$  et LaCeT,  $xH_2O$  calcinés à 1000°C et 1200°C sous air (1 heure) ne permet pas de mettre en évidence l'apparition d'une phase cristallisée ni d'observer une diminution de la surface des raies de diffraction de LaPO₄ respectivement LaCeT.

#### 3.5. Thermodésorption

Cette technique d'analyse permet d'identifier par spectrométrie de masse, en fonction de la température, les gaz désorbés par un composé ou se dégageant en très faible quantité au cours d'une décomposition de celui-ci.

Nous effectuons l'analyse de nos échantillons après que ceux-ci aient été maintenus à 400°C pendant 2 heures sous  $10^{-4}$  mbar dans le dispositif expérimental. L'intensité du signal enregistré pour la masse 18, caractéristique de H₂O, est représentée sur la figure I.12.





Nous observons : entre 500 et 600°C un dégagement de  $H_2O$  avec un maximum à 525°C environ. Pour les autres masses nous ne distinguons pas de variation significative.

Etant donné le traitement préalable des échantillons, le dégagement d'eau observé n'est pas à relier aux transformations I et II mais peut être relié à la transformation III.

Nous pouvons alors en déduire que la transformation de LaPO₄ respectivement LaCeT de structure hexagonale en LaPO₄ respectivement LaCeT de structure monoclinique s'accompagne d'un départ d'eau en très faible quantité (non détectable en T.G.).

Nous pouvons alors la considérer comme une précipitation de la phase monoclinique à partir de la phase hexagonale de LaPO₄ respectivement de LaCeT avec un départ d'eau qui peut jouer le rôle d'impureté stabilisant la structure hexagonale.

#### 3.6. L.R.T.F.

Les spectres I.R.T.F. d'échantillons de LaPO₄,  $xH_2O$  calcinés à différentes températures montrent, outre les bandes caractéristiques des phosphates de terres rares (entre 1200 et 900 et entre 700 et 500 cm⁻¹) l'apparition, entre 800 et 1050°C, puis la disparition simultanée, entre 1050 et 1200°C, de 3 bandes à 1277, 811 et 770 cm⁻¹ (figure I.13).

D'après le 1.3., ces bandes ne sont pas caractéristiques des orthophosphates de terres rares. Elles correspondent donc à une (des) substance(s) qui se forme(nt) puis se décompose(nt) au cours du traitement thermique. Cette décomposition a été mise en évidence par A.T.D et TG au § 3.2 et 3.3.





#### 16

Une étude plus détaillée montre que ces 3 bandes apparaissent entre 850 et 900°C pour LaPO₄, xH₂O et entre 900 et 950°C pour LaCeT, xH₂O. Pour les deux composés elles disparaissent entre 1100 et 1200°C.

#### **3.7.** Conclusion

Les résultats expérimentaux exposés dans cette partie nous ont permis de montrer que chacun des 2 composés LaPO₄, x H₂O respectivement LaCeT, x H₂O subit 3 transformations au cours d'un traitement thermique de 20 à 1400°C :

- * une déshydratation en 2 étapes entre 20 et 300°C ;
- * entre 600 et 700°C, la précipitation de la phase de structure monoclinique à partir de la phase de structure hexagonale accompagnée d'un départ d'eau en faible quantité, cette transformation étant exothermique ;
- entre 1100°C et 1200°C, la décomposition d'un ou de plusieurs composés qui se forment au cours du traitement thermique (entre 850 et 900°C pour LaPO₄, xH₂O et entre 900 et 950°C pour LaCeT, xH₂O).

#### 4. Etude et interprétation des phénomènes observés

Dans cette partie nous allons étudier plus en détail chacune des transformations mises en évidence dans la partie précédente afin de mieux les comprendre.

#### 4.1. La déshydratation

Nous présenterons dans cette partie une étude essentiellement qualitative des deux étapes de deshydratation du phosphate de lanthane et du précurseur.

Nous décrirons d'abord quelques résultats préliminaires, puis nous étudierons plus précisemment la deuxième étape. Nous pourrons en particulier montrer que le phosphate de lanthane présente, dans un certain domaine de température et de pression, un équilibre divariant avec la vapeur d'eau.

#### 4.1.1. Expériences préliminaires.

#### 4.1.1.1. <u>Réversibilité des deux étapes.</u>

Nous étudierons qualitativement la réversibilité globale des deux étapes de déshydratation pour chacun des produits en procédant comme suit :

* chaque composé est calciné sous air statique à 300 °C, température à laquelle les deux étapes sont terminées d'après les courbes T.G. - D.S.C. du § 3.1, puis sorti du four;
* les échantillons sont alors mis dans un pilulier ouvert sur une grille à l'intérieur d'une enceinte fermée contenant de l'eau et maintenue à 40 °C afin, de saturer l'atmosphère en vapeur d'eau ;

* aprés 24 h, les échantillons sont alors analysés une première fois en T.G. - D.S.C. jusqu'à 325 °C puis replacés dans l'enceinte pour 24 h en étant conservés dans les nacelles servant à l'analyse;

* les échantillons sont alors analysés une deuxième fois.

Les pertes de masse correspondant à chacune des deux étapes sont consignées dans le tableau I.3 et comparées à celles des produits bruts ( non chauffés à 300 °C ).

	Perte de masse (%)					
echantillon	brut ( séché ) 1 ^{ère} analyse		2 ^{ème} analyse			
	1ère perte	2 ^{ème} perte	1 ^{ère} perte	2 ^{ème} perte	1 ^{ère} perte	2 ^{ème} perte
LaPO ₄	4.5	3.1	5.2	2.6	8.9	2.3
LaCeT	3.6	3.8	6.4	2.7	7.5	2.6

Tableau I.3: perte de masse ( en % ) des étapes de déshydratation en fonction du traitement.

Pour chacun des produits nous remarquons que :

* la 1^{ère} perte de masse est significativement plus importante lors de la 2^{ème} analyse que lors de l^{ère} et est moins importante sur les produits bruts ;

* la  $2^{eme}$  perte de masse est sensiblement plus faible lors de la  $2^{eme}$  analyse que lors de la  $1^{ere}$  mais reste voisine pour les deux produits;

* la 2^{ème} perte de masse est plus importante sur les produits bruts.

La perte de masse de la 1^{ère} étape de déshydratation semble donc être liée aux conditions de conservation du produit.

Le produit brut est conservé dans une atmosphère dont la teneur en vapeur d'eau est différente de celle de l'atmosphère dans laquelle sont conservés les produits traités.

Les différences de perte de masse lors de la 1^{ère} étape, constatées entre la 1^{ère} et la 2^{ème} analyse, sont également liées aux conditions de conservation par l'intermédiaire des dimmensions des récipients dans lesquels les produits sont stockés.

Le produit analysé la 1^{ère} fois est contenu dans un pilulier en contact avec l'atmosphère de l'enceinte fermée, alors que le produit analysé la 2^{ème} fois est contenu dans une nacelle de dimensions beaucoup plus faibles.

L'épaisseur de la couche de produit est dans chaque cas trés différente : elle est plus faible pour le produit analysé la 2^{ème} fois. Ceci a pour concéquence d'entrainer des conditions

de réhydratation différentes : la diffusion de la vapeur d'eau dans la couche de produit est plus rapide dans une épaisseur plus faible.

Compte tenu de la température peu élevée à laquelle à lieu la 1^{ère} étape de désydratation, celle-ci correspond certainement à un départ d'eau physisorbée.

La 2^{ème} étape est moins sensible aux conditions de conservation des produits puisque la perte de masse correspondante varie peu d'une analyse à l'autre. Elle semble être réversible. Toutefois une étude plus détaillée s'impose en particulier sous atmosphère de vapeur d'eau pure à pression controlée, ce qui n'était pas le cas pour les analyses que nous venons de présenter (balayage de N₂).

# 4.1.1.2. Lien entre la 2 ^{ème} étape de déshydratation et la précipitation de la phase monoclinique

Avant de procéder à une étude plus poussée de la 2^{ème} étape de déshydratation, il nous faut présenter quelques résultats indiquant un lien entre celle - ci et la précipitation de la phase monoclinique.

L'analyse par T.G. - D.S.C. des échantillons de LaPO₄ calcinés à 570 et 635 °C et étudiés par DRX au 3.4.2. montre une diminution de la perte de masse de chacune des deux étapes de déshydratation à mesure que la température de calcination augmente (figure I.14).



Figures I.14 a et b : TG. D.S.C. de LaPO₄ calciné à 570 (A) et 635 °C (B)

Cette observation est à relier avec l'apparition de phosphate de lanthane de structure monoclinique à mesure que la température de calcination augmente.

Ceci explique d'ailleurs la diminution en intensité, avec la température de calcination, du pic de D.S.C. correspondant à cette transformation.

En combinant ce résultat au fait que les deux étapes de déshydratation sont partiellement réversibles, il apparait que le phosphate de lanthane n'est hydraté que sous sa forme hexagonale.Le phosphate de lanthane monoclinique est anhydre. Ce résultat est également valable pour LaCeT.

# 4.1.2. Etude de la déshydratation sous pression de vapeur d'eau pure.

Nous avons procédé à une étude plus approfondie de la 2^{ème} étape de la déshydratation par thermogravimétrie sous pression de vapeur d'eau pure et par analyse par DRX des phases en présence.

La pression de vapeur d' eau est fixée à 9.2 torrs par un ballon d'eau réfrigérée à  $10^{\circ}$ C (méthode du point froid) qui est mis en contact avec l'enceinte de la thermobalance dans laquelle un vide primaire ( $1.5 \ 10^{-3}$  torr) a été préalablement établi. La pression totale varie de 0.75 torr sur 24 h. Cette durée sera la durée maximale de nos expériences.

Nous présenterons les résultats expérimentaux essentiels que nous interpréterons.

### 4.1.2.1. Analyse par thermogravimétrie.

Les analyses par thermogravimétrie ont été menées en effectuant des programmations de "paliers" de températures.

Trois types de programmes différents ont été utilisés. Nous les noterons I, II et III. Ils sont décrits par les figures I.15 à I.17



Pour les programmes I et III, nous ferons varier  $T_1$  et  $T_2$  de 150 à 250 °C respectivement de 350 à 500 °C.

Les résultats correspondant aux différents programmes sont représentés sur les figures I.18 à I.20. Pour chaque programme nous observons une évolution bien caractéristique de la masse de l'échantillon.



### Chapître I.





### * Programme I.

Durant les paliers de température effectués par élévation successive de celle-ci, nous ne constatons pas d'arrèt de la perte de masse.

En revanche lors de la redescente en température, nous observons pour ces mêmes températures de palier une masse constante. Nous remarquons de plus qu'au palier à 350 °C la masse de l'échantillon reste constante.

Les valeurs des pertes de masse observées sur les divers paliers ne sont pas les mêmes à la montée qu'à la descente en température.

Le palier de 2h en montée n'est pas suffisant pour que le système réactionnel atteigne un équilibre.

Nous avons pu le vérifier expérimentalement en enregistrant la variation de masse d'un échantillon porté à 180 °C dans les mêmes conditions. Sa masse ne se stabilise qu'après une durée de palier de 24 h.

Par contre pour un échantillon porté à 350 °C pendant la même durée, nous n'observons pas de variation de masse sur la durée totale du palier.

#### * Programme II.

Pour chacun des paliers de température, la masse de l'échantillon reste constante sur toute la durée de l'isotherme.

Les valeurs de la perte de masse de l'échantillon sont identiques pour un même palier à la redescente et à la remontée en température.

Dans la zone de température étudiée (230 - 350 °C), le phosphate de lanthane hydraté a un comportement parfaitement réversible.

Pour une température de dernier palier de 200 °C, la masse de l'échantillon ne se stabilise pas pendant la durée du palier.

### * Programme III.

Nous constatons un écart entre la valeur de la perte de masse indiquée lors du premier palier à 180 °C et celle indiquée lors du second palier à 180 °C, ce qui est conforme aux résultats observés pour le programme I. Cet écart augmente à mesure que la température du 2^{ème} palier augmente ( celui à plus haute température ).

Nous remarquons de plus un faible écart entre les valeurs des pertes de masse correspondant au 2^{ème} et 3^{ème} palier à 180 °C. Cet écart augmente également avec la température du palier le plus élevé.

#### <u>Remarque</u>

Sur la figure III.20 nous remarquons que la durée du palier à 500 °C et moins longue que celle à 350 °C. Ceci est à relier à l'inertie du four de la thermobalance. La vitesse de refroidissement imposée par le système de régulation est supérieure à la vitesse de refroidissement naturel du four. Ainsi lorsqu' en descente la consigne de température de palier est atteinte par le régulateur la température réelle du four est plus élevée. Le palier débute donc avant que la consigne ne soit atteinte par le four ce qui explique le décalage observé. Ce problème ne se pose pas lors de la montée.

### 4.1.2.2. Analyse par DRX.

Pour compléter notre étude, nous avons analysé par diffraction des rayons X deux échantillons préparés selon le programme III pour des températures de 2^{ème} palier de 300 et 500 °C respectivement. Nous les noterons a et b.

Nous observons que la surface de la raie de diffraction caractéristique de la forme hexagonale du phosphate de lanthane est plus faible pour b que pour a (figure I.21).



Figure I.21: DRX de a et b

Une faible quantité de phosphate s'est donc transformée. Nous ne distinguons pas les raies caractéristiques du phosphate de lanthane sous sa forme monoclinique. La quantité présente est vraisemblablement trop faible pour être détectée.

## 4.1.2.3. Interprétation des différences entre les programmes de température.

Nous venons de voir que l'application du programme de température I et III au phosphate de lanthane hydraté indique un comportement irréversible de la déshydratation. Par contre l'application du programme II indique un comportement parfaitement réversible de celle-ci.

Plusieurs phénomènes peuvent être à l'origine de cette différence.

Lors de la montée en température, les paliers dans le programme I ne sont pas suffisamment long pour que le système atteigne un état d'équilibre. Au cours de la redescente l'équilibre est atteind plus rapidement. Nous aurrons alors une différences entre les "niveaux" de perte de masse en montée et en descente de température.

Nous avons vu qu'à mesure que la température des paliers augmente dans le programme III, une partie du phosphate de lanthane hydraté peut se transformer. D'après les données de la partie 3, il ne peut se transformer qu'en phosphate de structure monoclinique qui est anhydre comme nous l'avons fait remarquer au § 4.1.1.2..

Ainsi lors de la redescente en température, la fraction de phosphate hydratée qui a été transformée ne se réhydrate pas, ce qui contribue à la différence des niveaux de perte de masse à la montée et à la redescente en température dans le programme III.

Il nous faut également tenir compte de la présence de  $NH_4H_2PO_4$  dans le phosphate de lanthane hydraté, comme nous le verrons plus tard dans ce chapître. Ce composé est présent en très faible quantité et peut se décomposer lors des élévations de température dans les divers programmes comme l'indique son analyse thermogravimétrique. Ce phénomène peut aussi contribuer à la non réversibilité des paliers de perte de masse dans les programmes I et III.

Compte tenu des observations que nous venons de faire, les résultats obtenus pour le programme II montrent que la déshydratation du phosphate de lanthane hydraté est parfaitement réversible entre 230 et 350 °C.

En effet, lors de la redescente puis de la remontée en température selon le programme II, nous observons uniquement l'évolution de la masse de l'échantillon liée à sa déshydratation puis à sa réhydratation. Les évolutions liées à la décomposition de  $NH_4H_2PO_4$  et à la formation éventuelle de phospshate de structure monoclinique ont déjà eu lieu lors de la montée initiale en température et ne sont donc plus observées à la 2^{ème} remontée.

# 4.1.2.4. Existence d'un équilibre "divariant" entre le phosphate de lanthane hydraté et la vapeur d'eau.

Le comportement du phosphate de lanthane hydraté entre 230 et 350 °C présente les caractéristiques d'un équilibre *"divariant"*. Pour les systèmes "hydrate salin-vapeur d'eau" divariants, la réaction entre l'hydrate et la vapeur d'eau est parfaitement réversible. Cette condition n' est toutefois pas nécessaire et suffisante pour que le système soit divariant [22].

L'équilibre entre un hydrate et la vapeur d'eau peut s'écrire

 $S_{1}(n+p)H_{2}O = pH_{2}O + S_{1}nH_{2}O$ 

D'après la règle des phases, la variance du système est donnée par

 $v = c + 2 - \Phi$ 

si la pression et la température sont fixées.

c = 2 : nombre de constituants indépendants

 $\Phi$  : nombre de phases

Pour que la variance du système soit de 2, le nombre de phases doit être de deux. Ceci signifie que le système ne comporte qu'une seule phase solide.

L'étude thermodynamique de ces équilibres a été effectuée par SOUSTELLE, GUILHOT et GARDET^[23-30].Ils ont d'abord proposé des modèles reposant sur l'existence de solutions solides, puis ont proposé des modèles plus généraux fondés sur la non stoechiométrie des hydrates.

Une étude complète d'un système divariant nécessite le tracé des courbes de composition en molécules d' eau ( $\varepsilon$ ) de l' hydrate en fonction de la pression de vapeur d'eau à température constante. L'allure de ces courbes permet de différencier les divers types d'hydrates (molécules d'eau localisées ou mobiles). Il faut également déterminer les limites supérieures (forte valeur de  $\varepsilon$ ) et inférieures (faibles valeurs de  $\varepsilon$ ) du domaine de divariance dans le diagramme pression-température. Ces limites correspondent généralement à des réactions de précipitation d'une nouvelle phase ou de décomposition de la matrice.

Une telle étude dans le cas du phosphate de lanthane hydraté dépasserait très largement le cadre de notre travail. Nous pouvons toutefois donner quelques précisions sur la limite inférieure du domaine divariant existant eventuellement.

Nous avons signalé que l'augmentation de la température provoque une transformation du phosphate hydraté en phosphate anhydre de structure monoclinique. Cette réaction est accompagnée d'un départ d'eau en très faible quantité non décelable par thermogravimétrie, mais observé par thermodésorption.

L'eau détectée lors de cette transformation correspondrait alors au départ des *"dernières"* molécules d'eau contenues dans l'hydrate à la limite du domaine de divariance.

Pour le phosphate de lanthane hydraté ce domaine serait donc limité dans sa partie inférieure par la réaction de précipitation du phosphate de lanthane anhydre de structure monoclinique.

Dans la partie précédente, nous avons noté que cette transformation était exothermique. Le phosphate de lanthane hydraté présente ainsi un comportement analogue à celui du sulfate de calcium hémihydraté dont le domaine de divariance, dans sa partie inférieure, est limité par la réaction de précipitation de l'anhydrite insoluble [30].

4.1.3. Conclusion

Le phosphate de lanthane se déshydrate en deux étapes.

La première étape correspond à un départ d'eau de synthèse et physisorbée dont la quantité dépend des conditions de conservation du produit.

La deuxième étape correspond à un départ d'eau plus fortement liée au solide.

L'hydrate formé entre 230 et 350 °C présente les caractéristiques d'un équilibre divariant avec la vapeur d'eau.

La limite inférieure du domaine de divariance correspond à la précipitation de la forme anhydre du phosphate de lanthane de structure monoclinique.

Ces conclusions s'appliquent également à LaCeT pour lequel les résultats expérimentaux ne diffèrent pas par rapprt au phosphate de lanthane.

### 4.2. La précipitation de la phase monoclinique

Après présentation des courbes cinétiques de cette transformation, nous en donnerons une interprétation grâce à un modèle géométrique de germination-croissance.

### 4.2.1. Etude cinétique

Comme le montrent les diffractogrammes présentés en 3. 4., la précipitation de la phase monoclinique suit une cinétique. Nous avons étudié cette cinétique d'abord sous air statique puis sous azote saturée en vapeur d'eau.

# 4.2.1.1. <u>Détermination du degré d'avancement de la transformation hexagonale-</u> monoclinique

Le degré d'avancement de la transformation est déterminé par dosage par diffraction des rayons X des phases en présence (hexagonale et monoclinique) en procédant comme suit :

* à partir de mélanges de phase hexagonale et monoclinique de LaPO4 respectivement LaCeT à différents % massiques, nous établissons pour chacun des 2 composés une courbe d'étalonnage en reportant en fonction du % massique de la phase monoclinique le rapport :

SM	111	
<b>S_н[101]</b> -	+ <b>S</b> м	111

avec :

 $S_{M}[111]$ : surface de la raie [111] caractéristique de la phase monoclinique.

 $S_{H}[101]$  : surface de la raie [101] caractéristique de la phase hexagonale.

* pour obtenir le degré d'avancement de la transformation, nous nous reportons à ces courbes d'étalonnage après avoir déterminé les surfaces des raies caractéristiques de chacune des phases.

Etant donné la position relativement proche des 2 raies, nous devons d'abord procéder à une désommation de celles-ci pour pouvoir déterminer précisément leur surface. Cette opération est effectuée à l'aide du logiciel de traitement des données EVA en adoptant un profil de VOIGT pour chacune des raies (profil rendant le mieux compte de la forme de celles-ci).

Comme substance référence nous utiliserons du LaPO₄,  $xH_2O$  hexagonal (calciné à 500 °C, 1h) et monoclinique (calciné à 700 °C, 1h) respectivement du LaCeTb,  $xH_2O$  hexagonal (calciné à 500 °C, 1h) et monoclinique (calciné à 750 °C, 1h). En effet, ces produits auront des caractéristiques morphologiques et cristallographiques proches des phases hexagonales et monocliniques que nous obtiendrons entre 550°C et 700°C lors de notre étude cinétique. Nous pourrons alors considérer que, dans le domaine de température étudié, les produits calcinés seront un mélange des produits de référence.

Le mélange des références est effectué dans un mortier sur une quantité totale de 300 mg de produit (monoclinique + hexagonal). Cette méthode est reproductible de 3 à 4 % près sur les surfaces des raies de diffraction pour les mélanges d'une teneur de 10 à 80 % massique en phase monoclinique. En dehors de ce domaine de pourcentage, il faudra procéder à un ajout de phase monoclinique ou hexagonale pour se ramener dans celui-ci.

### 4.2.1.2. <u>Calcination sous air statique</u>

L'étude est effectuée dans un four à moufles : les échantillons sont directement introduits dans le four porté à la température de travail et retirés directement après calcination d'une durée variable.

27

Les courbes cinétiques obtenues pour LaPO₄, xH₂O et LaCeT, xH₂O sont reportés sur les figures I.22 et I.23.

Nous remarquons que pour chacun des 2 produits les courbes ont une allure sigmoïde, c'est-à-dire avec un point d'inflexion.



Figures I.22 et I.23:

courbes cinétiques de la précipitation de la phase monoclinique de LaPO4, xH2O et LaCeT, xH2O sous air statique

# 4.2.1.3. Influence de la vapeur d'eau

Afin d'apprécier qualitativement l'influence de la vapeur d'eau, nous avons calciné des échantillons de LaPO₄, xH₂O dans un four tubulaire sous balayage d'atmosphère d'azote respectivement d'azote saturée en vapeur d'eau. La saturation en vapeur d'eau est obtenue par passage du courant d'azote dans un ballon d'eau thermostaté (20°C dans nos conditions opératoires).

Nous constatons alors, pour une même température de calcination (550°C), un très net effet accélérateur lié à la présence de vapeur d'eau (figure I.24).





### <u>Remarque</u>

Compte tenu de l'effet (influence) accélérateur de la vapeur d'eau, nous avons vérifié que les résultats obtenus sous air statique (teneur en vapeur d'eau non contrôlée et variable d'une expérience à l'autre) étaient reproductibles à 3-4 % près pour une même température et durée de calcination. Ceci est de l'ordre de grandeur de l'incertitude liée à la méthode de mesure du degré d'avancement de la transformation. Nous pouvons donc considérer que la teneur en vapeur d'eau dans le four ne varie pas significativement d'une expérience à l'autre et n'influence donc pas le résultat final.

### 4.2.2. Interprétation : modélisation géométrique

Dans cette partie nous allons interpréter et exploiter les courbes cinétiques expérimentales précédemment exposées en proposant un modèle géométrique de la précipitation de la phase monoclinique à partir de la phase hexagonale.

### 4.2.2.1. <u>Rappel sur les processus de germination-croissance</u>

Il est généralement admis que la transformation d'un solide en une autre phase solide fait intervenir 2 processus de natures différentes : la germination et la croissance.

La germination peut être définie comme l'apparition à partir de la phase initiale de petites étendues de la phase finale à la surface du solide initial.

La croissance est la progression de l'interface entre les germes formés et la surface initiale par destruction progressive de celle-ci.

Ces deux processus correspondent à la même écriture chimique, mais leurs mécanismes sont de nature différente.

La vitesse globale de transformation peut alors s'écrire comme étant la somme des vitesses absolues de germination et de croissance :



Les vitesses spécifiques de germination et de croissance sont alors :

$$v_g = \frac{1}{S_L} \left( \frac{d\xi}{dt} \right)$$

vitesse spécifique de germination

vitesse spécifique de croissance

avec :  $S_I$  : surface interphase

 $v = \frac{1}{S_{I}} \left( \frac{d\xi}{dt} \right)$ 

SL : surface libre externe non transformée par la germination.



Figure I.25 : surfaces de germination et de croissance.

Etant donné la très petite dimension des germes formés, la vitesse absolue du processus de germination est négligeable devant celle de croissance et donc on aura :

$$\left(\frac{\mathrm{d}\xi}{\mathrm{d}t}\right) = \mathrm{v}\,\mathrm{S}$$

Pour caractériser le phénomène de germination, on utilise plus généralement la vitesse spécifique numérique de germination ou fréquence de germination donnée par :

$$\gamma = \frac{N}{n_c} m_0 v$$

n_c : nombre de molécules par germe critique

N: nombre d'Avogadro

m₀ : masse molaire du produit

La loi globale de transformation peut être obtenue en tenant compte des deux processus, c'est-à-dire des variations des surfaces  $S_I$  et  $S_L$ : il s'agit là de la modélisation géométrique de la transformation.

C'est sous cet aspect que nous modéliserons la transformation. En effet, l'objet de notre étude n'est pas la modélisation globale de la transformation qui nécessiterait en plus la détermination des lois donnant les vitesses spécifiques de croissance et de germination en fonction du temps et des variables physico-chimiques. Nous supposerons donc connues les expressions de v et  $\gamma$  en fonction de ces variables et du temps.

### 4.2.2.2. Les modèles géométriques de germination-croissance

Les modèles de germination-croissance peuvent être globalement divisés en deux grandes catégories :

- * les modèles limites dans lesquels l'une des deux vitesses spécifiques est négligeable devant l'autre,
- * les modèles complexes pour lesquels les vitesses spécifiques de croissance et de germination sont comparables.

Les cas complexes qui peuvent être envisagés sont successivement :

* Le modèle à vitesse de croissance anisotrope :

Dans ce modèle, dès qu'un germe se forme sur un grain, la surface de celui-ci est immédiatement recouverte d'une mince couche de produit. Le grain croîtra ensuite selon le modèle en coquille. Tous les grains ne sont pas attaqués en même temps puisque la germination n'est pas instantanée, c'est la croissance tangentielle qui est très rapide (figure I.26)[31].

* Le modèle de Mampel :

Dans ce cas, tous les grains peuvent donner naissance à plusieurs germes à partir desquels il y aura croissance de la nouvelle phase. Tous les grains ont un comportement identique dans le temps (figure I.26).

* Le modèle de Mampel généralisé :

Ce modèle se différencie de celui de Mampel par le fait que tous les grains ne se comportent pas de façon identique : les germes peuvent se former de manière aléatoire.



Figure I.26 : modèles complexes de germination croissance

## 4.2.2.3. Choix du modèle : discussion et interprétation des résultats

Avant de retenir un modèle géométrique précis de la transformation pour chacun des deux composés, nous pouvons déjà affirmer que nous nous trouvons dans le cas d'un modèle complexe de germination-croissance en géométrie sphérique :

- * les courbes cinétiques présentées en 4.2.1.2. présentent un point d'inflexion, c'està-dire un maximum de vitesse, ce qui n'est pas le cas pour les modèles limites ;
- * les observations au M.E.B. indiquent pour LaPO₄, xH₂O et LaCeT, xH₂O une forme sphérique des grains.

Il nous reste à définir un critère de sélection qui nous permettra de retenir un modèle donné plutôt qu'un autre.

## 4.2.2.3.1. Choix d'un critère de sélection

Il s'agit de choisir un critère qui rende le mieux compte de la concordance expérience-théorie.

Les expressions des lois de vitesse et intégrales pour chacun des modèles ont été déterminées par SOUSTELLE ^[31]. Afin de simplifier leur écriture, elles peuvent être exprimées en fonction des grandeurs sans dimension  $\Theta$  et A_S:

$$\Theta = \frac{V_{m_A} v}{r_0} t \qquad \text{est un temps réduit}$$
$$A_S = \frac{4\pi r_0^3 \gamma}{v_{m_A} v} \qquad \text{est la constante caractéristique du modèle}$$

La méthode classique^[32] d'exploitation des résultats consiste à comparer les courbes de vitesses réduites théoriques et expérimentales ( $W_{\text{theor}} = f(\lambda)$  et  $W_{\text{exp}} = f(\lambda)$ ) pour chacun des modèles en faisant varier A_S avec :



ref : valeur de référence du degré d'avancement, on choisi souvent 0,5.

Or dans notre cas, nous ne disposons pas d'un nombre suffisant de points expérimentaux, en particulier dans la zone du point d'inflexion, pour pouvoir utiliser cette méthode : les points ne sont pas assez rapprochés pour pouvoir considérer comme égale la pente de la droite reliant chaque point et la vitesse en chacun des points. La précision des valeurs de la vitesse obtenues par cette méthode n' est pas bonne. Ceci rend une comparaison expérience - théorie difficile tout particulièrement dans le domaine du point d'inflexion.

Nous utiliserons une méthode différente en procédant dans l'ordre suivant:

 nous tracerons, pour une même valeur du degré d'avancement, θ_{théorique} (pour une valeur de A_S) en fonction de t_{expérimental} pour chaque température ;

- * la valeur de A_S retenue pour chaque modèle sera celle qui donnera le meilleur coefficient de corrélation (le plus proche de 1) entre  $\theta_{\text{théorique}}$  et t_{expérimental} pour la fonction  $\theta_{\text{théorique}} = C t_{\text{exp}}$ ; (C : constante);
- * le modèle retenu sera celui qui présentera les meilleurs coefficients de corrélation pour l'ensemble des températures étudiées.

Dans un premier temps, nous déterminerons approximativement la valeur du degré d'avancement au point d'inflexion : en nous référant à des tableaux de valeurs^[32], nous auront un domaine de valeurs pour  $A_S$  dans lequel nous effectuerons nos recherches.

Nous obtenons pour  $A_S$  2 domaines de valeurs possibles pour chaque modèle :  $A_S$  "faible" et  $A_S$  "fort".

### 4.2.2.3.2. Modèles retenus

Les valeurs de  $A_S$ , de C (constante de proportionnalité) et de R (coefficient de corrélation) obtenues pour LaPO₄, xH₂O et LaCeT, xH₂O aux différentes températures de calcination et pour chaque modèle sont reportées en Annexe I.1.

Dans ces tableaux figurent également les valeurs obtenues lorsque nous supprimons le dernier et/ou les 2 derniers points expérimentaux de chaque courbe.

### 4.2.2.3.2.1. LaPO₄, xH₂O

# Pour LaPO₄, $xH_2O$ nous avons retenu : le modèle à vitesse de croissance anisotrope interne en géométrie sphérique limité par une réaction d'interface interne.

Nous pouvons remarquer que pour chaque température aux durées élevées de la réaction, c'est-à-dire correspondant à des degrés d'avancement proche de 1, la concordance entre théorie et expérience est moins bonne : les courbes théoriques intégrales  $\lambda = f(t)$  se situent au-dessus des points expérimentaux (figure I.27).





Ceci peut s'interpréter par le fait que tous les grains n'ont pas le même rayon comme le suppose le modèle : il y a vraisemblablement une distribution de rayon de grain. Nous pouvons alors expliquer la différence théorie-expérience pour les derniers points expérimentaux de chaque courbe : les grains de taille plus importante vont se transformer moins "rapidement" que les grains de taille plus faible, c'est-à-dire que les degrés d'avancement importants (voisins de 1) sont atteints au bout d'un temps plus long pour les grains ayant des rayons plus élevés.

Pour vérifier ce que nous venons d'affirmer, nous pouvons déterminer les valeurs de A et de C (constante multiplicative reliant  $\theta$  à t) qui correspondent aux courbes théoriques passant par les 2 derniers points expérimentaux des courbes à 600, 650 et 700°C et les comparer à celles des courbes théoriques obtenues en supprimant ces 2 derniers points pour les mêmes températures.

Compte tenu des expressions de A et C, nous pouvons alors déterminer les rapports des rayons des grains correspondant à chacune de ces courbes. Les valeurs de A et C sont consignées dans le tableau I.6.

T (°C)	600	600	650	650	700	700
	(1)	(2)	(1)	(2)	(1)	(2)
Α	0,68	0,8	0,62	0,7	0,85	0,95
C (h ⁻¹ )	0,771	0,35	2,01	1,2	7,92	6

(1) : courbe théorique ne passant pas par les 2 derniers points

(2) : courbe théorique passant par les 2 derniers points.

Tableau I.6 : valeurs de A et C pour les courbes théoriques.

Nous pouvons déterminer le rapport  $(r_1/r_2)$  des rayons des grains à partir des rapports  $C_2/C_1$  et  $A_1/A_2$ :

T (°C)	600	650	700
$r_1/r_2$ à partir de $C_2/C_1$	0,45	0,6	0,76
$r_1/r_2$ à partir de $A_1/A_2$	0,95	0,96	0,96

Tableau 1.7 : valeurs des rapports en fonction de la température et du mode de calcul

Nous remarquons que les rayons des grains correspondant aux courbes (2) sont sensiblement plus élevés que ceux correspondant aux courbes (1), ce qui semble confirmer notre interprétation de la différence théorie-expérience pour les degrés d'avancement proche de 1.

## 4.2.2.3.2.2. LaCeT, xH₂O

Pour LaCeT, xH₂O, nous pouvons distinguer 2 zones de températures :

- entre 600 et 650°C, les meilleurs coefficients sont obtenus pour le modèle radial avec A faible;
- * pour 650 et 700°C, tous les modèles donnent des bons coefficients de corrélation sauf le modèle de Mampel avec A faible qui peut être écarté.

D'après le critère de sélection que nous avons choisi au § 4.2.2.3.1. (meilleures corrélations pour l'ensemble des températures étudiées), le modèle retenu sera alors : le modèle à croissance anisotrope interne en géométrie sphérique limitée par une réaction d'interface interne.

Comme dans le cas de LaPO₄,  $xH_2O$ , nous constatons une moins bonne concordance entre le modèle et l'expérience pour les degrés d'avancement proches de 1 (figure I.28). Elle peut être expliquée de la même façon, à savoir l'existence d'une distribution de taille de grains.



# Figure I.28: courbes intégrales théoriques et points expérimentaux pour LaCeTb, xH₂O

# 4.2.2.3.3. Discussion

Nous pouvons, à partir des valeurs de C et A données pour chaque courbe théorique, calculer v et  $\gamma$  pour chacune des températures expérimentales. Nous prendrons comme valeur du volume molaire de LaPO₄ sous sa forme hexagonale 56,8 cm³/mole^[4].

Pour LaCeT, nous prendrons la même valeur puisque le volume molaire des phosphates de terre rare varie peu avec la nature de l'élément terre rare^[4]. Les valeurs de v et  $\gamma$  en fonction de la température pour chaque produit sont consignées dans les tableaux I.8 et I.9.

T (°C)	v	γ
	(mole/m ² .s)	(nombre germe/m ² .s)
550	<b>4,2</b> 1.10 ⁻⁸	<b>2,</b> 1.10 ⁸
580	2,01.10 ⁻⁷	4,63.10 ⁸
600	3,77.10-7	1,16.10 ⁹
650	9,83.10 ⁻⁷	2,75.10 ⁹
700	3,57.10-6	1,49.10 ¹⁰

Tableau I.8 :

v et γ en fonction de T pour LaPO4

T (°C)	v	γ
	(mole/m ² .s)	(nombre germe/m ² .s)
600	7,82.10 ⁻⁸	2,65.10 ⁸
630	3,52.10-7	7,96.10 ⁸
650	8,95.10 ⁻⁷	<b>2</b> ,18.10 ⁹
670	2,21.10 ⁻⁶	5,39.10 ⁹
700	5,14.10-6	1,21.10 ¹⁰

Tableau I.9 : v et  $\gamma$  en fonction de T pour LaCeT



Nous pouvons alors tracer ln (v) et ln ( $\gamma$ ) pour chacun des composés en fonction de 1/T (figures I.29 et I.30).



Nous remarquons alors que nous obtenons dans chacun des cas des droites avec de bons coefficients de corrélation.

	LaPO4	LaCeT
ln (v)	0,975	0,993
ln (γ)	0,984	0,992

Tableau I.10 : Coefficients de corrélation pour ln (v) et ln ( $\gamma$ ) exprimés sous la forme y = a.1/T + b

Nous en déduisons que dans le domaine de température étudié, pour chacun des produits, l'étape limitante du processus de germination respectivement de croissance ne change pas et suit une loi d'ARRHENIUS. Nous pouvons alors calculer les energies d'activation du processus de croissance et de germination pour les deux composés.

	(E _a ) _v (kJ/mole)	$(E_a)_{\gamma}(kJ/mole)$
LaPO ₄	188	184
LaCeT	300	279

# Tableau I.11: énéergies d'activation des étapes limitantes de croisance et de germination $((E_a)_v \text{ et } (E_a)_v)$ pour LaPO₄ et LaCeTb

Nous constatons que les valeurs des énergies d'activation de l'étape limitante du processus de croissance et de germination, dans le domaine de température étudié, ont des valeurs trés proches pour chaque composé.

### 4.2.2.3.4. Interprétation de l'effet accélérateur de la vapeur d'eau

Nous pouvons à présent déterminer  $A_S$  et C pour les courbes théoriques rendant compte des expériences effectuées sous  $N_2$  et  $N_2$  saturé en vapeur d'eau à 570°C (tableau I.12). A partir de ces valeurs nous comparerons les vitesses spécifiques de croissance et fréquences de germination sous chaque atmosphère en effectuant leur rapport.

Atmosphère	C (h ⁻¹ )	A _S
N ₂	0,447	0,1576
$N_2 + H_2O$	0,521	1,735

Tableau I.12: valeurs de C et A sous N₂ et N₂ + H₂O à 570°C.

Les rapports  $v_{N_2} + H_2O/v_{N_2}$  et  $\gamma_{N_2} + H_2O/\gamma_{N_2}$  se déduisent alors directement et sont :

$$\frac{v_{N_2} + H_2O}{v_{N_2}} = 1,2$$
 et  $\frac{\gamma_{N_2} + H_2O}{\gamma_{N_2}} = 13$ 

Nous remarquons que la vitesse spécifique de croissance ne varie pratiquement pas avec l'atmosphère de calcination alors que la fréquence de germination est multipliée par un facteur 13 environ.

La présence de vapeur d'eau favorise donc le processus de germination mais ne modifie pratiquement pas celui de croissance.

## 4.2.2.4. Conclusion

La transformation du phosphate de lanthane et du précurseur de structure cristallographique hexagonale en phosphate respectivement en luminophore s'effectue selon un processus de germination-croissance qui peut être décrit par un modèle géométrique sphérico-sphérique à croissance radiale avec développement interne limité par l'interface interne.

La cinétique de la transformation est accélérée par la présence de vapeur d'eau. Ceci peut s'interpréter par une augmentation de la fréquence numérique de germination sans modification de la vitesse spécifique de croissance.

### 4.3. Décomposition IV

Dans cette partie, nous identifierons le ou les composés dont la formation a été mise en évidence par I.R.T.F. au 3.6. Nous en donnerons une interprétation ainsi que de sa ou de leur disparition.

## 4.3.1. Interprétation des bandes infrarouge

Le ou les composés que nous cherchons à caractériser ont 3 bandes d'absorption à 1277, 811 et 770 cm⁻¹.

Les bandes à 1277 et 770 cm⁻¹ peuvent être attribuées aux modes de vibration des liaisons P-O dans le groupement trimétaphosphate [33-38] :  $P_3O_9^3$ . Elles sont présentes autour de 1290-1280 et 780-770 cm⁻¹ sur les spectres infrarouge des composés contenant ces groupements et figurent parmi les plus intenses.

La bande à 811 cm⁻¹ n'est pas répertoriée sur les spectres infrarouge des composés étudiés dans les références précédemment citées.

Nous ne pouvons, cependant, pas donner précisemment la nature du trimetaphosphate qui se forme pour deux raisons essentielles :

- * le composé n'est présent qu'en très faible quantité (faible absorbance des bandes infrarouge les plus intenses et non détection par diffraction des rayons X) de sorte que les autres bandes caractéristiques entre 800 et 700 cm⁻¹ n'apparaissent pas sur les spectres infrarouge;
- * les principales bandes caractéristiques des trimétaphosphates se situent entre 1200-900 et 700-500 cm⁻¹, c'est-à-dire exactement dans le domaine des bandes du groupement  $PO_4^{3-}$ , ce qui contribue à "masquer" les bandes du trimétaphosphate.

## 4.3.2. Origine du trimétaphosphate

Nous expliquerons maintenant l'origine du trimétaphosphate, ce qui nous permettra d'en préciser la nature.

L'idée qui nous guidera dans ce paragraphe est la suivante : la formation, au cours du traitement thermique, du composé contenant les groupements  $P_3O_9^{3^-}$  est due à la présence dans le précipité (produit de départ) d'espèces provenant de l'étape de synthèse et non éliminées après celle-ci. Nous disposons d'une preuve expérimentale qualitative de la présence de telles espèces :

- * le pH de l'eau surnageante dans le précipité de départ est de l'ordre de 2;
- * la mise en suspension dans de l'eau du précipité séché entraîne une diminution du pH de celle-ci.

Le produit de départ contient donc des espèces "acides". Or, les seules espèces provenant de la synthèse et pouvant convenir sont NH4H2PO4. Nous allons donc montrer que ce sont ces espèces qui sont responsables de la formation du trimétaphosphate.

Nous mettrons tout d'abord en oeuvre une méthode nous permettant de les éliminer du précipité de départ.

## 4.3.2.1. Lavage avec du dodécylsulfate de sodium

Nous pouvons supposer que les espèces que nous voulons "éliminer" se situent à la surface des grains de nos produits de départ, ceux-ci constituant des agglomérats. Il parait alors intéressant d'effectuer une mise en suspension des précipités séchés dans une solution eau-tensio actif pour deux raisons :

- * la diminution de la tension superficielle à l'interface eau-solide permettra d'éliminer plus facilement les espèces fixées de la surface des grains ;
- * la taille des agglomérats pourra éventuellement être réduite par dispersion des grains, ce qui entraînera une augmentation de la surface de contact avec le milieu liquide et donc facilitera également l'élimination des espèces de la surface.

La méthode de "lavage" que nous avons mise au point est décrite par l'organigramme de la figure I.31.

Nous utilisons la centrifugation car cette technique est plus rapide que la filtration en raison de la très faible taille des grains.

L'étape de lavage à l'eau consiste à remélanger dans de l'eau pure, sous agitation, le précipité centrifugé afin d'éliminer le tensioactif.



Figure I.31: organigramme de la méthode de lavage avec un tensioactif

Nous avons choisi comme tensioactif le **dodecylsulfate de sodium** qui est un tensioactif anionique courrant utilisé dans de nombreux détergents commerciaux.

Nous pouvons alors observer l'effet du lavage avec le tensioactif.

La figure I.32 représente les spectres infrarouge de trois échantillons de précipité préparés différemment puis calcinés à 1050°C. Nous les avons noté 1, 2 et 3.



Figure I.32 : spectres IR de LaPO4 traité différemment et calcinés à 1050°C.

Nous remarquons que l'échantillon de phosphate de lanthane lavé avec le tensioactif ne présente plus les bandes à 1277, 811 et 770 cm⁻¹ alors que celui lavé à l'eau en présente encore une à 1277 cm⁻¹.

La méthode de lavage avec tensioactif nous permet donc d'éliminer en totalité ou presque les espèces responsables de la formation du trimétaphosphate.

A partir d'une analyse par chromatographie ionique, il est possible de doser les phosphates indistinctement sous leurs formes  $PO_4^{3-}$ ,  $HPO_4^{2-}$  et/ou  $H_2PO_4^{-}$  dans les eaux des lavages principaux des échantillons 2 et 3.

Nous trouvons, par cette technique, une concentration en phosphates 1,5 fois supérieure dans l'eau de lavage de l'échantillon 3 que dans celle de 2.

Sachant que le phosphate de lanthane est insoluble dans l'eau, les phosphates détectés ne peuvent être présents que sous leur forme  $HPO_4^2$  et/ou  $H_2PO_4$ .

Nous savons également que le pH de l'eau du précipité est de 2 environ. Or, les constantes de dissociation de  $H_2PO_4$  et  $HPO_4^2$  ont des pK_a de 7,1 respectivement de  $12^{[37]}$ . Les phosphates que nous détectons sont donc présents sous la forme  $H_2PO_4$ . Ils ne peuvent provenir que de NH₄H₂PO₄ non éliminé après synthèse du précipité.

# Ainsi, l'utilisation du dodécylsulfate de sodium au cours du lavage facilite "l'élimination" de NH4H2PO4 du précipité.

Pour preuve, nous avons ajouté une quantité de 1 % massique de  $NH_4H_2PO_4$ .à un échantillon lavé avec du tensioactif. Le mélange est effectué sous agitation constante dans l'éthanol anhydre qui est éliminé par évaporation. Le produit ainsi obtenu est alors calciné à 1050°C et 1200°C puis analysé par I.R.T.F. (figure I.33).



# Figure I.33:

IR du mélange LaPO4 lavé dodecylsulfate / NH4H2PO4 1 % (massique) calciné à différentes températures.

Nous constatons que le comportement thermique du mélange est identique à celui du précipité non lavé et séché : les bandes à 1277, 811 et 770 cm⁻¹ sont présentes sur l'échantillon calciné à 1050°C et disparaissent sur celui calciné à 1200°C.

Tous les éléments qui viennent d'être présentés nous permettent alors d'affirmer que : l'hydrogénophosphate d'ammonium (NH4H2PO4) présent dans le précipité de phosphate de lanthane respectivement dans le précurseur est "responsable" de la formation de trimétaphosphate au cours du traitement thermique.

# 4.3.2.2. <u>Réaction entre NH₄H₂PO₄ et LaPO₄ : identification et caractérisation du</u> <u>composé formé</u>

Nous venons de montrer que  $NH_4H_2PO_4$  intervenait dans la formation d' un trimétaphosphate.

Cette intervention peut se faire:

- * par décomposition ou par réaction solide-solide de ces espèces entre elles ;
- * par réaction solide-solide avec le phosphate de lanthane puis respectivement avec le précurseur.

Nous pouvons écarter la première interprétation car la calcination à 1000°C de NH₄H₂PO₄ ne permet pas d'identifier par spectrometrie infrarouge les bandes caractéristiques du groupement trimétaphosphate.

Il ne reste alors plus que la deuxième solution : la réaction solide-solide entre NH4H2PO4 et LaPO4.

D'après les données de la littérature, NH₄H₂PO₄ peut réagir avec les phosphates de terres rares pour donner des trimétaphosphates de terres rares selon^[38,40-41] :

# $LnPO4 + 2NH4H_2PO4 = LnP_3O9 + 2NH_3 + 3H_2O$

Ln : lanthanide

Nous avons vérifié expérimentalement que cette réaction se produisait entre LaPO₄, x H₂O et NH₄H₂PO₄ : la calcination à 1000°C pendant 12 h d'un mélange NH₄H₂PO₄/LaPO₄, en proportion stoechiométrique, conduit à du trimetaphosphate de lanthane caractérisé par diffraction de rayons X (figure I.34).

## Chapître I.

Dans le cas de la réaction entre le précurseur et  $NH_4H_2PO_4$ , nous obtenons un trimétaphosphate mixte caractérisé par un décalage des raies de diffraction par rapport à celles du trimétaphosphate de lanthane pur (figure I.35).



Figure I.34: DRX de LaP₃O₉

Fig. I.35: DRX de LaP₃O₉ et LaCeTbP₃O₉

Le spectre infrarouge du trimétaphosphate de lanthane est représenté sur la figure I.36.



Figure I.36: spectre I.R.T.F. de LaP₃O₉.

Nous distinguons sur ce spectre les nombreuses bandes caractéristiques du groupement trimétaphosphate et en particulier celles à 1277, 811 et 770 cm⁻¹.

Nous pouvons donc dire que le composé qui se forme au cours du traitement thermique du phosphate de lanthane ou du précurseur est très certainement du trimétaphosphate de lanthane, dans le cas de LaPO₄, ou du trimétaphosphate mixte, dans le cas de LaCeTb.

Pour le confirmer nous allons étudier le comportement thermique du trimétaphosphate de lanthane et le comparer à celui du composé formé dans LaPO₄,  $x H_2O$  au cours du traitement thermique

## 4.3.2.3. Comportement thermique du trimétaphosphate de lanthane

L'analyse thermique différentielle du trimétaphosphate est représentée sur la figure I.37.



Figure I.37 : A.T.D. de LaP₃O₉.

Le thermogramme est caractérisé par un intense effet endothermique irréversible à 1230°C. Cette température est exactement celle de l'effet IV observé au 3.2.

Le diffractogramme du résidu de la calcination de LaP₃O₉ à 1200°C pendant 1 h ne présente que les raies caractéristiques du phosphate de lanthane de structure monoclinique (figure I.38).

46



Figure I.38 : diffractogramme de LaP3O9 calciné à 1200°C, 1h.

L'analyse I.R.T.F. de ce même résidu montre qu'il présente outre les bandes caractéristiques du phosphate de lanthane une large bande à 1250 cm⁻¹ (figure I.39). Cette bande pourrait être attribuée à un mode de vibration de la liaison P-O dans une structure de type verre de phosphate^[42-43].



Figure I.39: I.R.T.F. du résidu de la calcination de LaP₃O₉ à 1200°C, 1 h.

D'après les données de la littérature, la transformation subie par le trimétaphosphate de lanthane à cette température serait une fusion non congruante selon^[44-45] :

# $LaP_3O_9 \rightarrow LaPO_4 + P_2O_5$

Ceci nous permet alors d'interpréter la perte de masse associée et l'effet endothermique à 1230 °C, mis en évidence au § 3.3, comme étant la décomposition du trimétaphosphate de lanthane.

4.3.3. Conclusion

Le précipité de départ de phosphate de lanthane ou de précurseur contient un excès de NH₄H₂PO₄ provenant de la synthèse et n'ayant pas réagi.

Cet excès réagit au cours du traitement thermique avec le phosphate de lanthane ou le précurseur pour former du trimétaphosphate de lanthane ou du trimétaphospate de lanthane mixte.

Celui-ci se décompose à 1230°C environ en donnant du phosphate de lanthane ou du phosphate mixte.

# 5. Conclusion

Au cours d'un traitement thermique entre 20 et 1300 °C, le phosphate de lanthane hydraté synthétisé par coprécipitation subit 3 transformations dont nous avons déterminé la nature.

Il se déshydrate entre 20 et 350 °C en deux étapes. La première étape correspond à un départ d'eau de synthèse ou d'eau physisorbée, alors que la deuxième est due à un départ d'eau plus fortement liée.

Au cours de cette deuxième étape de déshydratation, le phosphate de lanthane peut former, entre 230 et 350 °C, avec la vapeur d' eau un système divariant qui est limité dans sa partie inférieure par la précipitation de la forme anhydre de structure monoclinique du phosphate de lanthane.

La précipitation de la forme monoclinique a lieu entre 550 et 700 °C environ. Elle est le résultat d'un processus de germination-croissance selon un modèle géométrique sphérico-sphérique à croissance radiale limitée par une réaction d'interface interne.

La vapeur d'eau a un effet accélérateur sur cette transformation en favorisant la germination sans modifier la croissance.

Entre 850 et 1000 °C, il se forme dans le phosphate de lanthane du trimétaphosphate de lanthane (LaP₃O₉).

Ce composé est produit par la réaction entre  $LaPO_4$ , x  $H_2O$  et  $NH_4H_2PO_4$  présent en excès dans le phosphate de lanthane et qui provient de la synthèse.

Le trimétaphosphate se décompose à 1230 °C en formant du phosphate de lanthane et un verre dont il ne nous a pas été possible de déterminer avec précision la nature.

 $NH_4H_2PO_4$  peut être éliminé en quasi totalité par un lavage du précipité de LaPO₄, x H₂O dans une solution eau-dodécylsulfate selon un protocole que nous avons mis au point.

Ces résultats sont également valables pour le comportement thermique du précurseur. Le trimétaphosphate formé dans ce cas est un trimétaphosphate mixte, c' est à dire que le lanthane y est substitué par du cérium et du terbium.

49

# Bibliographie (Chapitre I et Annexe I )

- L. NIINISTÖ, M. LESKELA Handbook on the physics and chemistry of rare earts, chapter 59, Elsevier Science Publishers, BV, (1987)
- [2] K. BYRAPPA Prog. Crystal Growth and Caract., <u>13</u>, 163-196, (1986)
- [3] Y. HIKICHI Mineralog J., <u>15</u>, 6, 268-275, (1991)
- [4] R.C.L. MOONEYJ. Chem. Phys., <u>16</u>, 1003, (1948)
- [5] I.A. BONDAR, A.I. DOMANSKII
  Russ. J. Inorg. Chem., <u>21</u>, 8, 1126-1129, (1976)
- [6] W.O. MILLIGAN, D.F. MULLICA Inorganica Chimica Acta, <u>70</u>, 133-136, (1983)
- [7] I.R. KRISTANOVIC
  Bull. Acad. Ser. Sci. Arts, <u>10</u>, 51-55, (1964)
- [8] G.W. BEALL, L.A. BOATNER, D.F. MULLICA, W.O. MILLIGAN
  J. Inorg. Nucl. Chem., <u>43</u>, 101-105, (1981)
- [9] D.F. MULLICA, W.O. MILLIGAN, D.A. GROSSIE, G.W. BEALL, L.A. BOATNER Inorg. Chim. Acta, <u>95</u>, 231-236, (1984)
- [10] A. HEZEL, S.D. ROSS
  J. Inorg. Nucl. Chem., <u>29</u>, 2085-2089, (1967)
- [11] F. WEIGEL, V. SCHERRER, H. HENSCHEL Radiochim. Acta, <u>4</u>, 18, (1965)
- [12] H. SCHWARZZ. Anorg. Allg. Chem., <u>323</u>, 44, (1963)
- [13] I. KRISTANOVIC Acta Crystallogr., <u>11</u>, 896, (1958)
- [14] R.C.L. MOONEY Acta Cryst., <u>3</u>, 337-340, (1950)
- [15] A. ROUANET, J.J. SERRA, K. ALLAF, J. COUTURES, H. DEXPERT

### Chapître I.

Rev. Int. Hautes Temper. Refract. Fr., <u>16</u>, 437-443, (1979)

- [16] I.A. BONDARThermchim. Acta, <u>92</u>, 512-520, (1984)
- [17] I. HORVATH, L.P. MEZENTSEVA, V. FIGUS CH Chem. Zvesti, <u>35</u>, (3), 333-338, (1981)
- [18] T.F. TENISHEVA, T.M. PAVLYUKEVICH, A.N. LAZAREV Izv. Akad. Nauk, Ser. Khim., <u>10</u>, 1771-1778, (1965)
- [19] K.I. PETROV, Yu B. KIRILLON, S.M. PETUSHKOVA Russ. J. Inorg. Chem., <u>16</u>, 7, 970-973, (1971)
- [20] E. STEGER, W. SCHMIDT Ber. Bunsenges Phys. Chem., <u>68</u>, 102-109, (1964)
- [21] A. HEZEL, S.D. ROSS Spectrodium Acta, <u>22</u>, 1949-1961, (1966)
- [22] J.C. MUTIN Thèse d'Etat, Dijon (1974)
- [23] M. SOUSTELLE, J.J. GARDET, B. GUILHOT C.R. Acad. Sc. Paris, <u>270</u> C, 212-215 (1970)
- [24] M. SOUSTELLE, B. GUILHOT, J.J. GARDET, M G. WATELLE MARION, J.C. MUTIN
   Bull. Soc. Chim. Fr., <u>12</u>, 4509-4514 (1972)
- [25] J.J. GARDET, B.GUILHOT, M. SOUSTELLE Bull. Soc. Chim. Fr., <u>10</u>, 3377-3382 (1970)
- [26] B. GUILHOT Thèse d'Université, Grenoble (1970)
- [27] M. SOUSTELLE, J.J. GARDET, B. GUILHOT C.R. Acad. Sc. Paris, <u>274</u>, 2066-2069 (1972)
- [28] M. SOUSTELLE, J.J. GARDET, B. GUILHOT Journées de Thermochimie, Société chimique de France, Nice (octobre 1971)
- [29] B. GUILHOT Thèse d'Etat, Lyon (1972)
- [30] M. SOUSTELLE, J.J. GARDET, B. GUILHOT

C.R. Acad. Sc. Paris, <u>271</u> C, 834 (1970)

- [31] M. SOUSTELLE Cours de cinétique hétérogène (D.E.A.), E.M.S.E. (1993)
- [32] J.P. VIRICELLE Thèse, Saint - Etienne (1994)
- [33] W. BUES, H.W. GEHRKEZ Anorg. All Chem., <u>255</u>, 307-323, (1956)
- [34] E. STEGER, Z Anorg. All Chem., <u>296</u>, 305-312, (1958)
- [35] W.P. GRIFFITHJ. Chem. Soc. (A), 905-908, (1967)
- [36] Y. GUSHIKEM, E. GIESBRECHT and O. SERRA J. Inorg. Nucl. Chem., <u>34</u>, 2179-2187, (1972)
- [37] O.A. SERRA, E. GIESBRECHT
  J. Inorg. Nucl. Chem., <u>30</u>, 793-799, (1968)
- [38] G.M. BEGUN, C.E. BAMBERGER J. Reman. Spectrosc., <u>13</u>, 3, 284-289, (1982)
- [39] Handbook of Chemistry and Physics, 68th Edition, CRC Press (1988)
- [40] K. BYRRAPAProg. Crystal Growth and Charact., <u>13</u>, 163-196, (1986)
- [41] L. NIINISTÖ Chapter 59, Handbook on the Physics and Chemistry of Rare Earts, Elsevier Science Publisher (1988)
- [42] C. GARRIGOU-LAGRANGE, M. OUCHETTO, B. ELOUADI Can. J. Chem., <u>63</u>, 1436-1446, (1985)
- [43] K.P. MÜLLER Glastchn. Ber., <u>42</u>, 3, 83-89, (1969)
- [44] H.D. PARK, E.R. KREIDLER
  J. Am. Cer. Soc., <u>67</u>, 1, 23-26, (1984)
- [45] J.J. SERRA, J. COUTURES, A. ROUANET High Temp. High Press., <u>8</u>, 337-341, (1976)

52


· .

in the second second

. . . . 

· ·

# Chapître II: les propriétés optiques de La_{1-X-y}Ce_xTb_yPO4. Rappels bibliographiques et résultats expérimentaux

 $La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO_4$  est un luminophore utilisé dans les lampes trichromatiques comme composante verte (émission à 544 nm). Son intensité d'émission et son efficacité, caractérisée par son rendement de transfert, doivent être les plus élevées possible. Etant donné que nous l'obtenons par calcination d'un précurseur, nous devons déterminer et comprendre l'influence du traitement thermique (température, atmosphère et durée de calcination) sur ces grandeurs. Cette étude sera l'objet de ce Chapître.

Nous effectuerons, dans un premier temps, un rappel bibliographique sur les propriétés de  $La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO_4$  et sur les grandeurs qui nous seront utiles à l'interprétation de nos résultats. Ensuite, nous caractériserons nos échantillons par différentes techniques telles que la thermoluminescence, la fluorescence et la spectrophotométrie en réflexion diffuse. Nous interpréterons alors qualitativement nos résultats expérimentaux.

### 1. Rappels bibliographiques

### **1.1. Introduction : généralités**

Avant de présenter plus en détail les propriétés du luminophore que nous étudions, nous devons rappeler brièvement quelques généralités sur la luminescence et les luminophores, ce qui nous permettra d'introduire la terminologie spécifique à ce domaine. Le cas particulier des terres rares sera alors abordé.

### 1.1.1. La luminescence

On désigne sous le nom général de luminescence, une émission lumineuse qui n'est pas purement thermique^[1]. Cette émission représente de manière simplifiée, la restitution d'une fraction d'énergie absorbée issue d'une source indépendante. On distingue selon le mode d'excitation :

- * la photoluminescence, provoquée par l'absorption de radiations lumineuses (en général ultra-violettes);
- * la luminescence excitée par particules accélérées (luminescence cathodique ou cathodoluminescence s'il s'agit d'électrons) ou plus généralement par rayonnements de hautes énergies, rayons X ou γ aussi bien que particules α, β, protons, fragments de fission, etc ... (radioluminescence);
- * l'électroluminescence, provoquée par l'application d'un champ électrique ;

- * les phénomènes de triboluminescence, dans lesquels il y a émission de radiations pour une substance soumise à des actions mécaniques, par exemple : broyage ;
- * les phénomènes de chimiluminescence et de bioluminescence, dans lesquels l'émission des radiations lumineuses accompagne une réaction chimique ou biologique (ver luisant : oxydation de la "luciférine").

D'autre part, l'émission engendrée au cours d'une luminescence peut être répartie en deux catégories :

- * la fluorescence ;
- * la phosphorescence.

La figure II.1 représente le schéma énergétique typique d'une fluorescence :

* excitation depuis le niveau fondamental (f) sur le niveau excité (e) ;

* retour du système du niveau excité sur le niveau f avec émission de lumière.



Figure II.1 : schéma énergétique d'une fluorescence.

Cette émission a lieu un temps  $\tau$  après l'excitation,  $\tau$  étant la durée de vie sur le niveau excité.

Le schéma de la figure II.2, faisant intervenir en plus un niveau métastable ou piège, décrit une phosphorescence : le système, d'abord excité sur le niveau e peut tomber sur le niveau m ; celui-ci étant métastable, la transition  $m \rightarrow f$  est interdite et le système ne peut sortir du niveau m que s'il reçoit une énergie d'activation E l'amenant à nouveau sur le niveau émetteur e. Il y aura alors émission lumineuse de phosphorescence (sauf si le système subit une recapture dans le piège), généralement identique à celle de fluorescence, mais retardée par rapport à l'excitation d'un temps  $\tau$  égal à la durée de séjour sur le niveau métastable m. L'énergie E est souvent appelée "*profondeur de piège*".

Dans le cas d'une fluorescence,  $\tau$  est inférieure ou égale à 10⁻⁸ s : la transition peut être considérée comme spontanée. Dans le cas d'une phosphorescence  $\tau$  est supérieure à 10⁻⁸s. Cette limite de 10⁻⁸s est un ordre de grandeur. La vraie distinction entre les deux mécamismes est la présence ou non du niveau métastable.



Figure II.2 : schéma énergétique d'une phosphorescence.

#### 1.1.2. Les luminophores

La luminescence peut prendre naissance dans toutes les formes de matière, condensée ou non, organique ou inorganique, cristalline ou amorphe. On réserve habituellement le nom de *"luminophores"* aux solides luminescents minéraux.

Dans les luminophores, le siège de l'émission est un défaut (défaut physique du réseau) ou une impureté, dite "activateur" (A) ou "donneur", dans le réseau du matériau ou "matrice" (M). L'activateur est alors appelé "centre luminogène". Dans certains cas, d'autres centres dits "sensibilisateurs" (S) ou "accepteur" interviennent également dans le phénomène de luminescence. Schématiquement, la catégorie la plus importante des luminophores peut être représentée par la formule : M : S, A.

La figure II.3 donne une représentation des modes d'excitation de l'activateur et du sensibilisateur S dans le processus de luminescence. Habituellement, tout le rayonnement émis a son origine dans les centres A et résulte de transitions d'électrons entre états d'énergie caractéristiques de l'activateur. Deux voies sont possibles pour porter l'activateur A à l'état excité :

- * le centre A absorbe directement l'énergie d'excitation (a) et le retour à l'état stable se traduit par une luminescence et une dissipation de chaleur ;
- * l'activateur A est excité directement par le sensibilisateur S et/ou la matrice M ; dans ce cas, S et/ou M absorbent l'énergie d'excitation et la transfèrent à A par des mécanismes d'interactions divers (b) ; une luminescence et/ou une désexcitation non radiative de S et/ou M sont aussi possibles (b').

### Chapître II.



Figure II.3 : mécanismes de l'émission lumineuse au sein d'une matrice M contenant un activateur A et un sensibilisateur S^[2].

Quel que soit le mode d'excitation (direct ou indirect), l'activateur retourne à l'état stable en émettant un rayonnement caractéristique des transitions électroniques mises en jeu. Un luminophore est donc caractérisé par :

- son spectre d'excitation qui traduit l'efficacité avec laquelle l'énergie incidente est convertie en énergie lumineuse émise qui est habituellement exprimée par un rendement de conversion, soit énergétique ( $\eta_E = E_{\text{émise}}/E_{\text{incidente}}$ ), soit quantique ( $\eta =$  nombre de photons émis/nombre de photons absorbés);
- * son spectre d'émission est décalé par rapport au précédent vers les longueurs d'ondes plus grandes. Ce phénomène est connu sous le nom de "déplacement de STOKES" et signifie que, généralement, l'énergie émise est inférieure à l'énergie d'excitation (hvém < hvexc).</p>

Il existe cependant des mécanismes permettant par addition de photons (effet Auzel) d'observer le contraire d'où le nom "d'anti-Stokes" donné aux luminophores qui en sont le siège^[3].

Comme pour la majeure partie des propriétés à l'état solide, les caractéristiques d'un luminophore dépendent de la composition du matériau, de la teneur en activateur et en sensibilisateur, du degré de pureté et de la température.

On peut retenir les aspects suivants :

* il existe un optimum de concentration en centres actifs (< 10 % atomique) au-delà duquel l'intensité d'émission décroît par effet d'extinction par concentration ("concentration quenching"); il existe cependant des luminophores conservant une émission intense à des teneurs en centres actifs du niveau de celles du constituant de la matière^[4];

- * les luminophores sont extrêmement sensibles à la présence d'impuretés (autres que S et A) dites "poisons" de la luminescence (*"killers of luminescence"*)^[4].
- * les luminophores sont caractérisés par une température critique d'extinction thermique (*"temperature quenching"*).

Les luminophores trouvent des débouchés dans des applications très diverses: imagerie médicale (radiographie), éclairage fluorescent, lasers, T.V. couleur, scintillateurs, écrans pour avionique, tubes cathodiques, films électroluminescents^[2, 4, 5].

Les matrices des luminophores sont typiquement des oxydes, des oxysulfures, des sulfures, ... et les activateurs les éléments de transition et les terres rares.

Il est à noter que l'utilisation des terres rares dans les luminophores s'est considérablement développée ces dernières années. Elles permettent d'obtenir des composés à forte intensité d'émission monochromatique qui répondent à des critères d'utilisation très pointus que les luminophores traditionnels à *"émission de bande"* ne pouvaient satisfaire.

A titre d'exemple, le tableau II.1 présente quelques luminophores avec leur couleur d'émission et leur domaine d'application. Les luminophores utilisés dans l'éclairage seront présentés plus en détail dans la partie suivante (partie 1.2.).

# Chapître II.

Composition : matrice, activateur, sensibilisateur	Couleur d'émission	Application				
YVO ₄ ; Dy ³⁺ ;	jaune	T.V. noir et blanc				
ZnS : Ag	blanc	T.V. noir et blanc				
(Zn, Cd)S : Ag	blanc	T.V. noir et blanc				
(Ca, Mg) SiO ₃ : Ti	blanc	T.V. noir et blanc				
CaSiO ₃ : Pb	blanc	T.V. noir et blanc				
$Y_2O_3 : Eu^{3+}$	rouge	T.V. couleurs				
$Gd_2O_2S$ : $Eu^{3+}$	rouge	T.V. couleurs				
$Y_2O_2S$ : $Eu^{3+}$	rouge	T.V. couleurs				
Zn ₃ (PO ₄ ) ₂ : Mn	rouge	T.V. couleurs				
$La_2O_2S$ : $Tb^{3+}$	vert	T.V. couleurs				
$Gd_2O_2S$ : $Tb^{3+}$	vert	T.V. couleurs				
LaOBr : Tb ³⁺	vert	T.V. couleurs				
$SrGa_2S_4$ : $Eu^{2+}$	vert	T.V. couleurs				
(Zn, Cd)S : Ag	vert	T.V. couleurs				
$Si_5(PO_4)_3Cl$ : $Eu^{2+}$	bleu	T.V. couleurs				
ZnS : Ag	bleu	T.V. couleurs				
$Y_3Al_5O_{12}$ : Ce ³⁺	vert	Tubes flying spot				
ZnO : Zn	bleu-vert	Analyseurs d'images				
(Ca, Mg) SiO ₃ : Ce	rose	Analyseurs d'images				
ZnS : Ag	bleu	Radar				
(Zn, Cd)S : Ce	jaune	Radar				
(Zn, Mg) F ₂ : Mn	rouge-orange	Radar				
K MgF ₃ : Mn	orange	Radar				
$MgF_2$ : $Mn$	orange	Radar				
CaWO ₄	bleu	Oscilloscope				
Gd ₂ O ₂ S non dopé	blanc	Tubes à post déflection				

 Tableau II.2: exemples de luminophores et de leurs applications.

# 1.1.3. La luminescence des terres rares

C'est dans le rôle d'activateur que les terres rares présentent leur spécificité.

Leurs propriétés optiques s'expliquent par leur structure électronique : leur couche 4f incomplète se remplit progressivement du lanthane  $(4f)^0$  au lutécium  $(4f)^{14}$ .

La figure II.4 donne les niveaux d'énergie d'ions terres rares trivalents d'après DIEKE[6]



Figure II.4 : niveaux d'énergie d'ions terres rares d'après DIEKE^[6] dans LaCl₃.

Ils sont définis par les diverses perturbations intervenant au niveau de l'ion libre (interactions coulombiennes, couplage spin-orbite) et de l'ion incorporé dans le réseau (champ cristallin).

Il existe 2 types de transitions: les spectres de raies et les bandes larges.

Les spectres de raies correspondent aux électrons 4fⁱ protégés de l'environnement de l'ion par des couches électroniques externes (5s et 5p).

Les bandes larges correspondent soit à des états  $4f^{i-1}5d$ , un électron 4f étant porté au niveau 5d ( $Tb^{3+}: 4f^8 \rightarrow 4f^55d$ ), soit à des états de transfert de charge, l'un des électrons des anions environnants du réseau passant sur l'orbite 4f de l'ion central terre rare ( $Eu^{3+}: 4f^6 \rightarrow 4f^72p^5$ ). La bande de transfert de charge correspond à un transfert d'électron entre l' ion et les ligands. Son énergie est reliée aux processus d'oxydoréduction photochimique. Les spectres de transfert de charge sont surtout observés dans  $Tb^{4+}$ ,  $Pr^{4+}$  et Ce⁴⁺.

Par conséquent, 2 groupes de transitions peuvent contribuer à la luminescence : les transitions  $f \rightarrow f$  d'une part et les transitions de transfert de charge et  $d \rightarrow f$  d'autre part. Elles se différencient par les considérations indiquées dans le tableau II.2.

$f \rightarrow f$	$d \rightarrow f$ et transfert de charge						
Transitions interdites forcées	Transitions permises						
Energie indépendante de	Energie dépendante de						
1'environnement	l' environnement						

#### Tableau II.2: caractéristiques des transitions.

D'après les règles de sélection, la parité de la fonction d'onde des électrons doit varier au cours de la transition (règle de Laporte) ; il en résulte que les transitions  $d \rightarrow f$  sont permises et les transitions  $f \rightarrow f$ , en principe, strictement interdites. L'interdiction peut cependant être levée sous l'influence du réseau cristallin (effet du champ cristallin) : par exemple lorsque l'ion terre rare n'est pas dans un site centrosymétrique^[7].

La position en énergie des niveaux 4f n'est que faiblement influencée par l'environnement cristallin (effet d'écran des couches électroniques externes), de sorte que les énergies des transitions  $f \rightarrow f$  pour un ion incorporé dans un réseau sont approximativement celles de l'ion libre. Par contre, la position énergétique des bandes de transfert de charge et  $4f \rightarrow 5d$  dépend largement de la structure du réseau hôte.

Les probabilités de transition varient comme l'inverse des durées de vie des niveaux excités.

L'allure de la répartition spectrale de l'émission est caractéristique des transitions mises en jeu : on aura parmi les luminophores terres rares des émetteurs de raies et des émetteurs de bandes selon qu'il s'agisse respectivement de transitions  $f \rightarrow f$  ou  $d \rightarrow f$ .

Tous les ions  $Ln^{3+}$ , sauf  $Ce^{3+}$ , sont des émetteurs de raies caractéristiques de l'élément et dont les énergies sont pratiquement indépendantes de la matrice.

### 1.1.4. Application de La_{1-x-v}Ce_xTb_vPO₄

Les propriétés émissives d'ions terres rares tels que  $Ce^{3+}$ ,  $Tb^{3+}$  et  $Eu^{3+}$  dans des matrices de type orthophosphates de terres rares ont été largement étudiées, ce qui a conduit à envisager l'emploi de ces composés comme luminophores^[8-9].

La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄ est utilisé pour l'émission verte à 544 nm qu'il produit lorsqu'il est excité par un rayonnement U.V. à 254 nm. Elle est due à la transition  ${}^{5}D_{4} \rightarrow {}^{7}F_{5}$  de Tb^{3+[10]} qui est le résultat d'un processus de transfert de l'énergie excitatrice de Ce³⁺ vers Tb³⁺. Nous décrirons avec plus de précision ce processus dans la suite de notre mémoire.

Il a trouvé son application récente comme une des composantes des lampes trichromatiques à mercure basse pression.

Le principe de ces lampes repose sur les travaux de KOEDAM et OPSTELTEN qui ont montré qu'il est possible de reconstituer une lumière "blanche", proche des conditions standard de chromaticité, en combinant trois émissions centrées à 450 nm (bleue), 540 nm (verte) et 610 nm (rouge)^[11].

Par la suite OPSTELTEN et WANMAKER ont proposé l'utilisation de luminophores à base de  $Eu^{2+}$ , de  $Tb^{3+}$  et de  $Eu^{3+}$  pour leurs émissions dans le bleu, le vert et le rouge respectivement^[12].

Une lampe utilisant trois luminophores emettant dans chacune des trois couleurs a alors été réalisée et testée pour la première fois par VERSTEGEN^[13].

De façon générale ces lampes sont constituées d'un tube de verre contenant un mélange gazeux de Ne, Ar, Kr et Hg à basse pression ( $10^{-3}$  mbar) et dont l'intérieur est recouvert par un dépôt contenant les trois luminophores. Leur excitation est provoquée principalement (85 %) par la raie de fluorescence du mercure à 253.7 nm ^[4] (figure II.5)



Figure II.5: schéma de principe d'une lampe trichromatique.

L'utilisation de ce type de lampes offre plusieurs avantages ^[14]:

- * le mélange de luminophores permet d'obtenir le meilleur compromis entre l'intensité d'émission et le rendu des couleurs en se rapprochant des conditions standards d'efficacité lumineuse;
- * le rendement énergétique est plus élevé que dans les systèmes classiques à incandescence (22 % contre 8 %).

Le tableau II.3 reprend quelques luminophores utilisés dans ces lampes.

Luminophore	Emission
$BaMg_2Al_{16}O_{27}$ : $Eu^{2+}$	bleu (450 nm)
(Ce _{1-x} Tb _x )MgAl ₁₁ O ₉	vert (540 nm)
La _{1-x-y} Ce _x Tb _y PO ₄	vert (540 nm)
$Y_2O_3$ : Eu ³⁺	rouge (610 nm)

Tableau II.3:exemplesdeluminophoresutilisésdansleslampestrichromatiques[12].

Le type de lampes que nous venons de décrire remplace progressivement des systèmes semblables mais plus anciens et n'employant qu'un seul luminophore : l'halosphosphate de calcium ( $Ca_5F_1Cl(PO_4)_3$ ) dopé au manganèse et à l'antimoine. Le principal inconvénient de ce composé, par rapport à ceux précédemment présentés, étant un rendu des couleurs médiocre du fait de son émission tropdécallée vers le rouge.

Nous pouvons, compte tenu de son domaine d'application et de ses conditions d'utilisation, dès à présent faire remarquer que  $La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO_4$  devra présenter une intensité d'émission et une efficacité, c'est-à-dire un rapport entre le nombre de photons émis et le nombre de photons absorbés, les plus élevées possible.

### 1.2. La luminescence dans La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄

### 1.2.1. Rappel sur les transferts d'énergie

Lorsqu'un ion absorbe de l'énergie, il se trouve porté à un niveau excité et peut revenir à l'état fondamental par 3 mécanismes décrits sur la figure II.6 :



Figure II.6 : mécanismes de retour à l'état fondamental d'un ion.

(transfert

- a) émission propre
- b) desexcitation non radiative

c) transfert d'énergie à un autre ion pouvant être :- soit

identique donneur-donneur: S -S)

- soit différent (transfert donneuraccepteur: S - A).

C'est à ce dernier mode de désexcitation que nous allons essentiellement nous intéresser. Il peut se décomposer en (figure II.7) :

- l'absorption d'un photon d'énergie  $E_0$  par le donneur (1);
- la relaxation du réseau autour du donneur aisant passer celui-ci à une énergie  $E_1 < E_0$  (2),
- le transfert de l'énergie  $E_1$  à l'accepteur (3),
- la relaxation du réseau autour de l'accepteur faisant passer celui-ci à un niveau émetteur  $E_2 < E_1$  (4a) et retour du donneur à l'état initial 4b,
- * l'émission de l'énergie E₂ ou transfert à un autre ion.



Figure II.7 : désexcitation de 2 ions par un mécanisme de transfert.

Le transfert d'énergie entre les deux ions peut se produire suivant 3 mécanismes.

### * Transfert radiatif

Les photons émis par le donneur sont directement absorbés par l'accepteur. Ceci exige un rendement de fluorescence important du donneur spécialement dans le domaine spectral où l'accepteur absorbe. Un tel processus nécessite donc un recouvrement important des spectres d'émission du donneur et d'excitation de l'accepteur.

## * <u>Transfert par interactions d'échange</u>

Il implique un recouvrement direct ou indirect des nuages électroniques des ions donneurs et accepteurs et donc des distances donneur-accepteur faibles.

### * Transfert par interactions coulombiennes de type multipolaires

C'est ce dernier type de transfert qui intervient dans la luminescence de  $La_{1-x-y}Ce_{x}Tb_{y}PO_{4}$ . Nous allons donc rappeler quelques notions théoriques sur ces interactions.

### 1.2.2. Rappels sur les interactions multipolaires électriques

La théorie relative à ces interactions a été développée par  $FORSTER^{[15]}$  pour les atomes et molécules en solution puis étendue aux ions dans les cristaux par DEXTER^{[16]}.

On peut représenter schématiquement les états initial et final du système de 2 ions en interaction entre lesquels à lieu un transfert d'énergie :



 $\Psi_{I}$  désigne l'état initial dans lequel le donneur est à l'état excité  $\varphi'_{d}$  et l'accepteur à l'état fondamental  $\varphi_{a}$ .

 $\Psi_F$  désigne l'état final dans lequel le donneur est à l'état fondamental  $\varphi_d$  et l'accepteur à l'état excité  $\varphi'_a$ .

La probabilité de transfert donneur-accepteur peut être obtenue en appliquant la "*méthode des perturbations dépendantes du temps*" utilisée en mécanique quantique^[17] et est donnée par l'expression :

$$P_{da} = \frac{2\pi}{h} \rho_E \left| \int \Psi_I H_I \Psi_F d\tau \right|$$

- où :  $\rho_E$  désigne la densité des états d'énergie E et à condition que les énergies soient les mêmes pour  $\Psi_I$  et  $\Psi_F$ 
  - H_I représente l'Hamiltonien d'interaction qui s'exprime comme une mesure de toutes les interactions coulombiennes entre électrons du système.

Le détail des calculs menant à l'expression finale de la probabilité de transfert étant présenté dans de nombreux ouvrages, nous ne donnerons que le résultat final^[18].

La probabilité de transfert s'écrit alors :

$$P_{da} = \frac{3h^{4}c^{4}Q^{4}}{4\pi n^{4}} \left(\frac{E_{0}}{\epsilon^{1/2}E}\right)^{4} \frac{1}{\tau} \frac{1}{R^{a}} \int \frac{f_{d}F_{a}(E)dE}{E^{4}}$$

C: vitesse de la lumière

n : indice de réfraction du milieu

τ: durée de vie du donneur en présence d'accepteur ou encore appelée constante de déclin

 $\varepsilon$ : constante diélectrique du milieu

E : champ électrique dans le milieu

- $E_0$ : champ électrique dans le vide
- Q_a: section efficace d'absorption.
- a = 6, 8 ou 10 selon que le transfert est de type dipôle-dipôle, dipôle-quadrupôle ou quadrupôle-quadrupôle respectivement.

Le type de transfert dépend de la nature des transitions électroniques du donneur et de l'accepteur ( dipolaire électrique ou quadrupolaire électrique ).

 $Q_a$  est donnée par^[1] :

$$Q_a = \frac{\pi e^2}{9 \pi c} \left(\frac{n^2 + 2}{n}\right)^2$$

avec : f: force d'oscillateur

n : indice de réfraction du milieu.

L'intégrale  $\int (f_d(E)F_a(E)dE)/(E^4)$  est fonction du recouvrement entre le spectre d'émission du donneur et le spectre d'absorption de l'accepteur. On constate donc que s'il n'existe pas de recouvrement entre les 2 spectres, le transfert ne peut avoir lieu.

Pour caractériser un transfert d'énergie entre 2 ions, on introduit la distance critique de transfert  $R_0$  qui est la distance à laquelle doivent se trouver le donneur et l'accepteur pour que la probabilité de transfert soit égale à la probabilité de désexcitation totale du donneur en l'absence d'accepteur, c'est-à-dire :

$$P_{da} = \frac{1}{\tau_{d0}}$$

 $\tau_{d0}$ : durée de vie de l'état excité du donneur en l'absence d'accepteur.

Nous n'avons pour l'instant envisagé que le cas d'un transfert entre deux ions de nature différente. Un transfert entre ions de même nature est également possible : on parle alors de *"diffusion de l'énergie"*.

Au cours d'un tel processus, l'énergie peut diffuser d'un ion donneur à un autre et ainsi parvenir au voisinage d'un ion accepteur à l'état fondamental ou un transfert direct donneur-accepteur peut alors se produire. La vitesse de la diffusion dépend de la concentration en donneur.

Pour une concentration élevée, la distance entre ces ions est très courte et la diffusion rapide. Ainsi, la distance donneur-accepteur n'intervient plus dans la probabilité de transfert. Ce type de phénomène a été observé par GRANDRUD et MOOS dans LaCl₃, GdCl₃ et YCl₃ dopés à  $Pr^{3+}$  ou Nd³⁺ [19].

Pour une concentration plus faible, la probabilité de diffusion (probabilité de transfert donneur-donneur) est voisine de la probabilité de transfert directe (donneur-accepteur). Les ions accepteurs proches des ions donneurs excités subissent un transfert direct, par contre, les ions accepteurs éloignés d'ions donneurs excités, reçoivent l'énergie excitatrice après plusieures diffusions.

Une étude effectuée par WATTS et RICHTER sur YF₃, Yb, Ho (Yb : donneur, Ho : accepteur) montre qu'en faisant varier la concentration en donneur, il est possible de passer par trois cas différents : diffusion rapide, diffusion lente et diffusion quasi-inexistante^[20].

La vitesse du processus de diffusion dépend également de la température ainsi que l'atteste une étude menée par WEBER^[21] sur Eu(PO₃)₃ dopé par Ce³⁺ (Eu³⁺: accepteur, Ce³⁺: donneur).Cette influence peut s'expliquer par le peuplement, avec l'augmentation de la température, de niveaux énergétiques plus élevés pouvant intervenir dans un transfert Eu³⁺ - Eu³⁺ par résonance.

Dans la pratique, l'étude des phénomènes de transfert d'énergie passe par l'étude des courbes de déclin de l'émission du donneur, c'est-à-dire l'étude de la variation au cours du temps de l'intensité d'émission du donneur après une excitation très brève.

Les expressions des lois de déclin dans le cas d'un transfert de type dipôle-dipôle ou dans le cas d'un transfert par échange électronique ont été données par INOKUTI et HIRAYAMA^[22]. Dans l'hypothèse d'un transfert par diffusion (lente ou rapide), ces lois ont été calculées par YOKOTA et TANIMOTO^[23].

# 1.2.3. Caractéristiques spectrales de Ce³⁺ et Tb³⁺

Avant de présenter plus en détail les mécanismes du transfert  $Ce^{3+}$  -  $Tb^{3+}$  dans  $La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO_4$ , il nous parait utile de rappeler les caractéristiques spectrales des ions  $Ce^{3+}$  et  $Tb^{3+}$ .

### 1.2.3.1. Caractéristiques spectrales de Ce³⁺

Le cérium possède la configuration électronique indiquée dans le tableau II.4. Il se caractérise par l'existence d'une couche 4f incomplète, alors que les sous-couches 5s et 5p sont saturées. L'atome de cérium comprend 2 électrons 4f tandis que l'ion  $Ce^{3+}$ , qui est la forme la plus courante sous laquelle on rencontre le cérium ionisé, possède un seul électron 4f.

	1 <b>s</b>	2s	2p	3s	3p	3d	4s	4p	4d	4f	5s	5p	5d 5f	6s
Ce	2	2	6	2	6	10	2	6	10	2	2	6	· · ·	2
Ce ³⁺	2	2	6	2	6	10	2	6	10	1	2	6	,	0

Tableau II.4 :	configuration électroniq	ue de l'atome de	cérium et de l'ion Ce ³⁴	ř,

Puisque la couche 4f de l'ion Ce³⁺ est définie par les nombres quantiques L = 3 et S = 1/2, l'état fondamental est constitué d'un doublet  ${}^{2}F_{5/2}$  et  ${}^{2}F_{7/2}$ . Le premier niveau excité de l'ion Ce³⁺ correspond au passage de l'électron 4f dans la couche 5d. Ainsi, le spectre d'émission de l'ion Ce³⁺ est dû aux transitions 5d  $\rightarrow$  4f, le niveau 5d étant lui-même décomposé en 2 sous-niveaux  ${}^{2}D_{3/2}$  et  ${}^{2}D_{5/2}$  [10, 24]. Ces transitions électriques sont de type dipolaires électriques, c' est à dire à forte probabilité. La durée de vie de l'état excité de Ce³⁺ est de 18.6 ns dans La_{1-x}Ce_xPO₄ avec x = 0,6.[²⁵]. On a porté sur la figure II.8 les positions des sous-niveaux des couches 4f et 5d dans l'ion libre.



Figure II.8: niveaux de l'ion libre Ce³⁺.

Nous avons reproduit à titre d'exemple sur la figure II.9 le spectre de luminescence de l'ion  $Ce^{3+}$  d'après BOURCET^[25] dans  $La_{1-x}Ce_xPO_4$  avec x = 0,6. La forme du spectre d'émission, qui est constitué de deux bandes, peut être considérée comme indépendante de la longueur d'onde d'excitation et de la concentration.

L'influence de la température, lorsqu'elle augmente, se manifeste par un élargissement des 2 bandes d'intensité d'émission ainsi que par la diminution relative de la première bande par rapport à la deuxième^[25].



Figure II.9 : spectre d'émission de Ce³⁺ dans La_{1-x}Ce_xPO₄ (x = 0,6)^[25].

# 1.2.3.2. Caractéristiques spectrales de Tb³⁺

L'atome de terbium possède 9 électrons 4f, tandis que l'ion  $Tb^{3+}$  n'en possède que 8 (tableau II.5).

	1s	2s	2p	3s	3p	3d	4s	4p	4d	4f	5s	5p	5d	5f	6s
Tb	2	2	6	2	6	10	2	6	10	9	2	6			2
Tb ³⁺	2	2	6	2	6	10	2	6	10	8	2	6			0

Tableau II.5 : configuration électronique de l'atome de terbium et de l'ion Tb³⁺.

Les niveaux les plus bas de la configuration  $4f^8$  ont été identifiés par K.S. THOMAS, S. SINGH et G.H. DIEKE^[26].

Sous l'influence du couplage spin-orbite, le niveau fondamental ⁷F se décompose en 7 sous-niveaux dont l'ordre énergétique croissant est, d'après la règle de Hund : ⁷F₆, ⁷F₅, ⁷F₄, ⁷F₃, ⁷F₂, ⁷F₁ et ⁷F₀. L'excitation de l'ion Tb³⁺ conduit à une configuration 4f⁷5d. Bien que les transitions dipôlaires électriques entre les configurations 4fⁿ soient interdites dans les ions terres rares libres, les transitions correspondantes peuvent néanmoins avoir lieu lorsque ces ions se trouvent introduits dans la matrice, par suite du mélange entre les états des configurations 4fⁿ et des états présentant une parité différente. La fluorescence de l'ion Tb³⁺ est due aux transitions provenant des niveaux supérieurs ⁵D₃ et ⁵D₄ vers les niveaux ⁷F_J (figure II.10).



Figure II.10 :niveaux mis en jeu dans l'émission de Tb³⁺ ( niveaux émetteurs)

La durée de vie des niveaux excités de Tb³⁺ (3.2 ms pour le niveau  ${}^{5}\text{D}_{4}$ ) est plus élevée que celle de Ce³⁺ et rend plus délicate la détermination du caractère des transitions entre les niveaux  ${}^{7}\text{F}_{J}$ .

Il a été montré par CARNALL, FIELDS et RAJNAK^[27], en comparant les valeurs des intensités d'émission de Tb³⁺ mesurées à celles calculées à l'aide des expressions de JUDD ^[28] et OFFELT^[29], que la nature de ces transitions est de type dipolaire électrique. Ces résultats ont été confirmés par d'autres travaux^[30-31].

Le spectre de luminescence de l'ion Tb3+ à température ambiante est représenté d'après BOURCET sur les figures II.11 et II.12. Ces figures représentent la répartition spectrale énergétique des différentes transitions ( ${}^{5}D_{3} \rightarrow {}^{7}F_{J}$  et  ${}^{5}D_{4} \rightarrow {}^{7}F_{J}$ ).

L'intensité de la transition  ${}^{5}D_{4} \rightarrow {}^{7}F_{5}$ , qui est la plus intense, est normalisée à 100.

### Chapître II.



Figures II.11 et II.12 : répartition spectrale énergétique des différentes transitions de Tb³⁺.

L'auteur^[25] a constaté que lorsque la concentration en terbium augmente, les intensités relatives des transitions provenant du niveau ⁵D₃ diminuent par rapport à celles prenant naissance sur le niveau ⁵D₄. Par contre, à l'intérieur de chacun des deux groupes de transitions (⁵D₃  $\rightarrow$  ⁷F_J, ou ⁵D₄  $\rightarrow$  ⁷F_J), la répartition spectrale énergétique ne se trouve pas modifiée par la variation de concentration en terbium.

Des résultats similaires ont été signalés pour l'ion Tb³⁺ dans d'autres matrices^[32-34]. Les auteurs attribuent cet effet de concentration à un transfert d'énergie par résonance entre les niveaux  ${}^{5}D_{3} \rightarrow {}^{5}D_{4}$  et  ${}^{7}F_{6} \rightarrow {}^{7}F_{0}$  qui présentent la même différence d'énergie^[35].

# 1.2.4. Mécanismes intervenant dans le transfert Ce³⁺-Tb³⁺ dans La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄

Le transfert d'énergie  $Ce^{3+}$  -  $Tb^{3+}$  a été observé au cours des années 1960 dans bon nombre de matrices différentes [36-38]. Le processus selon lequel a lieu ce transfert a été décrit dans de nombreux travaux[37-40].

L'étude détaillée de ce transfert dans la matrice LaPO₄ a été réalisée par BOURCET^[25,41]. La figure II.13 représente l'ensemble des transitions mises en jeu au cours du transfert. Ce transfert se décompose de la manière suivante:

- * excitation de l'ion Ce³⁺ par un photon incident, puis désexcitation non radiative vers le niveau émetteur ²D_{3/2}, suivi d'un transfert par diffusion vers d'autres ions Ce³⁺;
- transfert de l'énergie de l'ion Ce³⁺ vers l'ion Tb³⁺ par excitation de celui-ci dans le niveau ⁵D₂, suivi de transitions non radiatives à fortes probabilités vers les niveaux émetteurs ⁵D₃ et ⁵D₄, puis désexcitation radiative de Tb³⁺ par retour à un niveau ⁷F₁ (0 < J < 6).</li>





Compte tenu de la nature des transitions, ce transfert est de type dipolaire électrique.

Une influence de la température sur la vitesse du processus de diffusion a été constatée comme dans le cas de WEBER^[21]. Elle peut s'interpréter en considérant la décomposition par effet du champ cristallin du niveau fondamental  ${}^{2}F_{5/2}$  de Ce³⁺, les différents niveaux étant alors plus ou moins peuplés en fonction de la température.

### 1.3. Rendement quantique de transfert d'énergie: rappel et principe de mesure

Les transferts d'énergie donneur-accepteur sont caractérisés par une grandeur appelée rendement quantique de transfert. Cette grandeur représente l'efficacité avec laquelle s'effectue ce transfert et est donnée par le rapport :

## nombre de photons de fluorescence émis par l'accepteur nombre de photons excitateurs absorbés par le donneur

En général, l'objectif recherché dans l'application des luminophores est l'obtention d'un composé présentant un rendement de transfert le plus élevé possible. Une partie de notre travail consistera donc à déterminer ce rendement pour LaCeT et en particulier à étudier l'influence du traitement thermique (atmosphère, température et durée de calcination) du précurseur sur ce rendement.

Il existe deux méthodes différentes pour déterminer cette grandeur.

La première méthode consiste à étudier les constantes de déclin d'émission du donneur et permet d'obtenir directement le rendement de transfert par la formule^[42] :

$$\eta_{\rm T} = \frac{\tau_{\rm d}}{\tau_{\rm d_b}}$$

avec :

 $\eta_T$ : rendement quantique de transfert

τ_d : durée de vie du donneur en présence de l'accepteur

 $\tau_{d_0}$ : durée de vie du donneur en l'absence d'accepteur

La deuxième méthode, qui est celle que nous allons utiliser, et nous le justifierons, repose sur la mesure des intensités d'émission de fluorescence du donneur.

Nous désignerons par  $I_{d_0}$  et  $I_d$  les intensités des photocourants (courants délivrés par un photomultiplicateur recevant l'émission de fluorescence du donneur) fournies par un composé contenant le donneur seul, à concentration égale à celle dans le luminophore, et par le luminophore.

Nous pouvons alors écrire :

$$\mathbf{I}_{d_b} = \mathbf{k}_d \, \mathbf{n}_{d_b} \, \eta_{d_b} \left( \frac{\mathbf{1} + \mathbf{R}_{d_b}}{2} \right)_{\lambda_{\text{Emission donneup}}}$$

$$\mathbf{I}_{d} = \mathbf{k}_{d} \mathbf{n}_{d} \mathbf{\eta}_{d_{0}} \left( \mathbf{1} - \mathbf{\eta}_{I} \right) \left( \frac{\mathbf{1} + \mathbf{R}_{d}}{2} \right)_{\lambda_{\text{finistion donneu}}}$$

avec : k_d :

rapport le nombre de photons de entre cérium" fluorescence du reçu par le photomultiplicateur et le nombre total de photons émis par le cérium en présence dans la couche de luminophore multiplié par le photocourant correspondant à un flux égal à 1 photon par seconde

rendement quantique du cérium (donneur)

nombre de photons absorbés par seconde par le cérium dans le composé contenant le cérium seul à concentration égale à celle dans le luminophore

nombre de photons absorbés par seconde par le cérium en présence de terbium

rapport qui exprime la fraction de photons émis par le cérium dans la couche de luminophore et effectivement reçu par le photomultiplicateur, puisqu'une partie des photons émis peuvent être réabsorbé à l'intérieur même du luminophore. Il à été déterminé par BRILL et KLASSENS^[43]

coefficient de reflexion diffuse d'une couche épaisse de produit pour la longueur d'onde d'émission du cérium (340 nm)

coefficient de réflexion diffuse à 340 nm du luminophore et du composé contenant le cérium seul.

Le rendement de transfert est alors donné par :

n_{d0} :

 $\eta_{d_0}$ :

nd:

 $((1 + R_{\infty})/2)_{\lambda_{340}}$ :

R_∞:

R_d et R_{d0}

$$\eta_{\rm T} = 1 - \frac{I_{\rm d}}{I_{\rm d_0}} \frac{n_{\rm d_0}}{n_{\rm d}} \left( \frac{1 + R_{\rm d_0}}{1 + R_{\rm d}} \right)_{\lambda_{\rm 340}}$$

Nous utiliserons cette méthode pour déterminer le rendement du transfert  $Ce^{3+}-Tb^{3+}$  dans nos échantillons. Notre choix s'est orienté vers cette méthode pour deux raisons :

- * elle ne nécessite pas la mise en oeuvre d'un dispositif complexe de mesure de durée de vie tel qu'il est décrit par GUIDONI^[44], les durées de vie du cérium étant très faibles ( $\tau_{d_0} = 18$  ns);
- * elle donne les mêmes résultats que la première méthode lorsque le donneur est excité dans un domaine spectral dans lequel l'accepteur n'absorbe pas^[25, 45].

En effet, nous procédons à une excitation par une radiation monochromatique à 253,7 nm, longueur d'onde à laquelle le terbium n'absorbe pas.

Le rendement de transfert est alors :

$$\eta_{\rm T} = 1 - \frac{I_{\rm d}}{I_{\rm d_0}} \left( \frac{1 + R_{\rm d_0}}{1 + R_{\rm d}} \right)_{\lambda_{340}}$$

puisque  $n_{d_0}/n_d = 1$  dans ce cas.

Nous déterminerons les intensités et les coefficients de réflexion diffuse pour une longueur d'onde de 340 nm qui est la longueur d'onde du maximum de la bande d'émission la plus intense du cérium.

Nous utiliserons 2 types de composés :

- le luminophore pour déterminer Id et Rd
- un phosphate mixte de lanthane et de cérium, synthétisée par coprécipitation (méthode décrite dans le Chapitre 1), à concentration en cérium égale à celle dans le luminophore.

Chaque composé subira le même traitement thermique.

Les intensités d'émission de fluorescence sont mesurées à l'aide d'un dispositif mis au point au L.P.E.S. - CRESA par IACCONI et LAPRAZ.

Les coefficients de réflexion diffuse sont déterminés à l'aide d'un spectrophotomètre Varian CARY 5E équipé d'une sphère d'intégration.

# 2. Résultats expérimentaux

### 2.1. Thermoluminescence

La thermoluminescence est une technique de choix pour la détection de défauts (lacunes, impuretés chimiques...) dans un solide cristallisé. C'est pourquoi nous l'utiliserons dans un premier temps pour caractériser le luminophore.

Il est important de savoir si de tels défauts existent dans le composé que nous étudions. En effet, la présence de défauts dans le luminophore peut avoir comme conséquence la diminution du rendement de transfert et de l'intensité d'émission, ces défauts pouvant agir de plusieurs façons :

- * en absorbant une partie du rayonnement excitateur incident qui ne contribue alors plus au processus de transfert;
- * en absorbant, à l'intérieur même du matériau, une partie du rayonnement émis, ce qui peut contribuer à diminuer l'intensité d'émission;
- * en jouant le rôle de poisons en "cassant" la "chaîne" de diffusion de l'énergie entre atomes donneurs;
- * en intervenant sur les concentrations en donneur et en accepteur, ce qui modifie alors le rendement de transfert qui en dépend^[25].

D'autre part, la connaissance de la thermoluminescence de LaCeT nous sera utile par la suite lorsque nous étudierons l'influence d'un ajout au précurseur (Chapître III) : nous pourrons alors déterminer si l'addition de cet ajout modifie la nature et le nombre de défauts dans le luminophore après traitement thermique.

Cette étude nous permettra de plus de combler un vide dans la littérature : il n'existe pas, à notre connaissance, d'étude de la thermoluminescence des composés du type  $La_{1-x-v}Ce_xTb_vPO_4$  obtenu après calcination d'un précurseur synthétisé par coprécipitation.

Le dispositif expérimental de thermoluminescence utilisé est celui mis au point par IACONNI^[46] et LAPRAZ^[47] au L.P.E.S.- CRESA.

Nous étudierons la thermoluminescence basse température ( entre -77 et 400 K ) obtenue après irradiation par U.V. et rayons X de nos échantillons et effectuerons l'analyse spectrale des émissions de thermoluminescence suivant le protocole opératoire décrit par

DAVILLER^[48]. L' étude spectrale est faite au moyen de filtres interférentiels de largeur de bande à mi - hauteur comprise entre 10 et 20 nm.

#### 2.1.1. Thermoluminescence après excitation U.V.

Nous avons analysé la thermoluminescence, après excitation par un rayonnement U.V. à 254 nm, de LaCeT calciné à 3 températures différentes (800, 1050 et 1250°C pendant 1 h) sous 2 atmosphères distinctes (N₂ et O₂) pour 2 temps d'irradiation (10 et 30 min). Les courbes de thermoluminescence obtenues pour une irrariation U.V. de 10 min sont représentées sur les figures II.14 et II.15.





courbes de thermoluminescence (irradiation UV 10 min) de LaCeT calciné à différentes températures sous N₂ et O₂.

Il en ressort que :

- * pour tous les échantillons, la thermoluminescence après irradiation U.V. est très faible voir quasi-nulle (intensité du photocourant mesurée inférieure à 2.10⁻⁹ A) même après une durée d'irradiation plus longue (30 min);
- * les échantillons calcinés sous N₂ à 1050°C et sous O₂ à 1250°C présentent toutefois une très faible thermoluminescence entre 100 et 300°C respectivement à 250°C, celle-ci ne peut toutefois pas être considérée comme très significative compte tenu de la faible intensité du signal par rapport au bruit de fond;
- * la présence (échantillon à 1050°C) ou non (échantillon à 800 et 1250°C) de trimétaphosphate dans nos échantillons ne semble pas avoir d'influence sur la thermoluminescence du luminophore sauf pour l'échantillon calciné à 1050°C sous

 $N_2$ , mais il faut émettre des réserves quant à ce résultat compte tenu de la remarque précédente.

Nous pouvons alors en déduire que : la thermoluminescence après irradiation U.V. ne permet pas de façon nette de mettre en évidence des défauts dans nos échantillons.

Nous utiliserons par la suite une autre source d'irradiation : les rayons X.

### <u>Remarque</u>

La brutale remontée du signal à partir de 350 °C correspond à l'émission du corps noir.

### 2.1.2. Thermoluminescence après excitation par rayons X

Nous avons étudié la thermoluminescence des échantillons décrits précédemment après une irradiation de 10 min par rayons X (anticathode de tungstène 45 kV, 0.035 Gy min⁻¹)

### 2.1.2.1. Emissions de thermoluminescence

L'ensemble des produits analysés présente la même thermoluminescence : les intensités, ramenées à la masse de produit irradié, et la position des émissions sont identiques. Nous avons représenté, à titre d'exemple, sur la figure II.16, la courbe de thermoluminescence observée pour LaCeT calciné à 1250°C sous N₂. Elle est caractérisée par :

- * 2 pics larges se chevauchant et correspondant à 2 émissions ayant un maximum d'intensité à -115 et -80°C;
- * 1 léger épaulement à -35°C, visible si l'on opère un agrandissement (figure II.16), à la base du pic à -80°C.





Le composé possède donc trois "niveaux piège"* distincts.

Nous allons maintenant préciser la nature des *"centres de recombinaison"** par l'intermédiaire de l'analyse spectrale des émissions de thermoluminescence.

* La signification de ces expressions est expliquée dans la référence bibliographique [30].

### 2.1.2.2. Analyse spectrale des émissions thermoluminescence

L'analyse spectrale des émissions de thermoluminescence consiste à donner en fonction de la longueur d'onde l'intensité du rayonnement émis. Elle est caractéristique des éléments chimiques ou des défauts qui interviennent dans les processus de recombinaison ayant lieu lorsque le solide retourne à son état d'équilibre.

Les analyses spectrales de chacune des émissions de thermoluminescence obtenues après irradiation par rayons X de LaCeT sont représentées sur la figure II.17.

### Chapître II.



### Figure II.17: analyse spectrale des émissions de thermoluminescence deLaCeT.

Chaque émission à -115 et -80°C est caractérisée par :

- * 3 émissions intenses avec un maximum à 490, 540 et 585 nm respectivement ;
- * 1 émission entre 300 et 400 nm beaucoup moins intense que les précédentes, inférieure d'un facteur 100 environ, avec un maximum aux alentours de 320-340 nm.

D'après le paragraphe 1.2.3.2., les trois émissions intenses sont caractéristiques des transitions  ${}^{5}D_{4} \rightarrow {}^{7}F_{6}$ ,  ${}^{5}D_{4} \rightarrow {}^{7}F_{5}$  et  ${}^{5}D_{4} \rightarrow {}^{7}F_{4}$  de l'ion Tb³⁺.

Nous pouvons remarquer que nous ne distinguons pas les transitions de  $Tb^{3+}$  issues du niveau ⁵D₃. Ceci est certainement à relier à l'effet d'extinction par concentration décrit au paragraphe 1.2.3.2.

L'émission entre 300 et 400 nm peut être due :

- * soit à l'émission du cérium, présent dans le composé, et qui possède des caractéristiques spectrales semblables (voir § 1.2.3.1.);
- * soit à une *"émission de réseau"* courante à ces longueurs d'onde dans les phosphates, ce type d'émission étant en général plus large^[47].

### 2.1.2.3. Mesures complémentaires: thermoluminescence de LaCe, LaTb et LaPO4

Afin de lever l'indétermination sur l'origine de l'émission à 320-340 nm dans la thermoluminescence après irradiation par rayons X de LaCeT, nous avons procédé à l'étude complémentaire de la thermoluminescence après irradiation dans les mêmes conditions de La₁₋  $_{x}Ce_{x}PO_{4}$  (noté LaCe), La_{1-y}Tb_yPO₄ (noté LaTb) et LaPO₄.

Chacun de ces produits a été obtenu selon le même procédé que le luminophore : synthèse par coprécipitation puis calcination à 1250°C pendant 1 h sous atmosphère d'azote. Les teneurs en cérium respectivement en terbium dans chacun des composés sont les mêmes que dans le luminophore.

Les résultats expérimentaux obtenus sont représentés sur les figures II.18 à II.23.



Fig. II.18: TL (RX) de LaCe

Fig. II.19: analyse spectrale de la TL de LaCe

### Chapître II.



Fig. II.22: TL (RX) de LaPO4

Fig. II.23: analyse spectrale de la TL de LaPO4

La thermoluminescence de LaTb est caractérisée par 2 émissions ayant un maximum d'intensité à -80 et 20°C, cette dernière étant très large. Chaque émission se décompose en :

* 3 émissions intenses à 490, 540 et 585 nm caractéristiques des transitions  ${}^{5}D_{4} \rightarrow {}^{7}F_{J}$  (4  $\leq J \leq 6$ ) de Tb³⁺;

¹ une émission à 2 maximums à 320 et 340 nm mais moins intense que les précédentes d'un facteur 100 pour l'émission à -80°C respectivement d'un facteur 15 pour celle à 20°C.

La thermoluminescence de LaCe est constituée de 3 émissions dont les maximums d'intensité se situent à -175, -135 et -40°C. Chacune comporte une émission entre 280 et 350 nm dont le maximum est situé à 320 nm pour celle à -175°C et 340 nm pour les deux autres.

La thermoluminescence de LaPO₄ comporte 4 émissions dont les maximums d'intensité se situent à -160, -35, 25 et 140°C respectivement. Chacune est constituée d'une émission entre 280 et 400 nm qui possède 2 maximums à 320 et 340 nm.

Trois constatations s'imposent :

- * nous retrouvons dans les émissions de thermoluminescence de LaTb la même faible émission entre 280 et 400 nm que dans LaCeT ;
- * les émissions de thermoluminescence de LaPO₄ et de LaCe sont presque identiques avec 2 maximums à 320 et 340 nm;
- * entre elles ces quatres émissions ont la même forme.

Il est donc envisageable que l'émission que nous cherchons à identifier soit due à la présence dans LaTb et LaPO₄ de Ce³⁺ à l'état de traces.

Ce cérium proviendrait de la synthèse. Les composés que nous avons étudiés sont synthétisés à partir de nitrates de terres rares eux-mêmes obtenus à partir d'oxydes de terres rares. Or, le lanthane, le cérium et le terbium ayant des propriétés chimiques proches (proximités dans le tableau périodique) mais distinctes - ce qui rend une séparation possible-, une séparation totale est très difficile. En conséquence, les différents oxydes de terres rares contiennent toujours d'autres terres rares à l'état de traces, en particulier celles voisines dans le tableau périodique. Le phosphate de lanthane que nous utilisons à une pureté de 99,99 % (exprimée en poids d'oxyde de lanthane).

Pour vérifier la validité de notre hypothèse, nous allons étudier la thermoluminescence d'un phosphate de lanthane synthétisé par réaction solide-solide à partir d'oxyde de lanthane *"ultra-pur"*, c'est-à-dire qui a une teneur exprimée en poids d'oxyde par rapport aux autres oxydes de terres rares de 99,9999 %.

La thermoluminescence du phosphate de lanthane "*ultra-pur*" (irradiation par RX, 10 min) et l'analyse spectrale correspondante sont représentées sur les figures II.24 et II.25.



Elle présente les caractéristiques suivantes :

- * une émission à -125°C de plus faible intensité que les émissions de thermoluminescence du phosphate de lanthane "normal";
- * le spectre de cette émission, qui va de 380 à 280 nm, présente un maximum à 320 nm.

D'après les résultats que nous venons d'exposer, nous pouvons alors attribuer l'émission de thermoluminescence du phosphate de lanthane "normal" à l'émission du cérium et non à une émission de réseau. Nous disposons de deux arguments pour appuyer cette affirmation :

- * le spectre de cette émission présente des caractéristiques très proches de celui de Ce³⁺, à savoir 2 maximums à 320 et 340 nm ;
- * l'intensité de l'émission de thermoluminescence du phosphate de lanthane ultra-pur est plus faible que celle du phosphate normal, ce qui indique une concentration en pièges et/ou en centres de recombinaison plus faible, ce qui est conforme avec le fait que les concentrations en impuretés chimiques (terres rares) sont plus faibles dans le phosphate de lanthane ultra-pur que dans le "normal".

# 2.1.2.4. Conclusion

La thermoluminescence basse température de LaCeT après irradiation par rayons X est constituée de deux émissions très intenses à -115 et -80°C et d'une très faible émission à -35°C. Les 2 émissions à -115 et -80°C se décomposent en:

- * trois émissions intenses correspondant aux transitions  ${}^{5}D_{4} \rightarrow {}^{7}F_{J}$  (4  $\leq J \leq 6$ ) de l'ion Tb³⁺;
- * une émission d'intensité plus faible d'un facteur 100 et qui est due aux transitions  ${}^{2}D_{3/2} \rightarrow {}^{2}F_{7/2}$  respectivement  ${}^{2}F_{5/2}$  de l'ion Ce³⁺.

La thermoluminescence que nous observons n'est toutefois pas génante dans l'application de LaCeT. En effet, la température de fonctionnement des lampes trichromatiques est comprise dans un domaine de température (150 et 200 °C) dans lequel tous les pièges détectés sont vides.

# 2.2. Intensité d'émission de fluorescence de Ce³⁺ et Tb³⁺

L'obtention du luminophore que nous étudions passant par une étape de calcination d'un précurseur, il nous faut étudier l'influence de celle-ci sur son intensité d'émission à 544 nm (émission de  $Tb^{3+}$ ) sous excitation U.V. à 253,7 nm.

Nous pourrons ainsi déterminer l'influence des divers paramètres physico-chimiques. Nous étudierons également l'évolution de l'intensité d'émission de  $Ce^{3+}$  à 340 nm dans LaCeT et dans LaCe (à concentration en Ce équivalente à celle dans le luminophore) dans les mêmes conditions de préparation, ce qui nous permettra également de déterminer l'évolution du rendement de transfert  $Ce^{3+}$  - Tb³⁺ en fonction de ces conditions.

### 2.2.1. Influence de la température et de l'atmosphère de calcination

Les échantillons de précurseur et de LaCe,  $xH_2O$  sont calcinés à diverses températures sous balayage de différents gaz (O₂, N₂ et Ar + H₂ 1 %) pendant 1 h. Nous mesurons alors les intensités d'émission de Tb³⁺ à 544 nm et de Ce³⁺ à 340 nm sous excitation U.V. à 253,7 nm dans les divers échantillons (figure II.26 à II.28)



# Figure II.26: intensité d'émission de Tb³⁺ dans LaCeT en fonction du traitement



Figures II.27 et II.28: intensité d'émission de Ce³⁺ dans LaCeT et dans LaCe en fonction du traitement

Nous observons alors que:

 * l'intensité d'émission de Tb³⁺ dans le luminophore évolue en passant par un palier pour des températures allant de 1000 à 1100 °C indépendamment de l'atmosphère de calcination (fig. II.26);

- * l'intensité d'émission de Ce³⁺ dans LaCeT et dans LaCe présente une courbe d'évolution en forme de "cloche" en fonction de la température avec un maximum entre 1000 et 1100°C quelle que soit l'atmosphère de calcination (fig. II.27 et 28);
- * les intensités d'émission de Ce³⁺ dans les échantillons calcinés sous O₂, entre 800 et 1000 °C, sont inférieures à celles des échantillons calcinés sous N₂ ou Ar + H₂ 1%.
- * les intensités d'émission de Ce³⁺ dans LaCe sont plus importantes d'un facteur 15 environ à celles dans LaCeT à traitement thermique équivalent.

## 2.2.2. Influence de la durée de calcination

Nous avons étudié l'influence de la durée de calcination sous différentes atmosphères  $(O_2 \text{ et } N_2)$  sur l'intensité d'émission de Tb³⁺ dans LaCeT (figure II.29). La température de calcination choisie est de 1100°C étant donné que c'est pour celle-ci que l'intensité d'émission est la plus forte (voir § 2.2.1.).



# Figure II.29 : intensité d'émission de Tb³⁺ dans LaCeT en fonction de la durée de calcination sous différentes atmosphères

Nous remarquons qu'indépendamment de l'atmosphère de calcination, l'intensité d'émission de  $Tb^{3+}$  dans le luminophore diminue faiblement avec la durée de calcination.

### 2.2.3. Conclusion

Les conditions de calcination optimales du précurseur, c'est-à-dire celles donnant la plus forte intensité d'émission de  $Tb^{3+}$  dans le luminophore, sont de 1100°C pendant 1 h sous atmosphère de N₂ ou de Ar + H₂ 1 %.

### 2.3. Mesures de réflexion diffuse

Les techniques d'analyse par absorption ou transmission permettent une caractérisation des défauts ou impuretés présents dans un solide monocristallin. Elles ne sont toutefois pas adaptées à l'étude des solides pulvérulents pour lesquels il faut utiliser la spectroscopie de réflexion diffuse qui est alors une technique équivalente.

C'est pourquoi nous avons employé cette méthode d'analyse afin de caractériser de manière complémentaire les échantillons du paragraphe précédent. Nous avons de plus étudié la réflectance de LaTb et de LaPO₄ préparés dans les mêmes conditions.

Nous aurons accès aux coefficients de réflexion diffuse de ces échantillons à 340 nm, ce qui nous sera utile lors de la détermination de leurs rendements de transfert.

### 2.3.1. Réflectance de LaCe et LaCeT.

Les spectres obtenus pour LaCeT et LaCe sont représentés sur les figures II.30 à II.35.


# Chapître II.







### Chapître II.



# Figure II.33 à II.35: réflectance de LaCe en fonction de la longueur d'onde à différentes températures et sous différentes atmosphères de calcination

Les spectres de chacun des 2 composés évoluent de façon similaire en fonction de la température et de l'atmosphère de calcination. Cette évolution est toutefois différente d'une l'atmosphère à l'autre:

- * les échantillons calcinés sous O₂ présentent une bande d'absorption de 450 à 300 nm très intense pour les faibles températures de (800-900°C) et dont l'intensité diminue à mesure que la température de calcination augmente (jusqu'à 1100°C), puis augmente à nouveau faiblement avec la température (1200-1300°C);
- * les échantillons calcinés sous N₂ et Ar + H₂ 1 % présentent une très faible bande d'absorption à 300-450 nm dont l'intensité ne varie pratiquement pas entre 800 et 1000°C, au-delà l'intensité de cette bande augmente légèrement avec la température de calcination (1100-1300°C).

Pour mieux illustrer l'évolution que nous venons de décrire, nous pouvons tracer la réflectance à 340 nm en fonction de la température pour les différentes atmosphères de calcination pour chacun des deux produits. Les courbes ainsi obtenues sont représentées sur les figures II.36 et II.37.



Figures II.36 et II.37 : réflectance à 340 nm en fonction de la température de calcination sous différentes atmosphères

Le choix de la longueur d'onde à 340 nm n'est pas arbitraire puisqu'il correspond à la longueur d'onde d'émission du cérium et nous permettra, au cours de la discussion, l'interprétation de nos résultats expérimentaux.

Pour les deux produits ( LaCeT et LaCe), l'évolution des courbes de réflectance à 340 nm en fonction de la température et de l'atmosphère de calcination est analogue à celle de l'intensité d'émission de fluorescence de  $Ce^{3+}$  (voir figures II.27 et II.28).

#### <u>Remarque</u>

* Nous observons sur les différents spectres une remontée brutale de la réflectance vers 300nm. Ceci peut s'expliquer par les propriétés émettrices des produits étudiés.

Au cours de la mesure de réflectance, la longueur d'onde du rayonnement irradiant l'échantillon varie et son intensité est mesurée par un photomultiplicateur, placé au-dessus de la sphère d'intégration, qui reçoit tout le rayonnement diffusé. Lorsque les échantillons de LaCe et LaCeT sont irradiés par une longueur d'onde proche de l'U.V., ceux-ci commencent à émettre (cf. les spectres d'excitation de chacun des produits).Le photomultiplicateur mesure alors l'intensité du rayonnement diffusé et celle du rayonnement de fluorescence émis par l'échantillon. Cette dernière est très supèrieure à l'intensité du rayonnement diffusé. Ceci explique la remontée brutale de la réflectance vers 300 nm que nous observons.Les spectres de réflexion diffuse obtenus n'ont alors une signification qu'en dehors du domaine de longueur d'onde dans lequel LaCeT et LaCe sont excités, c' est à dire au dessus de 300 nm.

* Dans le domaine de longueur d'onde dans lequel LaCeT et LaCe n'absorbent pas (500 - 700 nm), la réflectance maximale des échantillons est de 75% et non de 100% comme ce devrait être le cas en théorie.

Ce résultat s'explique par la méthode de mesure de la réflectance sur nos échantillons.

Le produit à analyser est placé dans un porte-échantillon recouvert d'un hublot de quartz afin d'éviter toute pollution dans la sphère d'intégration.

L'étalonnage préalable est effectué par rapport à une référence de même nature que le composé qui recouvre l'intérieur de la sphère d'intégration, mais elle n'est pas recouverte par un hublot de quartz comme c'est le cas pour l'échantillon. Ainsi, lors de la mesure, nous aurons un décalage du maximum de réflectance (100%) de l'échantillon par rapport à la référence. Il correspondra à la présence du hublot de quartz.

Nous avons vérifié que la présence du hublot au dessus de l'échantillon n'entraine pas de modifications sur la position des bandes d'absorption de celui-ci.. La vérification a été faite en procédant à un étalonnage avec une substance non absorbante placée dans le porte échantillon.

## 2.3.2. Réflectance de LaPO₄ et de LaTb

En complément aux mesures de réflexion diffuse présentées précédemment, nous avons effectué les mêmes mesures sur les échantillons de LaTb et de LaPO₄ préparés dans les mêmes conditions. Nous nous sommes limités à l'étude d'échantillons préparés sous  $O_2$  et  $N_2$ , les différences entre les résultats obtenus sous  $N_2$  et  $Ar + H_2 1 \%$  étant minimes comme nous l'avons vu.



### Chapître II.



Pour chacun des deux produits, les spectres de réflexion diffuse ont une évolution similaire en fonction de la température (figures II.38 et II.41):

- * LaTb et LaPO₄ présentent une bande d'absorption de faible intensité entre 250 et 300 nm indépendamment de la température et de l'atmosphère de calcination;
- à mesure que la température de calcination augmente ( de 1200 à 1300 °C ), une deuxième bande d'absorption plus large apparait entre 250 et 500 nm, elle se superpose à la première et son intensité est plus importante pour les échantillons calcinés sous  $O_2$  que pour ceux calcinés sous  $N_2$  à la même température.

Cette dernière évolution peut s'illustrer comme au § 2.2 en traçant en fonction de la température la réflectance des échantillons pour chaque produit à 340 nm pour les deux atmosphères de calcination (figures II.42 et II.43).





Fig. II.43: réflectance à 340 nm de LaCe

#### <u>Remarque</u>

Nous avons donné les spectres de réflexion diffuse jusqu'à 250 nm et non plus jusqu'à 300 nm comme dans la partie précédente. LaTb et LaPO4 n'émettent pas lorsqu'ils sont irradiés par un rayonnement U.V. jusqu'à 250 nm :  $Tb^{3+}$  n' absorbe pas à ces longueurs d'ondes. Les spectres obtenu ont alors un signification jusqu'à 250 nm qui est la limitation inférieure imposée par l'appareillage.

# 2.4. Evolution de la morphologie avec la température et l'atmosphère de calcination

Dans les paragraphes 2.2. et 2.3. nous avons observé des différences entre les spectres de réflexion diffuse des échantillons de LaCeT et LaCe calcinés sous  $O_2$  et ceux calcinés sous  $N_2$  ou Ar + H₂ 1 %. Il nous a paru important de vérifier que ces différences n'étaient pas dues à des tailles de grain différentes selon l'atmosphère de calcination.

En effet, lorsque la longueur d'onde de la radiation incidente est du même ordre de grandeur que la taille des grains du solide, ce qui est le cas pour nos produits, il est possible d'observer des variations du spectre de réflexion diffuse de ce solide pour des tailles de grains différentes. En général, pour des matériaux qui n'absorbent pas trop, la réflectance augmente lorsque la taille des particules diminue. D'autre part, le coefficient de réflexion diffuse dépend dans ce cas ( $\lambda \approx d$ ) de la longueur d'onde.

De même, une différence de morphologie peut entraîner une variation d'intensité d'émission par l'intermédiaire d'une absorption différente selon la taille des grains : le pouvoir de pénétration d'une radiation diminue lorsque la taille des grains diminue dans le cas où  $\lambda \approx d^{[50]}$ .

Nous avons choisi comme méthode expérimentale la mesure de la surface spécifique de nos produits par la méthode B.E.T..Les grains de nos composés sont sphériques et ne présentent pas de microporosité. Leur surface externe peut alors être considérée comme égale à la surface totale de solide et donc proportionnelle au rayon des grains ou plus exactement au rayon moyen des grains.



Les résultats obtenus sont représentés sur les figures II.44 à II.46.



Nous constatons que pour une même température de calcination, les surfaces spécifiques des produits étudiés ne varient pas d'une atmosphère de calcination à l'autre.

La morphologie des produits ne varie donc pas, pour une même température, d'une atmosphère de calcination à l'autre.

# **2.5.** Conclusion

Nous venons de montrer que pour les températures de calcination comprises entre 800 et 1000°C, l'atmosphère de calcination a une forte influence sur les propriétés optiques de LaCeT et de LaCe:

- l'intensité d'émission de Tb³⁺ respectivement de Ce³⁺ est plus faible lorsque LaCeT respectivement LaCe est calciné sous O₂ que sous N₂ ou Ar + H₂ 1 % à ces températures ;
- les spectres de réflexion diffuse de LaCeT et de LaCe calcinés sous O₂ présentent une forte bande d'absorption entre 300 et 450 nm alors qu'ils n'en présentent qu'une plus faible s'ils sont calcinés sous N₂ ou Ar + H₂ 1 % aux mêmes températures.

Ces différences ne sont pas à relier à une influence de l'atmosphère de calcination sur la morphologie des produits.

# 3. Interprétation et discussion

Dans cette partie, nous proposerons une interprétation des résultats expérimentaux précédemment exposés. Nous discuterons des différences observées aux faibles températures de calcination en fonction de l'atmosphère de calcination.

Nous montrerons en particulier le lien existant entre les résultats des mesures de réflexion diffuse et et des mesures d'intensité d'émission.

### 3.1. Présence de Ce au degré d'oxydation +IV

#### 3.1.1. Résultats préliminaires.

Des études menées par Rhône-Poulenc sur des échantillons de luminophore à compositions identiques aux nôtres et calcinés dans des conditions voisines (température et atmosphère) ont permis de détecter dans ceux-ci, par mesure de susceptibilités magnétiques, la présence de cérium et terbium au degré d'oxydation +IV. La teneur en chacun de ces éléments a été estimée respectivement de 100 ppm à 0,1 % pour Ce⁴⁺ de 0 à 100 ppm pour Tb^{4+ [51]}.

La présence d'une bande d'absorption entre 400 et 500 nm (détectée par mesure de réflexion diffuse) a été mise en évidence sur ces mêmes échantillons. Elle a été reliée à la présence de  $Ce^{4+}$ .

# 3.1.2. Rappels bibliographiques sur les spectres d'absorption des terres rares tétravalentes

D' après les résultats précédents, les échantillons que nous avons analysés au § 2.3. peuvent contenir du cérium et/ou du terbium au degré d' oxydation +IV. Il nous faut donc faire quelques rappels bibliographiques sur les caractéristiques spectrales, en particulier sur les spectres d'absorption, des terres rares tétravalentes.

Les travaux relatifs aux spectres d'absorption des terres rares au degré d'oxydation +IV sont peu nombreux [52-54].

Il en ressort que les terres rares tétravalentes sont caractérisées par des spectres de transfert de charge. Il s'agit de spectres caractéristiques du transfert d'un électron d'une orbitale moléculaire délocalisée du ligand vers une orbitale vide ou incomplète de l'ion terre rare [42].

Nous avons résumé les résultats de ces études en indiquant la position des bandes d'absorption de  $Ce^{4+}$  et  $Tb^{4+}$  en fonction de la coordinance dans le tableau II.6, c'est à dire en fonction du nombre d'atome d'oxygène directement voisins.

	Position des bandes d'absorption (nm)	
	coordinance VI	coordinance VIII
Ce ⁴⁺	310	320
Tb ⁴⁺	400, 345	420, 345

# Tableau II.6:position des bandes d'absorption de $Ce^{4+}$ et $Tb^{4+}$ en fonction de<br/>la coordinance^[53]

Dans la matrice LaPO₄ la coordinance de l'ion terre rare est IX. Nous ne disposons pas de données sur les bandes d'absorption de Ce⁴⁺ et Tb⁴⁺ dans un tel environnement. Il semble toutefois que leurs positions varient peu avec avec la coordinance, de sorte que les valeurs des positions de ces bandes dans LaPO₄ devraient être voisines de celles indiquées dans le tableau II.6.

D'après les travaux que nous venons de citer, les terres rares tétravalentes ne sont le siège d'aucun phénomène de luminescence détectable.

#### 3.1.3. Interprétation des spectres de réflexion diffuse.

L'évolution des spectres de réflexion diffuse présentés en 2.3. peut alors s' interpréter à l' aide des rappels précédents.

Il nous faut distinguer deux domaines de températures compris entre 800 et 1000 °C d'une part et entre 1100 et 1300 °C d'autre part. Nous les noterons I et II respectivement.

Pour les produits contenant du cérium et calcinés sous  $O_2$  dans le domaine I, la bande d'absorption à "320 nm" correspond à la présence de Ce⁴⁺.

Par contre pour ces mêmes échantillons ainsi que pour ceux préparés sous  $N_2$  et Ar +  $H_2$  1% mais calcinés dans le domaine II, l'augmentation en intensité de cette bande ne

peut être reliée uniquement à  $Ce^{4+}$ . Il ne nous est toutefois pas possible d'interpréter clairement l'évolution de cette bande dans ce domaine de température. Il pourrait s'agir d'un effet de réseau. Mais nous ne sommes pas en mesure de le prouver à partir de nos résultats expérimentaux.

En effet, cette bande est également présente sur les échantillons ne contenant pas de cérium et calciné dans le domaine II. Son intensité augmente avec la température de calcination et est plus forte pour les échantillons calcinés sous  $O_2$  que pour ceux calcinés sous  $N_2$  (cf. § 2.3.2.). Or ces échantillons peuvent contenir du cérium à l'état de traces (cf. § 2.1.2.3.) qui pourrait aussi expliquer cette évolution par la présence de Ce⁴⁺ aux plus fortes températures de calcination.

Pour LaCeT et LaCe calcinés sous  $O_2$ , la concentration en Ce⁴⁺ diminue lorsque la température de calcination augmente pour atteindre une valeur limite minimale à 1100 °C. Au - delà, elle ne varie pratiquement plus. L'absorption est alors la même pour les échantillons contenant du cerium que pour ceux n' en contenant pas et calcinés dans les mêmes conditions.

Nous pouvons remarquer que nous n'observons pas d'effets liés à la présence éventuelle de  $Tb^{4+}$  dans les échantillons puisqu' il n' y a pas de différences entre les spectres de reflexion diffuse de LaTb et LaPO₄.

# 3.2. Discussion sur les différences d'intensité d'émission de Ce³⁺ dans LaCeT et LaCe en fonction du traitement thermique.

# 3.2.1. Existence d' un phénomène "d'autoabsorption".

Lors de la présentation de nos résultats expérimentaux, nous avons pu remarquer que l'intensité d'émission de  $Ce^{3+}$  dans LaCeT et dans LaCe varie en fonction de la température de calcination, en particulier pour les échantillons calcinés sous O₂, selon une courbe en forme de "cloche" passant par un maximum. Cette évolution est semblable à celle de la réflectance à 340 nm en fonction de la température de calcination. Il semble donc exister un lien entre la réflectance à 340 nm et l'intensité d'émission de  $Ce^{3+}$  à cette même longueur d'onde.

Ce lien existe et peut s'expliquer.

L'intensité d'émission de  $Ce^{3+}$  est mesurée pour la longueur d'onde de 340 nm. Or les mesures de réflectance indiquent qu'à cette longueur d'onde LaCeT et LaCe absorbent plus ou moins suivant le traitement thermique, une faible réflectance correspondant à une forte absorption.

Ainsi, selon le traitement subi par les échantillons, une partie du rayonnement émis par le cérium dans ces composés peut être réabsorbée au sein des composés eux-mêmes. Nous parlerons alors *"d'autoabsorption"*. Elle sera d'autant plus importante que la réflectance à 340 nm sera faible.

La conséquence directe de ce phénomène sera une intensité d'émission "apparente", c'est à dire mesurée par le photomultiplicateur, plus faible pour les échantillons absorbant fortement à 340 nm.

C'est d'ailleurs la raison pour laquelle nous avons tenu compte de ce phénomène dans le calcul du rendement de transfert au 1.3. : nous avons introduit un terme correctif qui

97

exprime le rapport entre l'intensité du rayonnement apparent (celle qui est mesurée) émis par le matériau et l'intensité réelle ( totale ) du rayonnement effectivement emis.

D'après le 3.1., le phénomène d'autoabsorption que nous venons de décrire peut avoir deux origines distinctes selon la température et l'atmosphère de calcination.

Pour les échantillons calcinés sous O₂ entre 800 et 1000 °C, elle est due à la présence de Ce⁴⁺. Pour ceux calcinés entre 1100 et 1300 °C, quelle que soit l'atmosphère, elle peut être due à une absorption par le réseau de la matrice LaPO₄.

Dans la mesure ou les échantillons calcinés sous  $O_2$  entre 800 et 1000 °C contiennent du Ce⁴⁺, la concentration en Ce³⁺ est modifiée d'autant. Ceci contribue également à la diminution de l'intensité de fluorescence mesurée puisque Ce⁴⁺ n'émet pas.

D'après les résultats de l'étude menée par R.P. la concentration en  $Ce^{4+}$  dans les échantillons serait comprise entre 100 ppm et 0.1 %. La variation en concentration de  $Ce^{3+}$  ne semble pas être le facteur principal contribuant à la variation totale de son intensité d'émission.

# 3.2.2. Absorption du rayonnement excitateur par Ce⁴⁺ et le réseau.

L'autoabsorption du rayonnement émis n'est pas la seule cause des différences d'intensité d'émission de  $Ce^{3+}$  observées.

La présence de Ce⁴⁺ dans les échantillons calcinés sous O₂ entre 800 et 1000 °C peut entrainer une absorption d'une fraction du rayonnement excitateur incident à 254nm par Ce⁴⁺. Les études citées en 3.1.2. montrent que Ce⁴⁺ absorbe à cette longueur d'onde. L'absorption sera d'autant plus élevée que la concentration en Ce⁴⁺ sera importante.

Pour les échantillons calcinés entre 1100 et 1300 °C, quelle que soit l'atmosphère, une partie du rayonnement excitateur est peut être absorbé par le réseau.

Dans les deux cas, une partie du rayonnement excitateur incident est absorbée soit par Ce⁴⁺ soit eventuellement par le réseau. Cette fraction de rayonnement ne sera donc pas absorbée par Ce³⁺ ce qui contribuera à la diminution de l' intensité d' émission totale de Ce³⁺ dans les composés contenant du cérium car moins d'ions Ce³⁺ sont excités.

#### 3.2.3. Conclusion.

Les différences d'intensité d'émission de Ce³⁺ dans LaCeT et LaCe, en fonction du traitement thermique, sont dues à deux phénomènes distincts mais liés :

- * l'autoabsorption de l'émission de Ce³⁺ par Ce⁴⁺ ou par le réseau selon que les échantillons soient calcinés sous O₂ entre 800 et 1000 °C ou entre 1100 et 1300 °C quelle que soit l'atmosphère;
- * l'absorption d'une partie du rayonnement excitateur incident à 254 nm par Ce⁴⁺ ou par le réseau selon les conditions de calcination.

### <u>Remarque.</u>

Nous n'avons pas discuté la différence d'un facteur 15 environ entre les intensités d'émission de  $Ce^{3+}$  dans LaCeT et LaCe à traitement thermique équivalent.

Cette différence est en fait la conséquence directe du phénomène de transfert d'énergie entre  $Ce^{3+}$  et  $Tb^{3+}$ .

Dans le luminophore, la fraction de  $Ce^{3+}$  excité par le rayonnement incident et participant au transfert retourne à l'état fondamental par un processus non radiatif. Ainsi, en régime permanent (sous irradiation permanente), une partie des ions  $Ce^{3+}$  dans le luminophore n'émet pas car ils participent au processus de transfert d'énergie.

La comparaison des intensité d'émission de  $Ce^{3+}$  dans les deux produits permet d'ailleurs la détermination du rendement de transfert d'aprés la méthode décrite au §1.3.

# 3.3. Interprétation des différences d'intensité d'émission de Tb³⁺, calcul des rendements de transfert.

Afin d'interpréter les différences d'intensité d'émission de  $Tb^{3+}$  dans LaCeT, il nous faut déterminer l'évolution du rendement quantique de transfert en fonction des conditions de calcination.

Dans le cas de LaCeT, le rendement quantique de transfert représente, comme nous l'avons déjà signalé, le rapport entre le nombre de photons de fluorescence émis par  $Tb^{3+}$  (540nm) et le nombre de photons excitateurs (259,7nm) absorbés par Ce³⁺. Le rendement quantique de transfert exprime l'efficacité du transfert et donc du luminophore.

Les rendements quantiques sont calculés à partir de l'expression du § 1.3. et représentés sur la figure II.47.



Figure II.47: rendements quantiques du transfert Ce³⁺ - Tb³⁺ dans LaCeT en fonction de la température et de l'atmosphère de calcination.

Nous pouvons faire plusieures observations :

- * le rendement quantique du transfert  $Ce^{3+}$   $Tb^{3+}$  évolue très peu avec la température de calcination pour les échantillons calcinés sous N₂ et Ar + H₂ 1 % en passant de 0,93 à 800°C à 0,95 au-delà ;
- * pour les échantillons calcinés sous O₂ le rendement de transfert augmente avec la température de calcination de 800 °C jusqu'à 1000°C, en passant de 0.87 à 0.94, et reste ensuite constant avec la température.
- * le rendement de transfert diminue légèrement pour les échantillons calcinés entre 1200 et 1300 °C sous O₂ et N₂ par rapport à ceux calcinés sous Ar + H₂ 1%.

Compte tenu de la précision de la méthode, cette dernière observation ne peut être considérée comme significative.

Le transfert  $Ce^{3+}$  -  $Tb^{3+}$  est donc moins "efficace" dans les échantillons calcinés sous  $O_2$  entre 800 et 1000 °C que dans ceux calcinés sous  $N_2$  ou Ar + H₂ 1 % aux mêmes températures. Nous allons expliquer cette différence d'efficacité.

Pour interpréter les différences d'intensité d'émission de  $Tb^{3+}$  observées, nous pouvons écarter toute interprétation liée à la variation de concentration en  $Tb^{3+}$ . En effet, nous avons montré que nous ne détections pas de  $Tb^{4+}$  qui pourrait contribuer à une variation de concentration de  $Tb^{3+}$  dans nos échantillons.

Cette différence de rendement peut s'expliquer par la présence de Ce⁴⁺ dans les échantillons calcinés entre 800 et 1000 °C sous O₂. Le nombre total de photons excitateurs absorbés par Ce³⁺ dans ces échantillons est plus faible que dans les échantillons calcinés sous N₂ ou Ar + H₂ 1 %. Nous avons expliqué la raison de cette différence dans la partie précédente.

Pour mieux illustrer ce que nous venons d'affirmer, nous allons déterminer le rapport entre le nombre de photons excitateurs absorbés par Ce³⁺ dans un échantillon calciné sous O₂ à 800 °C et celui dans un échantillon calciné sous N₂ à 800 °C.

D'après la définition que nous avons donné du rendement de transfert, nous pouvons écrire :

 $(\eta_{I})_{N_{2}} = \frac{(n_{Ib}^{3}+)_{N_{2}}}{(n_{Ce}^{3}+)_{N_{2}}}$  et  $(\eta_{I})_{O_{2}} = \frac{(n_{Ib}^{3}+)_{O_{2}}}{(n_{Ce}^{3}+)_{O_{2}}}$ 

 $n_{Tb}^{3+}$ : nombre de photons émis pour Tb³⁺;

 $n_{Ce}^{3+}$ : nombre de photons absorbés par Ce³⁺;

les indices  $N_2$  et  $O_2$  correspondent à l'atmosphère de calcination.

D'après les mesures de réflexion diffuse, LaCeT n'absorbe pas à 544 nm (émission de Tb³⁺) quelles que soient la température et l'atmosphère de calcination. L'intensité d'émission de Tb³⁺ mesurée est donc directement proportionnelle au nombre de photons émis par Tb³⁺ et s'écrit :

$$I_{Ib}^{3+} = k n_{Ib}^{3}$$

k : constante de proportionnalité.

En prenant les intensités d'émission mesurées en 2.2.1. et les valeurs des rendements de transfert déterminés précédemment, nous avons pour la température de calcination de 800°C :

$$0,93 = \frac{\frac{12}{k}}{\left(n_{Ce}^{3+}\right)_{N_{2}}} \quad \text{et} \quad 0,57 = \frac{\frac{7}{k}}{\left(n_{Ce}^{3+}\right)_{O_{2}}}$$

Il vient alors :

$$\frac{\left(n_{Ce^{3^{+}}}\right)_{O_{2}}}{\left(n_{Ce^{3^{+}}}\right)_{N_{2}}} = 0,95$$

Ce résultat signifie bien que pour l'échantillon de LaCeT calciné à 800°C sous O₂, le nombre de photons absorbés par Ce³⁺ est inférieur à celui du même composé calciné sous N₂. La différence est de 5% et correspond à l'écart de rendement de transfert entre les échantillons.

Les différences d'intensité d'émission de  $Tb^{3+}$  entre les échantillons calcinés sous O₂ ( entre 800 et 1000 °C ) et ceux calcinés sous N₂ ou Ar + H₂ 1% sont alors dues à un nombre de photons absorbés par Ce³⁺ inférieur pour les échantillons préparés sous O₂ que pour les autres. Cette diminution est due à une absorption concurrente des photons excitateurs par Ce⁴⁺ dans ces échantillons.

Ainsi pour les écantillons calcinés sous  $O_2$  le nombre de  $Ce^{3+}$  excités, et donc participant au processus de transfert d'énergie, est plus faible. Ceci entraine une diminution de l'intensité d'émission de  $Tb^{3+}$ , la probabilité pour que l'énergie soit transférée vers un  $Ce^{3+}$ proche d'un  $Tb^{3+}$  étant plus faible.

Récemment, plusieurs travaux relatifs à l'influence de la présence d'impuretés, telles que les terres rares ou les métaux de transition, dans des luminophores commerciaux (utilisés dans les lampes trichromatiques) ont été publiés^[55-57].

Il en ressort que le phénomène que nous venons de décrire, à savoir la diminution du rendement quantique de transfert du luminophore par absorption concurrente du rayonnement excitateur par Ce⁴⁺, à également été observé dans le cas de Y₂O₃: Eu^{3+[55]} et La_{1-x-v}Ce_xTb_vPO₄^[56].

A notre connaissance deux méthodes ont été proposées pour éviter la formation de Ce⁴⁺ dans les orthophosphates de terres rares. Elles consistent soit à doper les phosphates par du thorium^[58] soit à substituer une partie des groupements phosphate par des groupements borate^[59].

# 4. Conclusion

L'étude des propriétés optiques du LaCeT et du LaCe a permis de mettre en évidence et d'expliquer les effets, observés expérimentalement, de la température et de l'atmosphère de calcination sur les intensités d'émission de  $Tb^{3+}$  et de Ce³⁺:

- * la calcination de LaCeT et de LaCe sous O₂ entre 800 et 900°C provoque la formation de cérium au degré d'oxydation +IV;
- * la présence de Ce⁴⁺ entraîne une diminution du rendement de transfert Ce³⁺-Tb³⁺, par absorption concurrente du rayonnement incident par Ce⁴⁺, et ainsi une diminution de l'intensité d'émission de Tb³⁺ dans LaCeT et par diminution de la concentration en Ce³⁺.

Il est donc important d'éviter, autant que possible, la formation de Ce⁴⁺ afin de garder un rendement de transfert et une intensité d'émission les plus élevés possible. Ceci peut être réalisé en procédant à un traitement sous  $N_2$  ou  $Ar + H_2 1$  % à 1100°C. Le rendement de transfert obtenu dans ces conditions est de 0.95, ce qui est une valeur élevée.

La connaissance de la thermoluminesnce de LaCeT, après irradiation par rayons X, nous permettra dans le Chapitre III de suivre l'évolution des défauts dans le luminophore lorsque nous procéderons à des ajouts d'un composé au précurseur en vue de modifier la morphologie de LaCeT.

# Bibliographie

- [1] D. CURIE Luminescence Cristalline, Dumod, (1960)
- [2] P. MAESTRO, E. DOUGIER L'actualité Chimique, juin-juillet, 15-26, (1982)
- [3] F.E. AUZEL Proceedings of IEEE, <u>61</u>, 6, 758, (1973)
- [4] R.C. ROPP Luminescence and the Solid State, Elsevier, (1991)
- [5] G. BLASSEProg. Solid St. Chem., <u>18</u>, 79-171, (1988)
- [6] G.H. DIEKE Spectra and energy levels of rare earth ions, Inter-Science Publishers, (1968)
- [7] P. IACCONI, cours de D.E.A., E.M.S.E. (1992)
- [8] R.C. ROPP
   J. Electrochem. Soc., <u>115</u>, 5, 531-535 (1968)
- [9] R.C. ROPP J.Electrochem. Soc., <u>115</u>, 8, 841-845 (1968)
- [10] J.P. DENIS Thèse d'Université, Paris, (1972)
- [11] M. KOEDAM, J.J. OPSTELTEN Lighting Research Technol., <u>3</u>, 205-210 (1971)
- [12] J.J. OPSTELTEN, D. RADIELOVIC, W.L. WANMAKER
   J. Electrochem. Soc., <u>120</u>, 10, 1400-1408 (1973)
- [13] J.M.P.J. VERSTEGEN, D. RADIELOVIC, L.E. VRENKEN
   J. Electrochem. Soc., <u>121</u>, 12, 1627-1631 (1974)
- [14] B.M.J. SMETS Mat. Chem. Phys., <u>16</u>, 283-289 (1987)
- [15] FÖRSTER Ann. Phys., <u>2</u>, 6, 55-75 (1948)

- [16] DEXTER J. Chem. Phys., <u>21</u>, 5, 836-850 (1953)
- [17] LANDAU, LIFSCHITZ Mécanique quantique, Editions Mir (Moscou, 1966)
- [18] B. DI BARTOLO Nato Asi Series, Vol. 114, Energy transfert processes in condensed mater, Plenium Press, (1984)
- [19] W.B. GRANDRUD, H.W. MOOSJ. Chem. Phys., <u>49</u>, 2170, (1968)
- [20] R.K. WATTS, H.J. RICHTER Phys. Rev., <u>6</u>, 4, 1584-1589, (1972)
- [21] M.J. WEBER Phys. Rev. B, <u>4</u>, 6, 2932-2939, (1971)
- [22] INOKUTI, HIRAYAMAJ. Chem. Phys., <u>43</u>, 6, 1978-1989 (1965)
- [23] YOKOTA, TANIMOTO
   J. Phys. Soc. Japan, <u>22</u>, 3, 779-784 (1967)
- [24] S.P. KELLER, G.D. PETITJ. Chem. Phys., <u>30</u>, 434-441, (1959)
- [25] J.C. BOURCET Thèse d'Etat, Lyon, (1974)
- [26] K.S. THOMAS, S. SINGH, G.H. DIEKEJ. Chem. Phys., <u>38</u>, 9, 2180-2190, (1963)
- [27] W.T. CARNALL, P.R. FIELDS, K. RAJNAK
   J. Chem. Phys., <u>49</u>, 10, 4412-4423 (1968)
- [28] B.R. JUDD Phys. Rev., <u>127</u>, 750 (1962)
- [29] G.S. OFFELT J. Chem. Phys., <u>37</u>, 511 (1962)
- [30] S. KUBONIWA, T. HOSHINAJ. Phys. Soc. Japan, <u>32</u>, 4, 1059-1068 (1973)

#### Chapître II.

- [31] R.REISFELD, E. GREENBERG, R. VELAPOLDI, B. BARNETT J. Chem. Phys., <u>56</u>, 4, 1698-1705 (1972)
- [32] L.G. VAN UITERT, L.F. JOHNSON
   J. Chem. Phys., <u>44</u>, 9, 3514-3522, (1966)
- [33] K. TONOOKA, N. KAMATA, K. YAMADA J. Lumin., <u>50</u>, 139-151, (1991)
- [34] P.A.M. BERDOWSKI, M.J.J. LAMMERS, G. BLASSE Chem. Phys. Let., <u>113</u>, 4, 387-390 (1985)
- [35] J.A. KONINGSTEIN Phys. Rev., <u>136</u> A, 717 ( (1964)
- [36] S.SHONOYA, E. NAKAZAWA Appl. Phys. letters, <u>6</u>, 118 (1965)
- [37] G. BLASSE, A. BRILLJ. Chem. Phys., <u>47</u>, 1920 (1967)
- [38] G. BLASSE, A. BRILL J. Chem. Phys., <u>51</u>, 8, 3252-3254 (1969)
- [39] G. BLASSE, A. BRILLJ. Chem. Phys., <u>47</u>, 5139 (1967)
- [40] Th. B.J. BOTDEN Philips Res. Rept., <u>7</u>, 197 (1952)
- [41] J.C. BOURCET
   Proc. Rare Earth Res. Conf. 11th, <u>2</u>, 777-787 (1974)
- [42] B. DI BARTOLLO Optical interactions in solids, John Willey and Sons (New-York, 1968)
- [43] BRILL, KLASSENS Philips. Res. Rep., 7, 6, 401-431 (1952)
- [44] GUIDONI Nouv. Rev. Optique, <u>4</u>, 2, 87-95 (1973)
- [45] J.C. BOURCET, F.K. FONGJ. Chem. Phys., <u>60</u>, 1, 34-39, (1974)

105

- [46] D. LAPRAZ Thèse d' Etat, Nice (1980)
- [47] P. IACCONI Thèse d' Etat, Nice (1979)
- [48] D. DAVILLER Thèse, Saint-Etienne (1990)
- [49] MAC KEEVER Thermoluminescence of Solids, Cambridge University Press (Cambridge, 1985)
- [50] G. KORTÜM Reflectance Spectroscopy, Springer Verlag (Berlin, 1969)
- [51] Rhône-Poulenc Recherche, Note Technique nº 91/1529.
- [52] J.L. RYAN, C.K. JORGENSEN
   J. Phys. Chem., <u>70</u>, 9, 2845-2857 (1966)
- [53] H.E. HOEFDRAAD
   J. Inorg. nucl Chem., <u>37</u>, 1917-1921 (1975)
- [54] G. BLASSE Struct. Bonding , <u>26</u>, 43-79 (1976)
- [55] W. VAN SHAIK, G. BLASSEChem. Mater., <u>4</u>, 2, 410-415 (1992)
- [56] W. VAN SHAIK, S. LIZZO, W. SMIT, G. BLASSE
   J. Electrochem. Soc., <u>140</u>, 1, 216-222 (1993)
- [57] W. VAN SHAIK, S.H.M. POORT, J.J.H. SCHLOTTER, E. DORRESTIJN,
  G. BLASSE
  J. Electrochem. Soc., <u>141</u>, 8, 2201-2207 (1994)
- [58] M.V. HOFFMAN
   J. Electrochem. Soc., <u>118</u>, 9, 1508-1510 (1971)
- [59] N. HASHIMOTO, Y. TAKADA, K. SATO, S. IBUKI J. Lumin., <u>48-49</u>, 893-897 (1991)



.....

# Chapître III : influence d'un ajout au précurseur sur la morphologie du luminophore. Interprétation des effets observés

L'étude menée au cours du Chapître II nous a montrée que, dans certaines conditions de calcination du précurseur, LaCeT présentait un rendement de transfert de 0,95 et une intensité d'émission importante. Nous sommes donc en mesure d'obtenir un luminophore dont l'efficacité est très proche de la valeur théorique. Une amélioration des performances à ce niveau est donc peu envisageable. En effet, elle serait de l'ordre de grandeur de l'erreur liée à la méthode de mesure (1 à 2 %) et par conséquent non détectable.

Par contre, il s'avère que LaCeT obtenu dans les conditions optimales de calcination ne présente pas la morphologie requise pour son application. C'est donc à ce niveau qu'il nous sera possible d'apporter une amélioration au luminophore.

Nous procéderons à l'ajout au précurseur de départ d'un composé qu'il nous faudra d'abord choisir. Nous justifierons et expliquerons la démarche nous conduisant à ce choix. Nous étudierons alors l'influence de cet ajout sur les propriétés optiques, la morphologie et le comportement thermique du luminophore.

Par la suite, nous donnerons une interprétation des modifications observées en identifiant l'ensemble des composés qui sont susceptibles de se former au cours du traitement thermique du mélange précurseur-ajout. Nous pourrons alors expliquer qualitativement les modifications morphologiques observées.

Cette étude nous permettra finalement de proposer un mode opératoire optimal conduisant à LaCeT à morphologie contrôlée.

# 1. Etude préliminaire : choix de l'ajout

Nous présenterons, dans cette partie, la démarche qui nous a conduit à choisir la méthode et la nature du composé à ajouter au précurseur de départ en vue de modifier la morphologie de LaCeT après traitement thermique.

# 1.1. Introduction : morphologie de LaCeT après traitement

Jusqu'à présent, nous ne nous sommes préoccupés que des propriétés optiques de LaCeT, ce qui nous a permis d'obtenir les conditions optimales de traitement du précurseur (atmosphère, température et durée de calcination). Mais, outre des propriétés optiques optimales, le luminophore doit présenter des caractéristiques morphologiques précises pour pouvoir être utilisé dans son domaine d'application : il doit être constitué de grains "isotropes" de forme sphérique de 3 à 4 µm et ne formant ni agglomérats et surtout ni agrégats.

Ces exigences sont liées à un impératif technique : le luminophore doit former à l'intérieur des parois de verre des systèmes d'éclairages (lampes) un dépôt fin, avec les 2 autres luminophores, le plus homogène possible.

La technique de dépôt utilisée consiste à mettre en contact l'intérieur de la paroi avec une suspension contenant les luminophores à déposer. Les grains des luminophores doivent donc être de taille la plus homogène possible et en particulier ne pas être constitué d'agglomérats ni d'agrégats. En effet, si tel était le cas, des problèmes de mise en suspension, liés en particulier à la sédimentation, pourraient en découler.

Or, la morphologie du luminophore obtenu dans les conditions optimales de traitement thermique n'est pas adaptée : les grains ont une taille très variable et des formes anarchiques et forment des agrégats (grains collés les uns aux autres) (photo M.E.B. III.1).



Photo M.E.B. III.1: LaCeT calciné à 1100°C (1h, N2)

Sur la photo III.1, nous distinguons très nettement la présence de joints de grains dont l'existence peut s'expliquer par un grossissement des grains dont la taille est, au départ, variable (distribution de taille)^[1].

Il nous faut donc mettre au point une méthode, si possible, simple de mise en oeuvre permettant l'obtention de grains de forme homogène de taille plus importante et ne formant pas d'agrégats.

# 1.2. Méthode de l'ajout, choix de l'ajout

#### 1.2.1. Justification et description de la méthode

La "croissance" des orthophosphates est le plus généralement obtenue par des méthodes mettant en oeuvre des flux de matière par phase liquide ou gazeuse^[2]. Cette

108

méthode permet l'obtention de monocristaux de taille élevée (100-200  $\mu$ m). Elles ne sont toutefois pas adaptées dans notre cas précis pour plusieurs raisons :

- * complexité des diverses méthodes ;
- * taille des monocristaux obtenus trop importante.

La méthode que nous allons mettre en oeuvre consistera à mélanger au précurseur de départ un composé que nous choisirons par la suite.

Les arguments en faveur de cette méthode sont multiples :

- * simplicité de mise en oeuvre, puisqu'on évite de traiter le produit après calcination;
- * le composé ajouté peut être choisi de sorte qu'il fonde ou réagisse avec le phosphate pour former un composé fondant dans la gamme de température du traitement (1000 - 1100°C), ce qui pourra éventuellement favoriser un frittage avec phase liquide^[1];
- * le composé ajouté pourra être éliminé après traitement thermique du précurseur, par dissolution par exemple.

# 1.2.2. Choix de l'ajout et protocole opératoire

Dans le choix de l'ajout, nous avons été guidés par un résultat préliminaire : l'ajout de LiF à LaPO₄, xH₂O conduit, après traitement à 1000°C (1 h, 2°C/min sous air) et "lavage" dans HNO₃ (20 %) à 80°C, à des grains de taille comprise entre 3 et 6  $\mu$ m (photo M.E.B. III.2).



Photo M.E.B. III.2: LaPO4, xH₂O + LiF.

Notre intérêt se portera alors vers l'étude de composés solubles dans l'acide à base de lithium et qui fondent ou se décomposent à une température inférieure à 1000°C.

Nous avons retenu plusieurs composés répondant aux critères précedemment définis. Nous les avons reportés dans le tableau III.1 qui décrit leurs principales caractéristiques.

$L_{12}CO_3$	se décompose à 725°C	
	soluble dans l'acide	
LiNO3	se décompose à 500°C	
	soluble dans l'acide	
LiF	iF fond à 900°C	
	soluble dans l'acide	
Li ₂ O	soluble dans l'acide	

### Tableau III.1: ajouts retenus et leurs caractéristiques.

Le protocole opératoire utilisé pour l'obtention de nos échantillons est décrit par l'organigramme III.1.



Organigramme III.1: protocole opératoire d'obtention des échantillons avec ajout.

Nous avons choisi un protocole opératoire en milieu liquide, ce qui conduit à des mélanges plus homogènes que par voie sèche. L'éthanol anhydre est utilisé car aucun des composés du tableau III.1 n'y est soluble. En effet, nous tenons à comparer l'effet de chacun des composés pour les mêmes conditions de mélange. Ceci ne serait pas réalisé si l'un des composés était solubilisé en cours de mélange.

Après application du protocole de l'organigramme III.1. La taille des grains est déterminée par M.E.B. Les résultats obtenus sont reportés dans le tableau III.2 dans lequel l'ajout est exprimé en pourcentage atomique de Li ajouté par rapport au lanthane :

	Teneur atomique de Li (%)	Taille des grains et caractéristique
LiNO3	3,4	1 - 3 μm bonne homogénéité
LiF	9	3 - 4 μm bonne homogénéité
Li ₂ O	6,3	3 - 4 μm bonne homogénéité
Li ₂ CO ₃	6,3	3 - 4 μm bonne homogénéité

Tableau III.2: comparaison des différents ajouts.

Nous pouvons faire quelques observations sur les résultats du tableau III.2:

- * chaque composé ajouté conduit, après traitement, à du phosphate de lanthane et à du LaCeT dont la taille des grains est considérablement augmentée par rapport à celle obtenue après un traitement thermique simple dans les mêmes conditions;
- * dans chaque cas, les grains présentent une bonne homogénéité en taille (pas de mélange de grains de grande et faible tailles) et en forme (pas de direction de croissance privilégiée);
- * le "rapport" entre la taille finale des grains et la teneur atomique de lithium ajouté est le plus favorable pour Li₂O et Li₂CO₃.

La prise en compte de ce "rapport" est importante puisqu'il s'agit pour nous d'obtenir un luminophore contenant le moins d'impuretés possible, leur présence pouvant diminuer son rendement et son intensité d'émission (voir Chapître II). Les impuretés peuvent provenir de l'ajout ou sous forme d'éléments divers qui peuvent diffuser dans le luminophore au cours du traitement thermique.

# Deux ajouts peuvent alors convenir : Li₂O ou Li₂CO₃.

Dans la suite de notre étude, nous utiliserons  $Li_2CO_3$  comme ajout. Sa toxicité est moindre que celle de  $Li_2O$ , ce qui rend son utilisation plus commode^[4, 5].

### 1.3. Influence sur les propriétés optiques

Avant de poursuivre notre étude, il convient de vérifier l'incidence de la méthode de l'ajout de Li₂CO₃ exposée précédemment sur les propriétés optiques du luminophore.

Nous caractériserons le luminophore ainsi préparé avec un ajout de  $Li_2CO_3$  à 1% massique (6,3 % atomique de Li par rapport au lanthane) par les techniques utilisées dans le Chapître II.

## 1.3.1. Thermoluminescence

Les résultats de l'analyse par thermoluminescence après irradiation par U.V. et rayons X sont présentés sur les figures III.1 et III.2.



Figures III.1 et III.2: thermoluminescence de LaCeT préparé avec Li₂CO₃ (1% massique)

La thermoluminescence après irradiation U.V. (20 minutes) est caractérisée par une émission très large entre 0 et 300°C de très faible intensité (inférieure à  $2.10^{-9}$  A) qui n'existait pas pour l'échantillon préparé sans ajout.

Après irradiation par rayons X (10 minutes), la thermoluminescence est constituée de 2 émissions principales à -115 et -80°C et d'une émission de plus faible intensité à -20°C (figure III.2). Nous remarquons que les intensités des émissions à -115 et -80°C, ramenées à la masse de l'échantillon, sont du même ordre de grandeur que pour celles de l'échantillon sans ajout.

L'émission à -20°C peut correspondre à l'augmentation en intensité de la très faible émission à -35°C observée sur le luminophore préparé sans ajout (Chapître II).



# Figure III.3: analyse spectrale de la TL (RX) de LaCeT préparé avec Li₂CO₃ (1% massique)

Chacune des 3 émissions présente le même spectre d'émission. Il est identique à celui des émissions du luminophore étudié au Chapître II (figure III.3).

Il semble donc que la méthode de préparation avec un ajout de  $Li_2CO_3$  n'entraîne l'augmentation en concentration que d'un seul type de défaut, dont il ne nous est pas possible de préciser la nature, sans modifier celle des autres.

#### 1.3.2. Spectre de réflexion diffuse, intensité d'émission et rendement

Le spectre de réflexion diffuse de l'échantillon préparé avec ajout ne présente pas de différence avec celui du luminophore calciné à 1250°C sous N₂ pendant 1 h. Son intensité d'émission et son rendement de transfert ont les mêmes valeurs, aux erreurs de mesure près, que celles d'un luminophore préparé dans des conditions optimales (1100°C sous Ar + H₂ 1 % ou N₂ pendant 1 h).

La méthode de préparation du luminophore avec ajout de Li₂CO₃ n'a donc pas d'influence sur les propriétés optiques essentielles du luminophore, c'est-à-dire celles qui ont une importance dans l'application.

### **1.4.** Conclusion

Le luminophore obtenu après ajout de Li₂CO₃ (6,4 % atomique par rapport au lanthane) et traitement selon le protocole décrit par l'organigramme III.1, présente une morphologie adaptée à l'application (taille de grain de 3 - 4  $\mu$ m).

Son intensité d'émission et son rendement quantique de transfert sont identiques à ceux d'un luminophore préparé dans des conditions optimales, même si elle entraîne l'augmentation de la concentration d'un type de défauts dans le solide.

Cette méthode de préparation peut donc être retenue pour l'obtention d'un luminophore à morphologie contrôlée.

L'ajout de Li₂CO₃ à LaPO₄, xH₂O et LaCeT, xH₂O conduit après traitement thermique à une modification de la morphologie de ces composés. Ceci est très vraisemblablement le résultat d'une "réaction" entre Li₂CO₃ et le composé de départ au cours du traitement thermique.

La suite de notre travail sera consacré à l'étude de la *"réaction"* de Li₂CO₃ avec le composé initial (LaPO₄, xH₂O et LaCeT, xH₂O ).

### 2. Influence de Li2CO3 : résultats expérimentaux

Nous allons tout d'abord étudier l'influence de l'ajout de Li₂CO₃ au composé de départ sur la morphologie du produit final après traitement. Ensuite, nous analyserons le comportement thermique du mélange et suivrons l'évolution des spectres infrarouge correspondants au cours des différentes étapes du traitement.

L'étude s'effectuera sur le mélange LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃, ce qui permettra de déterminer l'influence de l'ajout sur la matrice du luminophore. Nous vérifierons ensuite si ces résultats diffèrent ou non pour le mélange LaCeT, xH₂O/Li₂CO₃.

#### 2.1. Influence sur la morphologie

#### 2.1.1. Influence du pourcentage d'ajout

En premier lieu nous avons étudié l'influence du pourcentage de  $Li_2CO_3$  ajouté sur la morphologie finale des grains après traitement identique selon le protocole décrit au paragraphe 1.2.2. Les clichés M.E.B. des échantillons sont représentés sur les photographies III.3 à III.8.



Photographies III.3 à III.8 :

photographies MEB du mélange LaPO₄,xH₂O/Li₂CO₃ à différents % aprés traitement

Le tableau III.3 reprend les principales caractéristiques des échantillons obtenus après traitement.

Pourcentage de Li ₂ CO ₃ ajouté (massique)	Taille moyenne des grains (µm)	Observations générales
0	0,1	forme sphérique
0,5	0,5 - 2	forme quasi-isotrope avec nombreuses facettes planes, agrégats
1	2 - 4	forme quasi-isotrope avec nombreuses facettes planes
2	4 - 7	forme parallélépipédique, petits fragments en surface
3	7 - 10	forme parallélépipédique, petits fragments en surface
4	0,5	forme sphérique

### Tableau III.3: influence du pourcentage d'ajout de Li2CO3 sur la morphologie des grains

La tendance générale constatée est une augmentation de la taille des grains jusqu'à 3 % massique d'ajout de Li₂CO₃.Pour 4% d'ajout leur taille est brusquement diminuée.

Nous remarquons également qu'en dessous de 1 % d'ajout les grains forment des agrégats ce qui n'est plus le cas pour les ajouts de 1 à 3 %.

## 2.1.2. Influence du programme de traitement thermique

Intéressons nous maintenant à l'influence des divers paramètres du traitement thermique (température, durée et vitesse de montée en température) sur la morphologie des grains.

Nos essais ont été menés avec un mélange LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ à 1 % massique qui est celui conduisant, pour le protocole du 1.2.2., à la morphologie la plus proche de celle souhaitée. Nous ferons varier successivement un des paramètres en gardant constant les deux autres : les deux paramètres ne variant pas garderont les valeurs données dans le protocole du 1.2.2. (1000°C, 1 h et 2°C/min pour la vitesse de montée).

Les tendances suivantes se dégagent :

* la taille des grains augmente globalement avec la température de calcination en conduisant à la formation d'un petit nombre de gros grains voire de monocristaux, et d'un très grand nombre de petits grains;

- * l'augmentation de la vitesse de montée en température conduit à un grand nombre de grains de petite taille et à un nombre plus faible de grains de taille plus élevée ;
- * la durée de calcination n'a pratiquement pas d'influence sur la taille des grains.

Les photographies III.9 à III.11 illustrent les influences que nous venons de décrire.

 $\frac{1}{969} + \frac{1}{500} + \frac{1}{500} + \frac{1}{100} + \frac{1}$ 

Photographies M.E.B. III.9 à III.11 : LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ 1% calciné à 800°C (III.9), 1200°C (III.10) et à 1000 °C à 5°C/min (III.11).

# Il apparait alors que les conditions de calcination données dans le protocole du 1.2.2. permettent d'obtenir la "meilleure" morphologie du luminophore.

En effet, en dessous et au dessus de 1000°C, nous observons toujours une distribution bimodale de taille de grains avec des grains de faible et de forte taille. Pour 1000°C, la répartition est monomodale. Il semble donc que le phénomène de grossissement des grains passe par un optimum pour lequel tous les grains ont une taille voisine. Ceci peut s'interpréter par le fait que les gros grains semble croître au détriment des petits. L'optimum en taille semble correspondre à la taille des agglomérats du composé de départ (3 - 5  $\mu$ m).

## 2.1.3. Influence de la taille des agglomérats

D'aprés ce qui précède, il semble que la taille des agrégats du composé de départ ait une influence sur le résultat final. Afin de vérifier si tel est le cas ou non, nous appliquerons le protocole opératoire du 1.2.2. à des échantillons de LaPO₄, xH₂O respectivement LaCeT, xH₂O dont la granulomètrie des agrégats de départ sera comprise dans deux tranches différentes: l'une sera comprise entre 400 et 500  $\mu$ m et l'autre entre 0 et 20 $\mu$ m. Les échantillons sont obtenus par tamisage du précipité de départ qui aura préalablement été séché puis broyé grossièrement dans un mortier en agate.

Après traitement nous ne remarquons aucune différence entre la taille finale des grains obtenus à partir des échantillons de granulométrie différente, aussi bien pour LaPO₄ que pour LaCeT.

Ainsi, la taille des agglomérats du composé de départ n'a pas d'influence sur la taille finale des grains de LaPO₄ ou LaCeT obtenus après ajout de  $Li_2CO_3$  et traitement selon le protocole du 1.2.2.

## 2.2. Influence de Li₂CO₃ sur le comportement thermique

#### 2.2.1. Etude du mélange non traité

Les analyses par T.G.-D.S.C. de mélanges LaPO₄,  $xH_2O/Li_2CO_3$  à différents pourcentages non traités sont représentées sur les figures III.4 à III.5.



Fig. III.4: TG du mélange LaPO4, xH2O/Li2CO3 à divers %

118



Fig. III.5: analyse D.S.C. du mélange LaPO4, xH2O/Li2CO3 à divers %

Plusieures observations se dégagent :

- * la position en température et l'intensité des effets endothermiques correspondant à la déshydratation ne varient pas avec le pourcentage de Li₂CO₃ ajouté ;
- * la position du maximum du pic caractéristique de la précipitation de la phase monoclinique est décalée vers les plus faibles températures à mesure que le pourcentage de Li₂CO₃ ajouté augmente, parallèlement nous constatons une augmentation de son intensité avec le pourcentage d' ajout;
- * à partir de 1 % d'ajout, nous distinguons un effet faiblement exothermique consécutif à la précipitation de phase et dont la position se décale vers les faibles températures à mesure que le pourcentage de Li₂CO₃ ajouté augmente ;
- * les variations de masse restent constantes pour chaque effet en fonction du pourcentage de Li₂CO₃ ajouté, en particulier nous ne distinguons pas de variations de masse au cours de la précipitation de phase.

Nous remarquons dès à présent que l'ajout de Li₂CO₃ a une influence, dépendante du pourcentage d'ajout, sur la précipitation de la phase monoclinique. Nous l'interpréterons ultérieurement.

#### <u>Remarque</u>

Nous avons vérifié que le décalage en température n'était pas lié à la méthode de préparation des mélanges LaPO4, xH2O/Li2CO3 puisque celle-ci passe par une étape de mélange dans l'éthanol.

Un échantillon préparé selon le même protocole mais sans ajout ne présente pas de décalage en température du pic lié à la précipitation de la phase monoclinique.

## 2.2.2. Etude du mélange calciné

Nous avons étudié par A.T.D. des mélanges à différents pourcentages aux différents stades du protocole du 1.2.2., c'est-à-dire après traitement thermique, avant et après lavage à l'acide. Les résultats sont reportés sur les figures III.6 à III.7 et montrent :

- * pour 3 % d'ajout d'un effet endothermique réversible à 1130°C dont l'intensité augmente avec le pourcentage de Li₂CO₃ ajouté;
- ^{*} la disparition de cet effet quel que soit le pourcentage d'ajout après lavage à l'acide nitrique ;

L'analyse par TG haute température montre qu'il n'y a pas de perte de masse associée à cet effet.



#### Figure III.6:

A.T.D. (montée et descente) de mélanges LaPO4, xH₂O/Li₂CO₃ à 3 et 5 % calcinés à 1000 °C



# Figure III.7: A.T.D. de mélanges LaPO4, xH₂O/Li₂CO₃ à 3% et 5 % calcinés à 1000 °C puis lavé à l'acide

L'effet que nous venons de décrire n'a pas pu être mis en évidence pour des ajouts de Li₂CO₃ inférieurs à 3 % (massiques).

Nous pouvons dès à présent relier cet effet à l'influence de  $Li_2CO_3$  puisqu'après calcination l'A.T.D. de LaPO₄, xH₂O ne présente aucun effet thermique.

L'analyse par diffraction de rayons X des échantillons lavés et non lavés ne permet pas de mettre en évidence la disparition d'une phase cristalline ni de détecter une variation de surface des raies de diffraction de LaPO₄.

# 2.3. Influence sur les spectres infrarouge

L'étude par infrarouge de différents mélanges LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ après traitement thermique avant et après lavage à l'acide conduit aux spectres des figures III.8 à III.9.
Chapître III.



Figure III.8 : spectres IR.T.F. de mélanges LaPO4, xH₂O/Li₂CO₃ calcinés à 1000 °C (1h, 2°C/min)



### Figure III.9:

spectres IR.T.F. de mélanges LaPO4, xH₂O/Li₂CO₃ calcinés à 1000 °C (1h, 2°C/min) puis lavé à l'acide nitrique (20 %).

Pour les mélanges calcinés non lavés, nous remarquons :

* la disparition progressive, à mesure que la teneur en Li₂CO₃ ajouté augmente, d'une large bande d'absorption entre 1350 et 1200 cm⁻¹; ^{*} la présence de différentes bandes d'absorption de faible intensité entre 900 et 650 cm⁻¹ en fonction du pourcentage d'ajout et dont les fréquences sont reportées dans le tableau III.4.

% Li ₂ CO ₃	0	0,5	1	2	3	4
Fréquences des bandes entre 900 et 650 cm ⁻¹	811	811	1	709	735	/
	770	753				
		735				

## Tableau III.4 :position des bandes IR dans les mélanges non lavés en fonctiondu pourcentage d' ajout de Li2CO3

Pour les mélanges calcinés puis lavés, nous remarquons :

- * la persistance des bandes d'absorption observées précédemment pour les mélanges à 0 et 0,5 % d'ajout ;
- * la disparition presque totale de toutes les bandes d'absorption pour les mélanges à 1, 2, 3 et 4 %.

L'analyse par diffraction de rayons X des échantillons correspondants ne permet pas de mettre en évidence de phase cristalline autre que LaPO₄ monoclinique.

Ainsi, il semble que l'ajout de Li₂CO₃ conduise à la formation de phases de nature différente selon le pourcentage d'ajout et dont la solubilité dans l'acide nitrique est variable.

Tous les résultats que nous venons d'exposer dans cette partie pour les mélanges LaPO4, xH2O/Li2CO3 sont identiques pour les mélanges LaCeT, xH2O/Li2CO3.

#### 2.4. Conclusion

L'ajout de Li₂CO₃ au composé de départ (LaPO₄,  $xH_2O$  ou LaCeT,  $xH_2O$ ) entraîne après le traitement du protocole 1.2.2. une modification de la morphologie du composé final qui est fonction du pourcentage d'ajout.

Conjointement, nous constatons des modifications, également fonction du pourcentage d'ajout, du comportement thermique et des spectres infrarouge en cours et après traitement (avant et après lavage) du mélange par rapport à ceux du composé seul (voir Chapître I). "L'action" de Li₂CO₃ apparait alors comme étant fonction du % ajouté au composé de départ.

Ces premiers résultats expérimentaux semblent indiquer l'existence d'un lien entre les modifications d'ordre morphologique et celles du comportement thermique et des spectres infrarouge.

Dans la suite de notre travail, nous allons donc nous attacher à interpréter chacune des modifications observées. Notre but final est l'interprétation du grossissement des grains.

Les points essentiels que nous allons aborder dans les trois parties suivantes (III.3, III.4 et III.5) sont resumés dans le tableau III.5.

	Points abordés					
Partie III.3						
	Interprétation des modifications du comportement thermique:					
	*Influence de Li ₂ CO ₃ sur la précipitation de la phase monoclinique					
	* Etude de la réaction entre Li ₂ CO ₃ et LaPO ₄ .					
Partie III.4						
	Interprétation des modifications des spectres I.R.T.F. du mélange et caractérisation des phases formées:					
ания сталона на селото на селот Селото на селото на с						
	* Role de Li ₃ PO ₄ et de NH ₄ H ₂ PO ₄ ;					
	* Etude des réactions primaires (réactions de Li ₃ PO ₄					
	NH ₄ H ₂ PO ₄ et LaPO ₄ entre eux), identification des produits de réaction;					
	* Etude des réactions secondaires (réaction des produits des					
	réactions primaires avec Li ₃ PO ₄ , NH ₄ H ₂ PO ₄ et LaPO ₄ ),					
· · · · ·	identification des produits de réaction;					
	* Influence de la quantité de Li ₂ CO ₃ ajoutée.					
Partie III.5						
	Interprétation des modifications de la morphologie:					
	* Dôlo dos composós formós on surface dos grains:					
en e	* Interprétation du grossissement des grains.					

Tableau III.5: points abordés dans les parties III.3, III.4 et III.5 du chapître III.

3. Etude et interprétation des modifications du comportement thermique

## 3.1. Influence de l'ajout de Li₂CO₃ sur la précipitation de la phase monoclinique

Nous avons constaté au 2.2.1. une influence en fonction du pourcentage de  $Li_2CO_3$  sur la précipitation de la phase monoclinique de LaPO₄ et LaCeT qui se manifeste par un décalage vers les plus faibles températures du pic endothermique correspondant à cette transformation. Le décalage observé correspond à un effet accélérateur de l'ajout sur la précipitation de la phase monoclinique. Nous allons donc étudier cet effet cinétique.

## 3.1.1. Effet cinétique de l'ajout sur la précipitation de la phase monoclinique

En utilisant la même méthode expérimentale qu'au §4.2.1. du Chapître I, nous avons étudié l'évolution du degré d'avancement à 550°C sous air de la précipitation de la phase monoclinique dans le mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_2CO_3$  1 %. La courbe obtenue est représentée sur la figure III.10.



Figure III.10 : influence de l' ajout de 1 % de Li₂CO₃ sur le degré d' avancement de précipitation de la phase monoclinique en fonction du temps ( 550 °C sous air statique), point expérimentaux et courbes théoriques

Par comparaison avec la courbe obtenue au 4.2.1. pour LaPO₄,  $xH_2O$  dans les mêmes conditions de traitement, nous constatons une très nette accélération de la cinétique de la transformation dans le mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_2CO_3$  1 %.

la

En utilisant le modèle de la transformation et la méthode décrite au §4.2.1.du Chapître I, il est possible de déterminer le paramètre  $A_S$  du modèle et la constante C (constante de proportionnalité en  $\theta$  et t) pour la courbe théorique de la transformation pour le mélange avec

Li₂CO₃. Nous pouvons alors comparer directement les valeurs de v et  $\gamma$  à celles du composé seul. Nous obtenons alors :

$$v_{Li_2CO_3} = 38 v_{550}$$
 et  $\gamma_{Li_2CO_3} = 27 \gamma_{550}$ 

Les indices Li₂CO₃ et 550 correspondent au mélange LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ 1 % respectivement au composé sans ajout calciné à 550 °C.

Ces résultats amènent 2 constatations :

- l'ajout de Li₂CO₃ provoque une très nette augmentation de la vitesse spécifique de croissance (facteur 38) et de la fréquence de germination (facteur 27) de la phase monoclinique;
- * la vitesse spécifique de croissance est proportionnellement plus augmentée que la fréquence de germination.

v et  $\gamma$  sont modifiées par l'ajout de Li₂CO₃.

Une cause possible peut être la formation d'une solution solide par introduction de lithium dans le réseau de LaPO₄ : le lithium a un faible rayon ionique (0,9 Å) ce qui peut faciliter sa diffusion au cours du traitement^[3].

#### 3.1.2. Influence de la taille du cation

En vue de vérifier l'hypothèse éventuelle d'une diffusion d'un élément étranger dans le réseau, nous avons étudié la cinétique de la précipitation de phase pour des mélanges LaPO₄,  $xH_2O/Na_2CO_3$  et  $K_2CO_3$  à teneur atomique en cation par rapport au lanthane équivalente à celle du mélange avec Li₂CO₃.

Nous avons choisi le sodium et le potassium sous forme de carbonate car leurs rayons ioniques sont différents (1,16 Å pour Na⁺ et 1,52 Å pour K⁺ ^[3]). Les courbes cinétiques obtenues pour ces mélanges sont reproduites sur les figures III.11 et III.12.

## Chapître III.



Figures III.11 et III.12: influence de la taille du cation du carbonate ajouté sur la cinétique de la précipitation de la phase monoclinique en fonction du temps (550 °C sous air statique)

Nous observons dans les 2 cas un effet accélérateur de l'ajout par rapport au composé sans ajout. Il est plus prononcé avec Na₂CO₃ qu'avec K₂CO₃ mais moins qu'avec Li₂CO₃.

Comme dans le paragraphe précédent, nous pouvons déterminer les facteurs multiplicatifs de v et  $\gamma$  dans chaque cas. Nous les avons reportés dans le tableau récapitulatif III.6.

			Facteur multiplicatif par rapport au composé sans ajout (550°C, sous air)		
Ajout (% atomique, par rapport à La)	Taille du cation (Å)	V	γ		
Li ₂ CO ₃ (6,4)	0,9	38	27		
Na ₂ CO ₃ (6,4)	1,16	17	10		
K ₂ CO ₃ (6,4)	1,52	3	1,5		

Tableau III.6: facteurs multiplicatifs de la vitesse de croissance et de la fréquence de germination suivant la nature du cation du carbonate, par rapport au composé sans ajout

Les valeurs des coefficients multiplicatifs de v et  $\gamma$  par rapport au composé seul diminuent à mesure que la taille du rayon ionique du cation du carbonate augmente.

Il semble donc bien que l'effet accélérateur de l'ajout de  $Li_2CO_3$  sur la précipitation de la phase hexagonale puisse s'interpréter comme lié à la diffusion de lithium dans le réseau du composé de départ au cours du traitement.

Nous avons de plus constaté que l'augmentation du pourcentage d'ajout contribue à accélérer la cinétique de la transformation (décalage du pic exothermique correspondant vers les plus faibles températures), ce qui va dans le sens de notre hypothèse, le pourcentage de lithium pouvant diffuser augmentant alors.

Nous reviendrons plus tard sur la diffusion du lithium dans le réseau nous tenterons, en particulier, de déterminer la nature de la solution solide formée.

### 3.1.3. Conclusion

L'ajout de Li₂CO₃ au composé de départ (LaPO₄, xH₂O ou LaCeT, xH₂O) contribue à accélérer la précipitation de la phase monoclinique.

Cet effet peut s'interpréter par la formation d'une solution solide, dont il nous faudra déterminer la nature, par diffusion du lithium dans le composé, ce qui entraîne des modifications des propriétés physico-chimiques du phosphate de lanthane.

Ces modifications ont un effet sur la vitesse spécifique de croissance et la fréquence de germination de la phase monoclinique.

# **3.2.** Modification du comportement thermique après calcination interprétation

Nous allons maintenant étudier la réaction "chimique" entre Li₂CO₃ et LaPO₄. Nous identifierons les produits de cette réaction, ce qui nous permettra d'attribuer l'effet endothermique réversible à  $1130^{\circ}$ C mis en évidence au §2.2.2.de ce Chapître.

Nous utiliserons pour notre étude des mélanges à teneurs massiques en  $Li_2CO_3$  supérieures ou égales à 5 %. Nous pourrons ainsi négliger l'influence de NH₄H₂PO₄ présent en excès dans LaPO₄, xH₂O et qui, comme nous le verrons dans l'étude de la partie 4 de ce chapître, peut également réagir.

### 3.2.1. Réaction entre Li₂CO₃ et LaPO₄

La réaction de la monazite avec le carbonate de sodium a fait l'objet de nombreux travaux^[6-10]. Elle a été étudiée de manière plus détaillée dans le cas d'autres phosphates de terre rare qui réagissent avec le carbonate de sodium ou de potassium selon^[11]:

 $2LnPO4 + 3M_2CO_3 \rightarrow Ln_2O_3 + 2M_3PO_4 + 3CO_2$ 

(1)

Ln: La, Gd, Ce M: Na ou K.

Nous ne disposons toutefois pas de données concernant une éventuelle réaction entre les phosphates de terres rares et le carbonate de lithium.

Nous allons donc vérifier si une telle réaction a lieu avec le phosphate de lanthane hydraté.

## 3.2.1.1. Identification des composés formés : analyse par diffraction de rayons X

Nous avons analysé par diffraction des rayons X après calcination à 1000°C (1 h, 2°C/min) des mélanges LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ avec une proportion massique croissante de Li₂CO₃ jusqu'à la proportion stoechiométrique de la réaction (1) (le Na₂CO₃ est ici remplacé par Li₂CO₃).







## Figure III.13 :

# diffractogrammes de mélanges LaPO4, xH2O/Li2CO3 à différentes teneurs calcinés à 1000°C (1 h).

Pour les mélanges à 5, 10, 20 et 30 % massiques de  $Li_2CO_3$ , 3 phases cristallisées sont mises en évidence après indexation des raies par comparaison à des diffractogrammes références :

- * LaPO4 sous sa forme monoclinique
- * Li3PO4 sous sa forme monoclinique
- * La3PO7 (oxyphosphate de lanthane).

Les surfaces de chacune des raies de diffraction de LaPO₄ diminuent à mesure que le pourcentage de Li₂CO₃ augmente dans le mélange initial, parallèlement celles des raies caractéristiques de Li₃PO₄ et La₃PO₇ augmentent. Nous ne détectons pas de Li₂CO₃ cristallisé ni d'autres phases.

Pour le mélange stoechiométrique, nous n'observons que les raies caractéristiques de Li₃PO₄ et La₂O₃.

Ces premiers résultats montrent qu'il y a bien réaction entre LaPO₄,  $xH_2O$  et Li₂CO₃. La nature des composés formés dépend des proportions massiques de chaque constituant du mélange.

## 3.2.1.2. Analyse par T.G.-D.S.C.

Les mélanges précédents ont été analysés en T.G.-D.S.C. La figure III.14 représente, à titre d'exemple, les courbes obtenues pour le mélange à 10 % massiques en Li₂CO₃.



## Figure III.14: TG D.S.C. du mélange LaPO4, xH2O/Li2CO3 à 10 %

Nous distinguons 4 effets thermiques que nous pouvons interpréter (fig.III.14):

- * les pics I et II entre 25 et 300°C sont liés à la déshydratation du phosphate de lanthane;
- * le pic III entre 425 et 550°C correspond à la précipitation de LaPO₄ sous sa forme monoclinique ;
- * le pic IV entre 550 et 700°C, auquel est associé une perte de masse et dont l'intensité augmente avec le pourcentage de Li₂CO₃ dans le mélange, correspond à la réaction entre LaPO₄ et Li₂CO₃ et non pas à la simple décomposition de Li₂CO₃ qui a lieu à température plus élevé (725°C) et sur une plage de température moins large (figure III.15).

131



Figure III.15: TG D.S.C. de Li₂CO₃

A partir des valeurs de la perte de masse associée au dernier effet, nous trouvons, pour chacun des mélanges que la proportion molaire de  $CO_2$  se dégageant correspond aux proportions données par la réaction (1) dans le cas ou M=Li et Ln=La c'est à dire pour:

$$2LaPO_4 + 3Li_2CO_3 = La_2O_3 + 2Li_3PO_4 + 3CO_2$$

Il nous reste alors à interpréter la formation de La₃PO₇ dans les mélanges non stoechiométriques.

## 3.2.1.3. <u>Réaction entre LaPO₄ et La₂O₃</u>

La₃PO₇ est un oxyphosphate de lanthane dont la structure monoclinique a été décrite pour la première fois par SERRA^[12].

Les oxyphosphates de terres rares peuvent être synthétisés par réaction solide-solide entre les orthophosphates de terres rares et les oxydes de terres rares selon^[12-13] :

$$LnPO4 + Ln2O3 \rightarrow Ln3PO7$$

(3)

(2)

Ln: lanthanide

Dans les études réalisées sur La₃PO₇, les auteurs utilisent pour leur synthèse, du LaPO₄ sous sa forme monoclinique. C'est la raison pour laquelle nous avons vérifié si une telle réaction avait lieu avec LaPO₄, xH₂O, sa réactivité pouvant être différente.

Le diffractogramme d'un mélange stoechiométrique de LaPO₄, xH₂O et de La₂O₃ (commercial) calciné à 1000°C pendant 1 h montre bien les raies caractéristiques de La₃PO₇.

Ainsi, la formation de La₃PO₇ dans les mélanges sous stoechiométriques peut s'interpréter par la réaction entre La₂O₃ produit au cours de la réaction (2) et LaPO₄ présent en excès:

 $LaPO_4 + La_2O_3 = La_3PO_7$  (3)'

L'absence de La₂O₃ dans les différents mélanges sous stoechiométriques et la diminution de la teneur en LaPO₄ avec le pourcentage de Li₂CO₃ l'attestent.

Dans le cas de la réaction de LaCeT,  $xH_2O$  avec Li₂CO₃, l'oxyphosphate formé est très certainement une solution solide de substitution du lanthane par le cérium et le terbium, les oxyphosphates de ces éléments ayant même structure que La₃PO₇ [12-13].

#### <u>Remarque</u>

La courbe D.T.G. de la figure III.14 indique que la perte de masse correspondant à la réaction entre Li₂CO₃ et LaPO₄ "débute" dans la zone de température dans laquelle a lieu la précipitation de la phase monoclinique.

Il nous faut alors nous interroger sur le lien éventuel qu'il peut y avoir entre ces 2 réactions. En effet, l'accélération de la précipitation de la phase monoclinique pourrait être une conséquence de la réaction entre Li₂CO₃ et LaPO₄.

Pour vérifier une telle éventualité, nous avons procédé à l'analyse par T.G.-D.S.C. d'un mélange LaPO4, xH2O/Li2CO3 à 3 % sous balayage de CO2 pur. Nous ne remarquons pas de décalage en température de l'effet endothermique lié à la précipitation de la phase monoclinique. La cinétique de celle-ci reste alors inchangée. Il ne semble donc pas y avoir de lien direct entre ces 2 réactions.

Il conviendrait toutefois, pour l'affirmer avec plus de certitude, d'effectuer des mesures précises de la cinétique de la précipitation de phase sous atmosphère de CO₂ à des pressions éventuellement plus élevées et les comparer aux résultats obtenus sous air.

# 3.2.2. Etude de la solubilité et du comportement thermique de La₃PO₇ et Li₃PO₄.

Il nous faut étudier la solubilité dans l'acide et le comportement thermique de La₃PO₇ et Li₃PO₄ pour savoir si l'effet endothermique irréversible observé au § 2.2.2. est à relier à l'un des ces composés.

### 3.2.2.1. Solubilité de La3PO7 et Li3PO4 dans l'acide

L'analyse par diffraction des rayons X, avant et aprés lavage à l'acide, d'un mélange LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ à 20 % massiques calciné à 1000°C donne les diffractogrammes de la figure III.16 .



Figure III.16: diffractogrammes du mélange LaPO4, xH₂O/Li₂CO₃ à 20 % calciné (1000 °C) avant et après lavage à l' acide.

Nous constatons qu'après lavage à l'acide nitrique à 20 % à 80°C (conditions du protocole du 1.2.2.), les raies de diffraction caractéristiques de La₃PO₇ et Li₃PO₄ ont disparu. Seules les raies caractéristiques de LaPO₄ sous sa forme monoclinique persistent.

La₃PO₇ et Li₃PO₄ sont donc solubles dans l'acide et l'effet endothermique observé au 2.2.2. est alors à relier à l'un de ces deux composés ou à un composé amorphe ayant pu se former.

## 3.2.2.2. Analyses Thermiques Différentielles de La3PO7 et Li3PO4

Les analyses thermiques différentielles de La₃PO₇ et Li₃PO₄ sont reproduites sur les figures III.17 et III.18. Le Li₃PO₄ utilisé est un produit commercialisé par Aldrich.



#### Figures III.17: ATD de La₃PO₇

#### Fig. III.18: A.T.D. de Li3PO4

Nous remarquons que Li₃PO₄ présente un très fort effet endothermique réversible à 1200°C précédé de 2 autres effets également endothermiques et réversibles, mais moins intenses. La₃PO₇ ne présente pas d'effet thermique.

L'effet observé sur Li₃PO₄ correspond, d'après les données de la littérature, à sa fusion^[14].

## 3.2.3. Formation d'une solution solide par réaction entre LaPO₄ et Li₃PO₄

Les phosphates de terres rares réagissent entre 1000 et 1200°C avec les phosphates de sodium (Na₃PO₄) et potassium (K₃PO₄) pour donner deux types de composés différents^[15-19]:

(1) - M3Ln(PO4)2

ou :

(2) - M3Ln2(PO4)3

avec : M : Na, K Ln : terre rare.

Les composés de type (2) n'ont pu être mis en évidence que pour les terres rares du terbium au lutétium^[15]. Les divers travaux effectués sur ces réactions et composés n'indiquent toutefois pas si les phosphates de terres rares réagissent avec le phosphate de lithium.Nous allons vérifier si tel est le cas entre le phosphate de lanthane et Li₃PO₄.

#### 3.2.3.1. <u>Analyse par diffraction de rayons X</u>

Nous avons procédé à l'analyse par diffraction de rayons X de plusieurs mélanges LaPO₄/Li₃PO₄ (de 30, 40, 50, 60 et 70 % massiques en Li₃PO₄) après calcination à 1000°C pendant 24 h.

Les diffractogrammes obtenus, même avec un temps d'enregistrement élevé et un pas angulaire très faible pour augmenter la résolution, ne présentent que les raies caractéristiques de LaPO₄ et Li₃PO₄.

Un dosage des phases présentes (LaPO₄ et Li₃PO₄) en utilisant comme étalon interne du ZnO, dont la raie à plus forte intensité ne se superpose pas à celles des 2 composés, ne permet pas de détecter la présence d'une phase amorphe dans la limite de 3 à 4 % en masse de cette phase (limite de détection de cette méthode).

Nous n'observons pas non plus de variations des paramètres de maille de LaPO₄ ni de Li₃PO₄ dans les divers mélanges par rapport à ces mêmes composés traités seuls dans les mêmes conditions.

#### 3.2.3.2. Analyse Thermique Différentielle

Les résultats précédents ne permettent pas de conclure quant à l'éventualité de la formation d'une solution solide entre LaPO₄ et Li₃PO₄.

Nous avons par conséquent étudié par A.T.D., après calcination à 1000°C pendant 1 h, des mélanges Li₃PO₄/LaPO₄ à teneur en LaPO₄ croissante (de 0,5 à 7 % atomique de La ajouté par rapport au lithium). Le phosphate de lanthane ajouté est sous sa forme monoclinique ce qui se raproche le plus des conditions réelles dans le mélange LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ puisque Li₃PO₄ n' apparait qu'après que la forme monoclinique de LaPO₄ ait précipité.



#### Figure III.19: A.T.D. de mélange à différents % (% atomique de Li/La) calciné à 1000 °C (1h)

Les thermogrammes (figure III.19) indiquent une évolution significative :

- * à mesure que le pourcentage de La ajouté augmente, l'effet lié à la fusion de Li₃PO₄ diminue en intensité alors qu'un autre effet à 1130°C augmente en intensité;
- pour un ajout à 7 % atomiques de La, il n'y a plus qu'un effet endothermique à 1130°C.

Chacun des effets est réversible.

Il semble qu'il y ait une modification du phénomène de fusion de Li₃PO₄, en particulier de sa température, avec le pourcentage de LaPO₄ ajouté. Nous remarquons de plus que cette température pour le mélange à 7 % de La est de 1130°C. C'est exactement la température de l'effet observé au 2.2.2. dans le mélange LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ à 3 %.

Une explication possible de l'abaissement de la température de fusion est la diffusion de Li, en très faible quantité, dans LaPO₄. Le La ayant un rayon ionique plus élevé  $(1, 2 Å^{[3]})$  que le Li, une diffusion de celui-ci dans Li₃PO₄ semble peu probable.

#### <u>Remarque</u>

D'après les résultats du Chapître I, nous savons que LaPO4, xH2O contient du NH4H2PO4 en excès.

Nous avons donc vérifié si la présence ou non de NH4H2PO4 avait une influence sur les résultats des A.T.D. que nous venons de présenter. Pour cela, nous avons préparé des mélanges dans les mêmes proportions mais en utilisant du LaPO4, xH2O préalablement "lavé" avec du dodecyl sulfate de sodium, ce qui a pour effet d'éliminer NH4H2PO4 (voir Chapître I).

Les résultats d'A.T.D. obtenus dans ces conditions sont alors identiques à ceux précédemment présentés. La présence ou non de NH4H2PO4 n'a donc pas d'influence.

#### **3.3.** Conclusion

L'étude menée dans cette partie nous permet l'interprétation des modifications du comportement thermique du mélange Li₂CO₃ et LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ par rapport au phosphate de lanthane seul.

La précipitation de la phase monoclinique est accélérée, très vraisemblablement, par diffusion du lithium dans le phosphate de lanthane.

Li₂CO₃ et LaPO₄ réagissent globalement selon :

#### $2LaPO_4 + 2Li_2CO_3 = La_3O_2 + 2Li_3PO_4 + 3CO_2$

Si LaPO₄ est présent en excès, une deuxième réaction a lieu :

$$LaPO_4 + La_2O_3 = La_3PO_7$$

Le phosphate de lithium formé fond à 1130 °C. Il s'agit probablement d'une solution solide sous stoechiométrique en Li.

Li₃PO₄ et La₃PO₇ ne sont plus présent dans les mélanges à 3% et plus après traitement du protocole du § 1.2.2.

## 4. Interprétation des causes des modifications des spectres infrarouge à transformée de Fourier : identification des phases en présence

Cette partie sera consacrée à l'identification de toutes les phases cristallisées ou amorphes, autres que celles décrites dans la partie III.3, qui peuvent se former au cours du traitement thermique du mélange LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃.

Comme l'indiquent les résultats expérimentaux du 2.3., elles peuvent être mises en évidence par spectroscopie infrarouge à transformée de Fourier puisqu'elles présentent des bandes d'absorption entre 900 et 650 cm⁻¹.

Ces premiers résultats ne suffisent cependant pas à une identification, les données de la littérature ne permettant pas de les attribuer à un composé précis mais seulement à un type de composés.

Ainsi, nous étudierons l'ensemble des produits pouvant se former dans le mélange réactionnel. Nous utiliserons les résultats de la partie précédente et tiendrons compte de NH₄H₂PO₄ qui a un rôle essentiel, comme nous le verrons, et dont nous avons négligé l'influence jusqu'à présent.

Quelques résultats expérimentaux préliminaires nous permettrons toutefois de simplifier notre étude.

Nous identifierons d'abord toutes les bandes d'absorption I.R. dans le mélange à 0.5% de Li₂CO₃, puis nous interpréterons l'influence de la teneur en Li₂CO₃ sur les spectres I.R. du mélange après calcination.

### 4.1. Introduction : rappels bibliographiques et conséquences

Les bandes infrarouge que nous cherchons à identifier se situent entre 900 et 650cm⁻¹, seul domaine où il n'y a pas d'interférence avec les bandes d'absorption de l'orthophosphate de lanthane.

Plusieurs types de composés peuvent présenter des modes de vibration dont les bandes d'absorption sont comprises dans ce domaine. Les principaux sont :

- * les trimétaphosphates contenant le groupement **P303**, comme nous l'avons vu au Chapître 1 ;
- * les pyrophosphates contenant le groupement P₂O₇4- [20-24];
- * les polyphosphates à longue chaîne de type (MPO3)n (M : K ou Na)^[25-26].

Le groupement P₂O₈⁴- présente également des bandes dans ce domaine^[27].

Il ne nous est toutefois pas possible d'attribuer directement les bandes observées au 2.3. à un type de composé particulier pour plusieures raisons :

- * chacun présente une ou plusieures bandes entre 900 et 650 cm⁻¹ dont les positions sont très proches, avec un écart de 10 à 20 cm⁻¹ pour certaines d'entre elles, ce qui rend une attribution précise difficile puisqu'une bande peut alors être due à plusieurs composés;
- * les valeurs données par la bibliographie divergent parfois d'environ 10 cm⁻¹ d'une référence à l'autre, ce qui combiné avec l'explication précédente complique encore plus leur l'attribution ;
- * l'ensemble des données fournies, en particulier pour les polyphosphates, ne correspondent qu'à des composés contenant du sodium ou du potassium et non du lithium ou des terres rares comme c'est le cas dans notre étude.

## 4.2. Rôle de Li₃PO₄ et NH₄H₂PO₄ : résultats préliminaires

Nous allons tout d'abord montrer le "rôle" essentiel de Li₃PO₄ et NH₄H₂PO₄ dans la formation des phases que nous cherchons à identifier.

## 4.2.1. Rôle de Li₃PO₄

Nous allons vérifier si Li₃PO₄ intervient dans la formation des phases que nous voulons caractériser.

Des mélanges LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ et LaPO₄, xH₂O/Li₃PO₄ à différentes teneurs sont calcinés à différentes températures (avec une vitesse de montée de 2°C/min) puis analysés par spectroscopie infrarouge. Les teneurs en Li₃PO₄ sont proches des teneurs théoriques obtenues après transformation totale de Li₂CO₃ par réaction avec LaPO₄ dans les mélanges LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ correspondant.

Les spectres infrarouge sont représentés sur les figures III.20à III.23 pour les mélanges LaPO₄,  $xH_2O/Li_2CO_3$  respectivement sur les figures III.24 à III.27 pour les mélanges LaPO₄,  $xH_2O/Li_3PO_4$ .



Figures III.20 à III.23: spectres IRTF du mélange LaPO4, xH₂O/Li₂CO₃ à différentes teneurs (massiques) calciné à différentes températures



## Figures III.24 à III.27: spectres IR du mélange LaPO₄, xH₂O/Li₃PO₄ à différentes teneurs (massiques) calciné à différentes températures

Les évolutions des spectres infrarouge en fonction de la température de calcination sont pratiquement identiques pour les 2 types de mélanges, à teneur en ajout correspondante, jusqu'à 2 % d'ajout de  $Li_2CO_3$ :

* les mélanges à 0,5 % de Li₂CO₃ et 1 % de Li₃PO₄ présentent des bandes d'absorption à 811, 753 et 735 cm⁻¹ qui apparaissent à 900°C respectivement dès 700°C;

- * les mélanges à 1 % de Li₂CO₃ et 2 % de Li₃PO₄ ne présentent pas de bandes bien définies;
- * les mélanges à 2 % de Li₂CO₃ et 3 % de Li₃PO₄ présentent une bande à 709 cm⁻¹ apparaissant dès 700°C respectivement à 900°C.

Au-delà de 2 % d'ajout de Li₂CO₃, il n'y a plus concordance entre les spectres.

Ainsi, le mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_2CO_3$  (de 0,5 à 2 %) se comporte pratiquement comme un mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_3PO_4$  (de 1 à 3 %).

La première conséquence de ce résultat est une simplification de notre étude. En effet, identifier les composés pouvant se former dans un mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_2CO_3$  revient alors, dans notre cas, à identifier ceux qui se forment dans un mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_3PO_4$ . Or, dans ce mélange, les réactions pouvant avoir lieu sont moins nombreuses que dans celui avec le carbonate puisqu'il ne se forme plus de La₂O₃ (réaction entre Li₂CO₃ et LaPO₄) qui réagit avec NH₄H₂PO₄ (voir Chapître I).

La deuxième conséquence est que Li₃PO₄ intervient bien dans la formation des phases que nous recherchons.

#### 4.2.2. Rôle de NH₄H₂PO₄

Jusqu'à présent, nous n'avons pas tenu compte de NH₄H₂PO₄ présent en excès dans LaPO₄, xH₂O. Nous allons montrer que ces impuretés *"réagissent"* dans le mélange réactionel.

Nous avons préparé deux types de mélanges différents de LaPO₄, xH₂O/Li₃PO₄ à différentes teneurs (5 et 10 %) en Li₃PO₄ et calcinés à 1000°C que nous noterons I et II :

- I est un mélange préparé avec LaPO₄, xH₂O non traité.
- II est un mélange préparé avec LaPO₄, xH₂O traité avec du dodecyl sulfate de sodium, il ne contient donc plus ou que très peu de NH₄H₂PO₄.

Les analyses thermiques différentielles de ces mélanges sont différentes d'un type à l'autre (figures III.28 à III.31).

#### Chapître III.



Figures III.28 à III.31:

ATD des mélanges LaPO4, xH₂O/Li₃PO4 l et ll à 5 et 10 % (massique) calcinés à 1000 °C

Le mélange I présente 3 effets endothermiques réversibles :

- * un effet à 650°C dont l'intensité ne varie pas avec le pourcentage de Li₃PO₄;
- * un effet à 800°C dont l'intensité augmente fortement avec le pourcentage de Li₃PO₄;

* un effet à 1000°C qui n'apparait que sur le mélange à 10 %.

Le mélange II ne présente que deux effets endothermiques réversibles :

* un effet à 600°C de très faible intensité quel que soit le pourcentage de Li₃PO₄;

* un effet dont la position en température ainsi que l'intensité varient avec le pourcentage de Li₃PO₄ (1050°C pour le mélange à 5% et 1100°C pour celui à 10%).

Une réaction entre NH₄H₂PO₄ et Li₃PO₄ est alors envisageable car : l'effet à 1100°C dans le mélange II à 10 %, correspondant à la fusion de Li₃PO₄ et dont la température est abaissée pour les raisons données au paragraphe 3.2.3., n'est plus présent dans le mélange I à 10 % qui présente 2 autres effets. Ainsi, dans le mélange I à 10 %, Li₃PO₄ n'est plus présent, ou que très faiblement.

Il semble alors bien que NH₄H₂PO₄ et Li₃PO₄ réagissent.

#### 4.2.3. Conclusion

Les composés formés dans le mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_2CO_3$  (de 0.5 à 2%) présentent les mêmes spectres infrarouge que ceux formés dans le mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_3PO_4$  (de 1 à 3%).

Nous pouvons ainsi "réduire" notre étude à celle des produits de réaction dans un mélange LaPO₄, xH₂O/Li₃PO₄. Li₃PO₄ et NH₄H₂PO₄ réagissent dans ce mélange. Certains des produits de réaction présentent des bandes d'absorption dans l'infrarouge à 811, 753, 735 et 710 cm⁻¹.

#### 4.3. Réactions primaires

Dans un premier temps, nous allons étudier chacune des trois réactions possibles entre LaPO4, NH4H2PO4 et Li3PO4. Nous appelerons ces réactions les réactions "primaires".

Les produits de ces réactions seront caractérisés par spectroscopie infrarouge. Nous pourrons alors déterminer si les bandes à 811, 753, 735 et 710 cm⁻¹ que nous cherchons à attribuer leur appartiennent ou non.

#### 4.3.1. Réaction entre LaPO₄ et NH₄H₂PO₄

La réaction entre LaPO₄ et NH₄H₂PO₄ a déja été décrite au § 4.3.2.2. du Chapître I. Le composé qui se forme au cours de cette réaction est du LaP₃O₉ (trimétaphosphate de lanthane) dont le spectre infrarouge présente des bandes d'absorption à 811 et 770 cm⁻¹.

## 4.3.2. Réaction entre Li₃PO₄ et NH₄H₂PO₄

#### 4.3.2.1. Analyse par infrarouge

Nous avons préparé plusieurs mélanges Li₃PO₄/NH₄H₂PO₄ à différentes teneurs en NH₄H₂PO₄ (10, 20, 30 et 40 %) que nous avons calciné à différentes températures (500, 600 et 700°C à 2°C/min) puis analysés par spectroscopie infrarouge. Nous observons que :

- * tous les mélanges calcinés à 500°C présentent 3 bandes d'absorption à 784, 742 et 708 cm⁻¹;
- * les bandes à 784 et 742 cm⁻¹ disparaissent à mesure que la température de calcination augmente;
- * l'intensité de la bande à 708 cm⁻¹ augmente avec la température de calcination.

Une étude plus détaillée, à des températures de calcination plus rapprochées, a été effectuée sur le mélange à 30 %.

La tendance décrite précédemment est confirmée par les spectres infrarouge correspondants représentés sur la figure III.32.



# Figure III.32: spectres IR du mélange Li₃PO₄/NH₄H₂PO₄ 30 %calciné à différentes températures

## 4.3.2.2. Analyse par diffraction de rayons X

Les diffractogrammes du mélange à 30 % présentent, en fonction de la température de calcination, des évolutions caractéristiques (figure III.33).

Chapître III.



Figure III.33: diffractogrammes du mélange Li₃PO₄/NH₄H₂PO₄ 30 % calciné à différentes températures

Après calcination à 500°C, nous distinguons les raies de diffraction caractéristiques de LiPO₃ cristallisé, de Li₃PO₄ ainsi que d'une ou plusieures phases cristallisées qu'il ne nous a pas été possible d'identifier.

Les intensités des raies de LiPO₃ et des phases indéterminées diminuent à mesure que la température de calcination augmente. A 700°C, nous ne distinguons plus les raies de LiPO₃ ni celles des autres phases indéterminées. La raie principale de Li₃PO₄ est encore présente.

Parallèlement, nous observons l'apparition à partir de  $600^{\circ}$ C des raies caractéristiques de Li₄P₂O₇. Leur intensité augmente avec la température de calcination.

En combinant les résultats ci-dessus et ceux obtenus en spectroscopie infrarouge, nous pouvons attribuer les bandes d'absorption :

- * celles à 784 et 742 cm⁻¹ sont liées à LiPO3 et/ou à une(des) phase(s) cristallisée(s) ou amorphe(s) indéterminée(s) ;
- celles à 705 cm⁻¹ est liée à Li4P2O7 puisque l'on constate une augmentation de son intensité en fonction de la température alors que simultanément les surfaces des raies de diffraction de cette même phase augmentent avec la température.

### 4.3.3. Réaction entre Li₃PO₄ et LaPO₄

Nous avons vu au paragraphe 3.2.3.1. qu'il n'était pas possible par diffraction de rayons X de détecter la formation d'une phase cristallisée ou amorphe (par dosage) dans les mélanges LaPO₄/Li₃PO₄ calcinés à 1000°C pendant 24 h. Mais compte tenu de la limite de détection de cette méthode d'analyse, ces résultats ne suffisent pas à écarter la possibilité de formation de phases cristallisées ou amorphes. Nous avons donc vérifié par analyse IR si tel est le cas.

Un mélange à 2 % massique en Li₃PO₄ préparé avec du phosphate de lanthane traité au dodécylsulfate de sodium a été calciné à différentes températures puis caractérisé par infrarouge.

Les spectres correspondants (figure III.34) présentent une très faible bande d'absorption à 710 cm⁻¹.



## FigureIII.34: spectres IR du mélange LaPO₄,xH₂O (lavé dodecylsulfate) /Li₃PO₄ à 2 % calciné à différentes températures.

D'après les résultats du paragraphe 4.2.2., cette bande peut être due à Li₄P₂O₇.

Cette phase a pu se former par réaction entre  $Li_3PO_4$  et  $NH_4H_2PO_4$  que le traitement n'aurait pas permis d'éliminer complètement.

Ce résultat amène plusieures constatations :

- * Li₃PO₄ et LaPO₄ ne forment pas par réaction de phase amorphe ou cristallisée puisqu' aucune nouvelle bande d'absorption n'apparaît ;
- * Li₄P₂O₇ ne semble pas réagir avec LaPO₄ puisque la présence de LaPO₄ en excès ne semble pas modifier son spectre infrarouge.

Nous retiendrons particulièrement ce dernier résultat qui nous sera utile par la suite.

#### 4.3.4. Conclusion

L'étude des réactions primaires de NH4H2PO4, Li3PO4 et LaPO4 entre eux montre que:

- * LaPO₄ et NH₄H₂PO₄ réagissent entre eux et forment LaP₃O₉;
- * Li₃PO₄ et LaPO₄ ne réagissent pas entre eux;
- * Li₃PO₄ et NH₄H₂PO₄ réagissent entre eux et forment suivant la température et les proportions du mélange soit LiPO₃ cristallisé et/ou un(des) phase(s) cristallisée(s) ou amorphe(s) indéterminée(s), soit Li₄P₂O₇ (à plus haute température).

Aucune des bandes d'absorption de ces composés ne présente les bandes infrarouge que nous cherchons à identifier dans le mélange LaPO4, xH₂O/Li₃PO4 après calcination.

Il est donc très vraisemblable que les composés que nous voulons identifier soient les produits de réactions plus complexes.

#### 4.4. Réactions secondaires.

Nous allons maintenant montrer que, dans le mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_3PO_4$ , les produits des réactions primaires réagissent avec NH₄H₂PO₄, Li₃PO₄ et/ ou LaPO₄.

Nous étudierons ces réactions que nous appelerons "secondaires". Nous caractériserons les produits formés et pourrons alors interpréter le spectre I.R. du mélange LaPO₄, xH₂O/Li₃PO₄ à 1% aprés calcination.

## 4.4.1. Observations préliminaires

## 4.4.1.1. Analyse par spectroscopie infrarouge

Nous avons analysé par infrarouge, après calcination à 500°C, un mélange (NH₄H₂PO₄/Li₃PO₄ à 30 %)/LaPO₄ à différents pourcentages de LaPO₄ (0, 20 et 30 %).



Figure III.35: spectres IR du mélange ((NH4H2PO4/Li3PO4 à 30 %)/LaPO4 à différents % calciné à 500 °C

L'ajout de LaPO₄ provoque l'apparition des bandes à 811 et 753 cm⁻¹ et contribue à l'augmentation en intensité de celles à 736, 725 et 686 cm⁻¹ (figure III.35). Or, les bandes à 811, 753 et 736 cm⁻¹ sont justement celles que nous cherchons à identifier.

Nous ne distinguons pas les bandes caractéristiques des produits des réactions primaires.

Ces résultats montrent que l'ajout de LaPO₄ dans le mélange NH₄H₂PO₄/Li₃PO₄ contribue à la formation des composés que nous voulons caractériser.

Ils peuvent être formé suite à deux types de réactions:

- * entre LaPO₄, Li₃PO₄ et/ou NH₄H₂PO₄ et les produits des réactions primaires (réactions secondaires);
- * entre LaPO₄, Li₃PO₄ et/ou NH₄H₂PO₄ et les produits des réactions primaires entre eux.

#### 4.4.1.2. *Discussion*

Nous voyons que les cas à traiter pour identifier les divers produits sont nombreux et complexes. Il ne nous sera toutefois pas nécessaire d'étudier tous les cas possibles car tous ne se produisent pas. Nous allons expliquer pourquoi à partir des résultats expérimentaux obtenus jusqu'à présent.

Deux réactions sont possibles dans le mélange. Nous les écrivons sous forme simplifiée (non équilibrée) :

(1) 
$$LaPO_4 + NH_4H_2PO_4 = LaP_3O_9$$

(2)  $Li_3PO_4 + NH_4H_2PO_4 = LiPO_3$ ,  $Li_4P_2O_7$ , phase(s) indéterminée(s)

D'après les spectres infrarouge du mélange calciné à différentes températures (paragraphe 4.2.1.), nous savons que les phases que nous cherchons à identifier sont formées dès 700°C, c'est-à-dire à une température à laquelle LiPO₃, Li₄P₂O₇ et la(les) phase(s) indéterminée(s) s'est(se sont) déjà formée(s). Or, nous ne retrouvons pas ses(leurs) bandes infrarouge caractéristiques dans le mélange à cette température, ce qui signifie qu'elle(s) a(ont) déjà réagi. Elles ne peut(peuvent) donc avoir réagi avec LaP₃O₉ qui ne s'est pas formé à cette température. Les possibilités de réactions avec LaP₃O₉ sont alors à éliminer.

Il ne nous reste alors plus qu'à envisager 2 types de réactions :

* LiPO₃, Li₄P₂O₇ et/ou la(les) phase(s) indéterminée(s) avec LaPO₄;

* LiPO₃, Li₄P₂O₇, phase(s) indéterminée(s), Li₃PO₄ et/ou NH₄H₂PO₄ entre eux.

Le deuxième type de réactions conduit toujours à un ou plusieurs de ces mêmes composés sauf NH₄H₂PO₄ ainsi que l'indique un diagramme de phase du système Li₃PO₄ - LiPO₃ (Annexe III.1)^[28]. Il est à noter que la nature des phases indéterminées n'est pas précisée dans cette référence si ce n'est qu'il s'agit de verres.

Il ne nous reste alors plus qu' à envisager les réactions du premier type:

* entre LiPO₃ et LaPO₄;

- * entre  $Li_4P_2O_7$  et  $LaPO_4$ .
- * entre la(les) phase(s) indéterminée(s) et LaPO4;

Li $_{2}O_{7}$  et LaPO₄ ne réagissent pas entre eux, comme nous l'avons signalé au §4.3.3. De plus, la dernière réaction ne peut être étudiée pratiquement.

## La seule réaction qu'il nous reste alors à étudier est celle entre LiPO3 et LaPO4.

### 4.4.2. Réaction entre LiPO₃ et LaPO₄

LiPO₃ n'est pas un produit commercial. Il nous a donc fallu le synthétiser et le caractériser par spectroscopie infrarouge, diffraction des rayons X et par A.T.D. Les résultats éxpérimentaux correspondants et leurs interprétations figurent en Annexe III.2.

Il en ressort que LiPO₃ présente le comportement d'un verre: il cristallise à  $510^{\circ}$ C et fond à  $630^{\circ}$ C.

L'étude de la réaction entre LaPO₄ et LiPO₃ a été effectuée à partir de mélanges LaPO₄ (lavé dodecyl sulfate)/LiPO₃ à 10 et 20 % qui ont été calcinés à différentes températures (700, 800, 900 et 1000°C) à 2°C/min puis analysés par spectroscopie infrarouge (figures III.36 et III.37).

Les spectres correspondants nous permettent de distinguer, pour chacun des mélanges, 5 bandes à 811, 797, 757, 731 et 686 cm⁻¹. La bande à 731 cm⁻¹ s'élargit à mesure que la température de calcination augmente, ce qui semble indiquer la présence d'une autre bande à plus faible nombre d'onde.



Figures III.36 et III.37:

spectres IR du mélange LaPO4 (lavé dodécylsulfate)/LiPO3 à différents % calciné à différentes températures

Nous retrouvons les 3 bandes caractéristiques à 812, 757 et 731 cm⁻¹ que nous cherchons à identifier.

Les bandes à 797 et 686 cm⁻¹ peuvent être attribuées à un ou plusieurs composés qui ont pu se former.

L'analyse par diffraction de rayons X des mêmes mélanges ne permet pas de mettre en évidence de composé cristallisé autre que LaPO₄ et Li₄P₂O₇ présent en très faible quantité (figure III.38).



Figure III.38: analyse par D.R.X.du mélange LaPO4 (lavé dodecylsulfate)/LiPO3 à 20% calciné à différentes températures

La présence de Li₄P₂O₇ peut s'expliquer par la transformation d'une petite partie de LiPO₃ en ce composé. L'élargissement de la bande à 731 cm⁻¹ s'interprète alors par la présence d'une bande d'absorption à 710 cm⁻¹ caractéristique de Li₄P₂O₇.

Les A.T.D. du mélange LaPO₄ / LiPO₃ 20 % sont représentées sur les figures III.39 et III.40.



Figures III.39 et III.40: A.T.D.(montée et descente) de LaPO₄ ( lavé dodécyl sulfate)/ LiPO₃ 20 %

Lors d'une première analyse du mélange (figure III.39), nous observons en montée de température, outre la déshydratation ( pic I et II ) et la précipitation de la phase monoclinique ( pic III ), la fusion de LiPO₃ ( pic IV à 630 °C ). A la redescente, nous n'observons aucun effet. L'échantillon est alors conservé dans l'appareillage.

Lors de la deuxième analyse, nous observons à la montée un effet endothermique de très faible intensité à 630 °C qui correspond vraisemblablement à la fusion de LiPO₃ (figure III.40).

Nous voyons que LaPO₄ et LiPO₃ réagissent, et ce pour deux raisons:

* les bandes d'absorption I.R. observées ne sont pas dues à la transformation de LiPO₃ au cours du traitement thermique (voir les résultats de l'annexe III.2);

* au cours de la deuxième A.T.D., l'effet endothermique lié à la fusion de LiPO₃ est nettement moins intense que lors de la première analyse.

Nous avons vérifié que nous obtenons les mêmes spectres I.R. dans le cas d' un mélange LaPO₄ (lavé dodecyl sulfate)/LiPO₃ à 3% (figure III.41). Ces proportions se raprochent plus des proportions réelles de LiPO₃ se formant dans le mélange LaPO₄,xH₂O/Li₃PO₄ à 1%.



FigureIII.41: spectres IR du mélange LaPO4 (lavé dodecyl sulfate)/LiPO3 à 3 % calciné à différentes températures

### 4.4.3. Conclusion

Au cours du traitement thermique du mélange LaPO₄, xH₂O/Li₃PO₄ à 1 %, il se forme un composé amorphe caractérisé par des bandes d'absorption dans l'infrarouge à 811, 755 et 735 cm⁻¹.

Il est formé par réaction entre LaPO₄ et LiPO₃ qui est lui-même produit par la réaction entre NH₄H₂PO₄ et Li₃PO₄.

Compte tenu du comportement thermique de LiPO₃, il s'agit vraisemblablement d' un verre.

## 4.5. Différences des spectres infrarouge avec la quantité d'ajout.

Nous avons remarqué au § 4.2.1. une influence de la quantité d' ajout de Li₃PO₄ sur les spectres infrarouge des mélanges après calcination (figures III.24 à III.27).

Nous allons maintenant interpréter cette influence en montrant qu' elle est due à une variation des proportions des composés formés par réaction entre Li₃PO₄ et NH₄H₂PO₄ dans le mélange.

#### 4.5.1. Etude par A.T.D.

L'une des réactions qui se produit dans le mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_3PO_4$  est celle décrite au paragraphe 4.3.2. :

 $Li_3PO_4 + NH_4H_2PO_4 = LiPO_3$ ,  $Li_4P_2O_7$ , phase(s) indéterminée(s)

Pour suivre l'évolution des proportions des produits de cette réaction en fonction des proportions des réactifs, nous avons étudié le comportement thermique des mélanges Li₃PO₄/NH₄H₂PO₄ à 10, 20, 30, 40 et 50 % massique de NH₄H₂PO₄.

Les thermogrammes correspondants présentent plusieurs effets endothermiques réversibles à 1150, 880, 650 et 600°C. Nous distinguons également 2 autres effets endothermiques réversibles à 200 et 300°C (figures III.42 et III.43).





A.T.D. du mélange Li₃PO₄/NH₄H₂PO₄ à différents % (% massique de NH₄H₂PO₄)

Chacun de ces effets suit une évolution différente en fonction des proportions du mélange :

- l'effet à 1150°C voit son intensité diminuer et sa position décalée vers les faibles températures à mesure que le pourcentage de NH₄H₂PO₄ augmente pour disparaître à 30 %;
- * l'effet à 850°C augmente en intensité jusqu'à 30 % de NH4H2PO4, puis disparaît à 50 % alors qu'à 40 % il est encore présent (voir les courbes de redescente en température du mélange);
- * les effets à 600 et 650°C augmentent en intensité avec le pourcentage de NH4H2PO4.

Il est à noter que dans le mélange à 50 %, les effets à 600 et 650°C sont confondus à la montée en température alors qu'à la descente ils sont bien séparés.

Les deux premiers effets correspondent à la décomposition de NH₄H₂PO₄ comme l'indiquent les courbes T.G.-D.S.C. de ce produit (Annexe III.3).

D'après les données de la littérature, nous savons que LiPO₃, Li₄P₂O₇ et Li₃PO₄ ont des températures de fusion de 665, 885 respectivement  $1205^{\circ}C$  [14, 28].

Les effets observés sur les différents mélanges peuvent alors s'interpréter comme étant liés à la fusion de ces composés. L'effet à 600°C est alors à relier à la fusion d'une(de) phase(s) indéterminée(s).

Nous voyons donc qu'à mesure que la proportion de  $NH_4H_2PO_4$  augmente, Li₃PO₄ est consommé. Parallèlement, il y a formation de Li₄P₂O₇, LiPO₃ et d'une(de) phase(s) indéterminée(s). Il existe une composition du mélange (50%) pour laquelle il ne se forme que LiPO₃ et une(des) phase(s) indéterminée(s).

#### 4.5.2. Discussion

D'après ce qui précède, les proportions de Li₃PO₄ par rapport à NH₄H₂PO₄ dans le mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_3PO_4$  auront une influence sur les proportions des produits de réaction entre Li₃PO₄ et NH₄H₂PO₄.

Nous avons deux cas dans le mélange :

(1)  $Li_3PO_4$  est présent en excès par rapport à NH₄H₂PO₄;

(2) Li₃PO₄ est présent en défaut par rapport à NH₄H₂PO₄.

Dans le premier cas, il y aura formation préférentielle de Li₄P₂O₇ au détriment des autres composés. Ceci peut expliquer la présence de la bande à 710 cm⁻¹ caractéristique de Li₄P₂O₇ dans le mélange à 3 % de Li₃PO₄.

Dans le deuxième cas, il y aura formation préférentielle de LiPO₃ et d'une(des) phase(s) indéterminée(s). Pour certaines proportions, il pourra y avoir formation préférentielle de(des) la(les) phase(s) indéterminée(s).

Ceci peut expliquer le spectre infrarouge du mélange à 2 % de Li₃PO₄. Il ne présente pas de bande d'absorption nette entre 900 et 650 cm⁻¹. Par contre, il présente une large bande entre 1300 et 1200 cm⁻¹ qui est caractéristique des verres de type métaphosphates^[36].

#### 4.6. Conclusion

Les modifications des spectres infrarouge observées après traitement thermique dans les mélanges LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ par rapport à LaPO₄, xH₂O seul sont liées à la formation de produits de réactions complexes dans le mélange.

Les impuretés de NH₄H₂PO₄, présentes dans LaPO₄,  $xH_2O$ , ont un rôle essentiel dans la formation de ces composés.

Les réactions qui conduisent à leur formation peuvent s'écrire de façon simplifiée :

(1)  $Li_3PO_4 + NH_4H_2PO_4 \rightarrow LiPO_3$ ,  $Li_4P_2O_7$ , phase(s) indéterminée(s)

(2) LaPO₄ + LiPO₃  $\rightarrow$  X (amorphe).

Li₃PO₄ est formé par réaction entre LaPO₄ et Li₂CO₃ comme nous l'avons montré dans la partie 3 de ce Chapître.

Les proportions de chacun des composés formés lors de la réaction (1) dépendent de la quantité d'ajout de Li₂CO₃ qui influe sur la quantité de Li₃PO₄ présente dans le mélange.

Les divers composés formés ont pu être caractérisé par spectroscopie infrarouge et par A.T.D.. Certaines de leurs bandes d'absorption et leur température de fusion sont données dans le tableau récapitulatif III.7.
Composé	LiPO3	Li ₄ P ₂ O ₇	X	Phase(s) indéterminée(s)
bande	793, 762	710	811	1300 - 1200
infrarouge en cm ⁻¹	728, 697		753	
			735	
Température de fusion (C°)	630	850	1	600

Tableau III.7: bandes IR et températures de fusion des composés formés dans le mélange LaPO4, xH2O/Li2CO3

## 5. Interprétation des modifications de la morphologie

Nous avons montré au §2.1.1 de ce chapître que l'ajout de  $Li_2CO_3$  provoque une modification de la morphologie du luminophore liée à la quantité d'ajout. Or, dans la partie précédente, nous avons établi que la quantité d'ajout influe également sur les proportions des divers produits de réaction dans le mélange.

Nous allons donc maintenant tenter de montrer qu'il existe un lien entre la formation des produits identifiés et caractérisés dans la partie 4 de ce Chapître et le grossissement des grains.

Nous présenterons d' abord quelques résultats expérimentaux complèmentaires. Nous proposerons ensuite une interprétation, qui se voudra essentiellement qualitative, du phénomène et qui nous permetra d'expliquer nos résultats.

## 5.1. Introduction : choix d' un autre ajout et conséquences.

## 5.1.1. Ajout de Li₃PO₄.

Nous avons vu dans le § 4.2.3. que les composés formés dans un mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_2CO_3$ , au cours du traitement thermique, sont globalement les mêmes que dans le mélange LaPO₄,  $xH_2O/Li_3PO_4$ .

Il nous a alors paru nécessaire de vérifier si l'analogie entre les deux types de mélanges s' applique également aux modifications de la morphologie du phosphate de lanthane après traitement.

Deux mélanges LaPO₄ ,  $xH_2O/Li_3PO_4$  à 1% et 2% ont été traités selon le protocole du §1.2.2.

L'analyse par MEB montre, pour le mélange à 1%, que les grains de LaPO₄ ont une taille comprise entre 1 et 4  $\mu$ m et forment des agrégats (photo III.12).

Pour le mélange à 2%, ils ont une taille comprise entre 3 et 4  $\mu$ m et ne forment pas d'agrégats (photo III.13).



## Photo III.12: LaPO4 , xH₂O/Li₃PO4 à 1% (1000 °C)

Photo III.13: LaPO4 , xH₂O/Li₃PO4 à 1% (1000 °C)

L'effet de l'ajout de Li₃PO₄ sur la morphologie finale des grains est par conséquent identique à celui de Li₂CO₃.

Ainsi l'analogie entre les deux types d'ajouts s'applique aussi à l'évolution de la morphologie.

Nous disposons alors d' une deuxième méthode pour obtenir des grains de LaPO₄ de taille controlée, à savoir l'ajout de Li₃PO₄ à 2% massique au produit de départ.

Nous avons vérifié, comme dans le cas de  $Li_2CO_3$ , que les propriétés optiques du luminophore obtenu ne sont pas modifiées par rapport à un composé préparé sans ajout dans les mêmes conditions.

## 5.1.2. Discussion.

Nous voyons que la morphologie des grains de LaPO₄ obtenu après ajout de Li₃PO₄ dépend de la quantité initiale d'ajout. Or, d'après les résultats de la partie 4. de ce Chapître, la proportion initiale d' ajout de Li₃PO₄ influe sur la proportion des produits de réaction qui se forment dans le mélange.

Nous pouvons donc raisonablement envisager qu'un lien existe entre la formation de ces produits et la morphologie finale. Leur présence contribuerait à modifier la morphologie des grains de phosphate.

Les réactions qui conduisent à la formation de ces composés mettent en jeu des produits localisés en surface des grains de LaPO₄ (Li₃PO₄ et NH₄H₂PO₄). Des observations complémentaires nous permettent de le confirmer.

D' après les résultats du §4.2.3., il est possible d'éliminer ces produits par dissolution dans l'acide nitrique. Toutefois, en dessous d'un certain pourcentage d'ajout (0.5 % pour Li₂CO₃ et 1% pour Li₃PO₄) cette dissolution n'est plus possible, tout au moins dans les conditions dans lesquelles elle est effectuée.

Pour les mélanges correspondants à des ajouts de 0.5 % et 1% respectivement pour chacun des deux produits, les grains de phosphate forment après traitement des agrégats de taille variable ( photos III.4 et III.12). Par contre, pour les mélanges à 1% de Li₂CO₃ et à 2% de Li₃PO₄, les grains sont bien séparés et ne forment plus d'agrégats ( photos III.5 et III.13).

Ces observations indiquent bien que les produits de réaction identifiés dans la partie 4 se forment et restent localisés en surface des grains puisqu'après leur dissolution les grains de phosphate ne forment plus d'aggrégats.

### <u>Remarque</u>

La possibilité d'une dissolution de phosphate de lanthane pour expliquer la désaglomération est à écarter car il est insoluble dans l'acide nitrique conentré.

Nous pouvons toutefois envisager la possibilité de dissolution d'une très faible fraction de phosphate proche de la surface des grains. Celle-ci aurrait une composition différente qu'au cœur du grain, pouvant s'expliquer par la formation d'une solution solide liée à la présence des divers produits de réaction, ce qui entrainerait une solubilité différente de la surface des grains. Nous revenons alors à la même constatation, à savoir la localisation en surface des produits formés.

# 5.1.3. Rôle des composés en surface: influence de la nature du cation du carbonate

Lors de l'étude de l'influence de la taille du cation du carbonate ajouté sur la cinétique de la précipitation de la phase monoclinique du phosphate de lanthane, nous avons observé un effet lié à la taille du cation du carbonate ajouté.

Nous allons vérifier si tel est également le cas sur le grossissement de grain.

Différents mélanges de LaPO₄,  $xH_2O$  avec des ajouts de Na₂CO₃ et K₂CO₃, à % atomique en Na respectivement en K équivalents à ceux de Li dans le mélange avec Li₂CO₃ à 1%, ont été préparés et analysés par M.E.B.



Photo III.14: LaPO4 , xH₂O/Na₂CO₃ à 1.4% (1000 °C)

Photo III.15: LaPO4 , xH2O/K2CO3 à 1.9% (1000 °C)

Nous remarquons que pour un ajout de  $Na_2CO_3$  à 1.4 % massique, la taille et l'aspect des grains de phosphate de lanthane obtenu aprés traitement sont identiques à ceux du mélange avec Li₂CO₃ (photo III.15).

Par contre la taille de ceux obtenus avec un ajout de  $K_2CO_3$  à 1.9 % est nettement inférieure ( < 1 µm )(photo III.15). Nous constatons cependant qu'elle augmente si le % de  $K_2CO_3$  ajouté augmente ( photo III.16).



Photo. III.16: LaPO4, xH2O/K2CO3 à 5.6% (1000 °C)

Il y a donc bien une relation de cause à effet entre la taille du cation du carbonate ajouté et la morphologie finale des grains de phosphate, ce qui peut laisser supposer un effet lié à la diffusion du cation dans le phosphate.

Ces observations nous permettent également de constater que le grossissement des grains se déroule globalement de façon similaire, c'est à dire en impliquant les mêmes processus, quelle que soit la nature du cation du carbonate ajouté.

Les composés qui se forment dans les mélanges  $LaPO_4$ ,  $xH_2O / Na_2CO_3$  ou  $LaPO_4$ ,  $xH_2O / K_2CO_3$  sont de même nature que ceux qui se forment dans le

mélange LaPO₄ ,  $xH_2O$  / Li₂CO₃ . Ils appartiennent au même groupe de composés : métaphosphates cristallisés, pyrophosphates verres de type métaphosphates

Ce dernier point peut être discuté plus précisemment.

Nous avons signalé, dans les parties précédentes, que  $Na_2CO_3$  et  $K_2CO_3$  réagissent avec les phosphates de terres rares selon

$$2 \text{LnPO}_4 + 3 \text{M}_2 \text{CO}_3 = \text{La}_2 \text{O}_2 + 2 \text{M}_3 \text{PO}_4 + 3 \text{CO}_2$$

Ln : terre rare et M : Na, K

 $M_3PO_4$  réagit également avec LaPO_4 à des températures comprises entre 1000 et 1200 °C. Cette réaction n'a pas lieu avec Li₃PO₄. Ce domaine de température est très supérieur à celui dans lequel les réactions entre Li₃PO₄ et NH₄H₂PO₄ ont lieu (300 - 700 °C).

La nature des phases formés par réaction dans les mélanges LaPO₄,  $xH_2O / Na_2CO_3$ ou K₂CO₃ sera donc déterminée par la nature des phases formées par réaction entre M₃PO₄, NH₄H₂PO₄ et LaPO₄.

D'aprés les diagrammes de phase des systèmes  $Na_2O - P_2O_5$  et  $K_2O - P_2O_5$ , ces phases sont de même nature que celles formées dans le sytème  $Li_2O - P_2O_5$  pour des compositions indentiques (Annexe III.4)^[37-38].

#### 5.1.4. Conclusion

Dans le mélange LaPO₄ ,  $xH_2O$  / Li₃PO₄ , le grossissement des grains de LaPO₄ est du à deux facteurs :

- la nature des composés formés par réaction entre Li₃PO₄, NH₄H₂PO₄ et LaPO₄ dans le mélange et qui sont localisés en surface des grains;

- la diffusion de Li dans LaPO₄.

Le grossissement de grain fait intervenir des processus en surface des grains.

#### 5.2 Interprétation du grossissement de grains.

Nous allons maintenant présenter une interprétation qualitative du grossissement des grains du phosphate de lanthane dans le mélange LaPO₄,  $xH_2O / Li_2CO_3$  en tenant compte des facteurs intervenants et qui viennent d'être décrit.

Nous rappelerons brièvement les grandes étapes du frittage avec phase liquide d' aprés BERNACHE^[1]. Nous verrons ensuite comment, par analogie, ce processus peut expliquer le grossissement de grain observé.

## 5.2.1. Le frittage avec phase liquide.

Le frittage avec phase liquide est un procédé d'élaboration de matériaux céramiques à partir de poudres ayant au moins deux constituants : l'un d'eux doit être suceptible de fondre à la température de frittage, permettant ainsi la présence d'une phase liquide qui assure la densification du matériau.

Le principe de cette méthode repose sur la coexistence à la température de frittage de deux phases, l'une liquide et l'autre solide. Le liquide se forme à la température de frittage et reste présent jusqu'à la solidification lors du refroidissement.

Une variante du frittage avec phase liquide est le frittage avec phase liquide transitoire. La différence réside dans le fait que la solubilité dans le solide des constituants du liquide est élevée: la phase liquide qui se forme à la température de frittage n'est que transitoire. Pendant la présence de phase liquide, les processus mis en jeu s'apparentent à ceux du frittage avec phase liquide. Pour de très faibles quantités de liquide, on rejoint le cas d'un frittage activé en phase solide.

Dans le cas classique, le frittage avec phase liquide peut-être décrit phénoménologiquement par trois étapes qui se produisent dès que la température de frittage est atteinte.

#### Etape 1 : réarrangement.

Cette première étape intervient des l'apparition de la phase liquide. Elle provoque le déplacement des particules les unes par rapport aux autres sous l'action de forces capillaires et conduit à un retrait important.

Lors de la fusion, les "gouttes" qui se forment constituent des ponts entre les grains. Ces ponts créent des forces entre les particules qui peuvent être soit répulsives soit attractives. Pour que le frittage avec phase liquide ait lieu, il faut que ces forces soient attractives.

Les forces capillaires et la densification dépendent de nombreux paramètres tels que la fraction volumique de liquide, la mouillabilité, la viscosité, la solubilité du solide dans le liquide, l'homogénéité du mélange, la taille des particules et la température.

La température peut avoir une influence directe sur la mouillabilité, la viscosité et la solubilité.

## **Etape 2 : densification par dissolution-précipitation.**

Cette étape correspond à l' établissement d'un équilibre entre la phase solide et la phase liquide.

Le liquide, une fois formé, dissout jusqu'à saturation une fraction de solide.

Les ponts de liquide qui relient les grains créent localement des forces de compression entre les particules. Les parties des grains en contact sont soumises à cette compression et l'énergie libre dans le solide y est donc localement plus élevée qu'aux autres points de surface des grains. Ceci conduit à une dissolution de soluté dans le liquide et à une précipitation sur les surfaces libres des grains. Il convient de préciser que le solide qui précipite est en fait une solution solide, sa composition est légèrement différente du solide initial.

## Etape 3 : croissance des grains.

Les mécanismes principaux de cette étape du frittage avec phase liquide sont le mûrissement d'OSTWALD et ce l'on peut appeler la coalescence.

Le mûrissement d' OSTWALD est le grossissement moyen des particules par un mécanisme de dissolution des plus petites particules, diffusion et précipitation sur les grosses.

La coalescence est la fusion de deux particules en une seule après formation entre elles d'un pont de grain.

## 5.2.2. Application au mélange LaPO₄, xH₂O / Li₂CO₃.

Les résultats expérimentaux dont nous disposons nous permettent de penser que les phénomènes mis en jeu dans le grossissement des grains de LaPO₄ dans le mélange LaPO₄, xH₂O / Li₂CO₃ présente une très forte analogie avec ceux ayant lieu dans le frittage avec phase liquide.

Nous allons présenter successivement les différents éléments expérimentaux qui indiquent qu'un tel processus a très certainement lieu en procédant par analogie avec les étapes présentées au 5.3.1.

## 5.2.2.1. Formation de la phase liquide.

Lors du traitement thermique du mélange  $LaPO_4$ ,  $xH_2O / Li_2CO_3$ , il se produit tout d'abord la réaction

$$2 \text{LaPO}_4 + 3 \text{Li}_2 \text{CO}_3 = \text{La}_2 \text{O}_2 + 2 \text{Li}_3 \text{PO}_4 + 3 \text{CO}_2$$

qui a lieu dès 550 °C.

 $Li_3PO_4$  formé réagit avec NH₄H₂PO₄ pour conduire à plusieurs composés dont les proportions respectives sont variables en fonction de la quantité de  $Li_2CO_3$ . La réaction peut s' écrire :

 $Li_3PO_4 + NH_4H_2PO_4 = LiPO_3$ ,  $Li_4P_2O_7$ , phase(s) indéterminée(s) amorphe(s)

LiPO₃ est majoritaire par rapport aux autres composés.

La(les) phase(s) indéterminée(s), LiPO₃ et Li₄P₂O₇ fondent à 600, 630 et 830 °C respectivement.

Il y a donc formation d'une phase liquide au cours du traitement thermique.

Cette phase présente les caractéristiques d'un verre, ainsi que nous l'avons montré, et est dans un état fondu à partir de 600 °C environ.

D' après les résultats que nous avons présentés, cette phase est bien située à la surface des grains de phosphate, compte tenu de la localisation des composés qui interviennent dans sa formation.

## 5.2.2.2. Dissolution-précipitation.

Pour qu'il y ait analogie avec le frittage avec phase liquide, il faut que la phase solide (LaPO₄) soit soluble dans le liquide. Il semble bien que se soit le cas comme l'indiquent les résultats de 4.4.2.2.

Nous avons vu que LaPO₄ et LiPO₃ réagissent pour donner un composé amorphe. Ceci peut correspondre à l'étape de dissolution d'une fraction de LaPO₄ dans LiPO₃ fondu.

Il ressort de ces résultats que la phase liquide est faiblement soluble dans la phase solide : un mélange LaPO₄,  $xH_2O / LiPO_3$  à 3% présente aprés calcination à 1000 °C le même spectre I.R. qu'un mélange à 20 % de LiPO₃.

Ainsi un faible pourcentage de phase liquide (LiPO₃ fondu) a, après réaction avec la phase solide, une composition quasi identique à un fort pourcentage : les spectres I.R. n'indiquent pas de changement.

Nous ne nous trouvons donc pas dans le cas d'un frittage avec phase liquide transitoire qui aurait lieu si la phase liquide était fortement soluble dans la phase solide.

## 5.2.2.3. Croissance des grains : mûrissement d' Ostwald.

Nous pensons que le grossissement de grains suit un tel mécanisme. Des observations au M.E.B. du mélange LaPO₄,  $xH_2O / Li_2CO_3$  nous en donne la preuve.

L'évolution ,en fonction de la températutre de calcination, de la taille des grains de LaPO₄ dans un mélange à 1% massique peut se traduire:

* par une augmentation de la taille moyenne des grains avec la température;

* par une diminution du nombre de petits grains au profit des gros grains à mesure que la température augmente

Les photos III.5 et III.20 rendent compte de cette évolution.

### Chapître III.



Photo III.20: photographie du mélange LaPO₄, xH₂O/Li₂CO₃ 1% calciné à 850 °C

Il semble donc qu'il y ait grossissement des gros grains au détriment des petits. C'est exactement ce qui se passe au cours du processus de mûrissement d'Ostwald.

#### <u>Remarque</u>

En fait, ces résultats ne sont que l'indication d'une tendance d'évolution. Pour vérifier qu'il y a bien mûrrissement, il nous faudrait procéder à une étude cinétique du grossissement des grains. Nous pourions alors suivre l'évolution des proportions de petits et de gros grains au cours du temps.

## 5.2.2.4. Paramètres qui influent sur le grossissement de grain

Nous avons noté, au cours de notre étude, que trois paramètres avaient une influence sur le grossissement de grain : la température, la quantité initiale d'ajout et la nature de l'ajout.

Etant donné la complexité des phénomènes mis en jeu au cours du grossissement, l'influence de chacun de ces paramètres ne peut être individualisée : elle se répercute sur toute les étapes du processus.

D'une manière globale, ces différents paramètres influent sur le mouillage du solide par la phase liquide, sur la solubilité de la phase solide dans le liquide, sur la viscosité de la phase liquide etc...

Nous pouvons simplement signaler que la nature du cation du carbonate ajouté a un rôle essentiel sur le grossissement des grains. Les résultats présentés au 5.2.1. le montrent.

Il semble que se soit la taille du cation qui intervienne comme paramètre déterminant. Une explication peut en être donnée

Le cation alcalin du carbonnate peut diffuser dans les grains de phosphate comme nous l'avons signalé et montré dans le cas du lithium. La diffusion sera d'autant plus facile que la taille du cation est faible. La concentration en élément diffusant sera la plus élevée à proximité de la surface des grains. Les propriétés physico - chimiques du phosphate se trouveront alors modifiées en surface. La solubilité du phosphate dans le liquide peut alors être différente ce qui peut entrainer des modifications de la cinètique de dissolution au cours de l'étape de mûrissement.

## 5.4. Conclusion.

Le grossissement des grains de phosphate de lanthane dans le mélange LaPO₄,xH₂O / Li₂CO₃ peut s' interpréter par un processus de frittage avec phase liquide qui suit trois étapes:

* la formation d' une phase liquide (LiPO3 qui fond à 600 °C);

- * la dissolution d'une petite quantité de LaPO₄ par la phase liquide (réaction entre LaPO₄ et LiPO₃) puis la reprécipitation de LaPO₄;
- * le mûrissement d'Ostwald.

Un paramètre important qui peut influencer le grossissement de grain est la nature du cation du carbonate ajouté : plus sa taille est élevée moins le grossissement est important.

## 6. Conclusion.

Nous avons mis au point une méthode qui nous permet d'obtenir, à partir d'un précurseur, un luminophore  $La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO_4$  à morphologie controlée ayant une taille de grain de 3 à 4  $\mu$ m adaptée à son domaine d'application.

Les propriétés optiques de ce luminophore ne sont pas altérées par rapport à celles d'un composé obtenu par simple calcination du précurseur sous atmosphère réductrice (méthode classique): le rendement quantique reste de 0.95 et l'intensité d'émission est identique à celle d'échantillons traités sans ajout dans des conditions optimales (1000 °C sous atmosphère de  $Ar + H_2$  1% ou  $N_2$ ).

La méthode proposée est simple de mise en oeuvre et consiste à mélanger au précurseur du Li₂CO₃ ou du Li₃PO₄ en très faible quantité. Après calcination le luminophore subit un traitement à l'acide nitrique dilué à 20 % pour éliminer les différents composés qui se sont formés dans le mélange au cours du traitement thermique.

L'étude détaillée de l'évolution du mélange au cours du traitement thermique nous a montré que les impuretés de NH₄H₂PO₄ présentes dans le précurseur avaient un role essentiel dans le grossissement des grains.

Elles réagissent avec Li₃PO₄ ajouté ou bien formé par réaction entre LaPO₄ et Li₂CO₃ pour donner des composés divers tels que LiPO₃, Li₄P₂O₇ et des phases amorphes indéterminées. LiPO₃ est majoritaire. L'ensemble de ces composés fondent et réagissent avec LaPO₄.

Le processus de grossissement des grains peut alors être assimilé à un processus de frittage avec phase liquide. Il peut être favorisé ou défavorisé selon la nature du cation du carbonate ajouté. Pour un cation de faible taille tel que Li ou Na le grossissement est important. Par contre, pour un cation de taille élevée tel que K il est beaucoup plus faible.

L'originalité de la méthode que nous avons développé réside dans le fait que nous incluons les impuretés de NH₄H₂PO₄, présentes dans le précurseur, dans le processus de grossissement de grain puisqu'elles ont un rôle déterminant.

Elle présente également l'avantage de permettre l'obtention de grains de taille controlée de l'ordre de quelque  $\mu$ m, alors que les méthodes classiques de croissance des phophates de terres rares reposant sur le même principe, mais utilisant des proportions de phase liquide plus importantes conduisent à de petits monocristaux de taille beaucoup plus élevée (> 100  $\mu$ m) non adaptés à l'application [^{39-42]}.

## Chapître III.

## Bibliographie (Chapître III et Annexes III)

- [1] D. BERNACHE-ASSOLANT Chimie-Physique du Frittage, Editions Hermès, (1993)
- [2] K. BYRAPPA Prog. Crystal Growth and Charact., <u>13</u>, 163-196 (1986)
- [3] SHANON, PREWITT Acta Crystallogr., B <u>25</u>, 925-946 (1969)
- [4] American Industrial Hygiene Association, Lithium Oxyde (1984)
- [5] Canadian Centre for occupational Health and Safety, 94-4 (Nov. 1994)
- [6] KURUP, MOOSATH
   Bull. Research Inst. Univ. Kerala, <u>5</u> (Trivandurum Ser.), 1-5 (1957)
- [7] KURUP, MOOSATH
   Bull. Research Inst. Univ. Kerala, <u>5</u> (Trivandurum Ser.), 9-14 (1957)
- [8] KURUP, MOOSATH
   Bull. Research Inst. Univ. Kerala, <u>5</u> (Trivandurum Ser.), 15-20 (1957)
- [9] KURUP, MOOSATH
   Bull. Research Inst. Univ. Kerala, <u>5</u> (Trivandurum Ser.), 21-26 (1957)
- [10] KURUP, MOOSATHProc. of the Indian Acad. Science, <u>48</u>, 76-83 (1958)
- [11] M. KIZILYALLI, A.J.E. WELCH Rare earth Mod. Sci. Technol., <u>2</u>, 59-64 (1980)
- [12] J.J. SERRA, J. COUTURES, A. ROUANET, H. DEXPERT, G. GARRON Rev. Int. Liantes Temper. Réfract. Fr., <u>15</u>, 287-313, (1975)
- [13] M. KIZILYALLI, METU Journal of Pure and Applied Sciences, <u>8</u>, 2, 179-186, (1975)
- [14] T.Y. TIEN, F.A. HUMMEL
   J. Amer. Ceram. Soc., <u>44</u>, 5, 206-208, (1961)
- [15] C.E. BAMBERGER Top. f-Elem. Chem., <u>2</u>, 279-320 (1991)

169

- [16] C.E. BAMBERGER, R.G. HAIRE, G.M. BEGUN, L.C. ELLINGBOE Inorg. Chim. Acta, <u>94</u>, 49-56, (1984)
- [17] C.E. BAMBERGER, W.R. BUSING, G.M. BEGUN, R.G. HAIRE, L.C. ELLINGBOE J. Solid State Chem., <u>57</u>, 248-259, (1985)
- [18] A.I. KRYUKOVA, I.A. KORSHUNOV Russ. J. Inorg. Chem., <u>22</u>, 8, 1245-1246, (1977)
- [19] A.I. KRYUKOVA, I.A. KORSHUNOV Russ. J. Inorg. Chem., <u>21</u>, 9, 1408-1409, (1976)
- [20] R.W. MOONEY, R.L. GOLDSMITH
   J. Inorg. Nucl. Chem., <u>31</u>, 933-942, (1969)
- [21] A. HEZEL, S.D. ROSS Spectrochim. Acta, <u>23</u>, A, 1583-1589, (1967)
- [22] R.W. MOONEY, S.Z. TOMA Spectrochim. Acta, <u>23</u>, A, 1541-1549, (1967)
- [23] E. STEGER, G. LEUKROTH
   Z. Anorg. all. Chem., <u>303</u>, 169-176 (1960)
- [24] E. STEGER, B. KÅβNER
   Spectrochim. Acta, <u>24</u> A, 447-456 (1968)
- [25] W. BUES, H.W. GEHRKEZ. Anorg. Allg. Chem., <u>288</u>, 291-306, (1956)
- [26] W. BUES, H.W. GEHRKEZ. Anorg. Allg. Chem., <u>288</u>, 307-323, (1956)
- [27] A. SIMON, H. RICHTERZ. Anorg. all. Chem., <u>304</u>, 1- 14 (1960)
- [28] S. NAKANO, T. YAMADA, S. MIYAZAWA J. Am. Ceram. Soc., <u>62</u>, 9-10, 465-467, (1979)
- [29] J.C. GRENIER, A. DURIF Z. Krist., <u>137</u>, 10-16 (1973)
- [30] E. THILO Angew. Chem., <u>67</u>, 141, (1955)

- [31] E. THILO, H. GRUNZEZ. anorg. all. Chem., <u>281</u>, 262-283 (1955)
- [32] H. GRUNZE, E. THILO
   Z. Anorg. all. Chem., <u>281</u>, 284-292 (1955)
- [33] D.J. WILLIAMS, B.T. BRADBURY, W.R. MADDOCKS
   J. Soc. Glass Techn., <u>43</u>, 337-351 (1959)
- [34] K.P. MÜLLER Glastechn. Ber., <u>42</u>, 3, 83-89 (1969)
- [35] R.F. BARTHOLOMEW J. Non - Crystal. Sol., <u>7</u>, 221-235 (1972)
- [36] C. GARRIGOU-LAGRANGE, M. OUCHETTO, B. ELOUADI Cour. J. Chem., <u>63</u>, 1436-1446, (1985).
- [37] J. BERAK, T. ZNAMIEROWSKA Pol. J. Chem., <u>46</u>, 10, 1697 (1972)
- [38] G.W. MOREY J. Am. Ceram. Soc., <u>76</u>, 18, 4726 (1954)
- [39] W. HINTZMANN, G. MÜLLER-VOGT J. Crystal Growth, <u>5</u>, 274-278 (1969)
- [40] S.H. SMITH, B.M. WANKLYN J. Crystal Growth, <u>21</u>, 23-28 (1974)
- [41] H.G. DANIELMEYER, J.P. JESER, E. SCHÖNHERR, W. STETTER J. Crystal Growth, <u>22</u>, 298-302 (1974)
- [42] J. NAKANO, S. MIYAZAWA, T. YAMADA Mat. Res. Bul., <u>14</u>, 21-26 (1979)

. . . • . . . .

# CONCLUSION

## Conclusion

## CONCLUSION

Cette recherche a permis d'aboutir à une méthode de préparation originale d'un luminophore  $La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO_4$  à partir d'un précurseur.

Dans un premier temps, nous avons étudié et interprété le comportement thermique du précurseur car l'obtention du luminophore passe par une étape de calcination.

Nous avons ainsi montré que le précurseur subit trois transformations différentes au cours de ce processus:

* une déshydratation en deux étapes entre 100 et 350 °C;

* la précipitation de la forme monoclinique du précurseur, entre 500 et 650 °C, cette étape à fait l'objet d'une modélisation géométrique;

* la formation d'un trimétaphosphate, entre 850 et 950 °C, par réaction entre le précurseur et de NH₄H₂PO₄ et provenant de l'étape de synthèse.

Le trimétaphosphate formé se décompose à 1200 °C.

NH₄H₂PO₄ peut être éliminé en quasi totalité du précurseur par une méthode de lavage que nous avons mis au point. Nous procédons pour cela à un lavage du précurseur par une solution eau-tensioactif. Cette méthode nous a été très utile dans l'aboutissement de nos recherches..

La seconde partie a été consacrée aux propriètés optiques du luminophore obtenu par calcination de notre précurseur.

Nous avons montré l'importance de la nature de l'atmosphère et de la température de calcination sur le rendement de transfert  $Ce^{3+}$  -  $Tb^{3+}$  dans le luminophore.

Si le précurseur est calciné sous une atmosphère oxydante entre 800 et 900 °C, il se forme dans celui-ci du Ce au degré d'oxydation +IV. La présence de ce cérium tétravalant entraine une absorption concurrente du rayonnement U.V. excitateur incident (254 nm) ce qui contribue à diminuer l'efficacité et l'intensité d'émission du luminophore.

La formation de Ce⁴⁺ peut être évitée en calcinant le précurseur sous une atmosphère de  $N_2$  et Ar + H₂ 1% à 1100 °C. Le luminophore obtenu possède alors un rendement quantique de transfert élevé (0.95).

Enfin, dans une troisième partie, nous avons développé une méthode permettant d'obtenir une morphologie contrôlée et adaptée à l'application de luminophore.

Elle consiste à ajouter du Li₂CO₃ ou du Li₃PO₄ en faible quantité. Le mélange est ensuite traité thermiquement (1000 °C) puis lavé dans une solution d'acide nitrique diluée à 20%.

L'ajout de l' un de ces deux composés contribue au grossissement des grains du luminophore. Il est du à la présence de nombreuses phases qui se forment dans le mélange par suite de réactions complexes entre Li₃PO₄ et NH₄H₂PO₄. Dans le cas de l'ajout de Li₂CO₃, il se forme du Li₃PO₄ par réaction entre Li₂CO₃ et le précurseur.

Dans son ensemble, le grossissement des grains peut être considéré comme un frittage avec phase liquide.

Le mode opératoire que nous avons mis au point n'altère pas les propriétés du luminophore obtenu: elles sont identiques à celles d'un luminophore préparé par calcination seule du précurseur dans des conditions optimales. Toutes les phases parasites qui se forment au cours du traitement sont éliminées par le lavage à l'acide après traitement thermique. Le luminophore final peut donc être considéré comme pur.

e/

, 

ANNEXES

## Annexe I.1

Produit	radial	radial	mampel	mampel	super mampel	super mampel
	A taible	A fort	A faible	A fort	A faible	A fort
LaPO ₄ 550 °C	$\mathbf{A} = 1.1$	A = 15	$\mathbf{A} = 0.3$	A = 9500	A = 0.21	A = 10000
( - premier point )	C = 0.086	C = 0.027	C = 0.328	C = 0.0239	C = 0.835	C = 0.024
	<b>R</b> = 0.966	$\mathbf{R} = 0.949$	<b>R = 0.944</b>	<b>R</b> = 0.969	<b>R</b> = 0.944	<b>R</b> = 0.968
LaPO ₄ 580 °C	A = 0.51	A = 70	A = 0.09	A = 12000	A = 0.21	A = 10000
	C = 0.31	C = 0.039	C = 1.72	C = 0.04	C = 1.40	C = 0.0398
	<b>R</b> = 0.91	<b>R</b> = 0.849	<b>R</b> = 0.914	<b>R</b> = 0.931	<b>R</b> = 0.771	<b>R</b> = 0.817
LaPO ₄ 580 °C	A = 0.51	A = 70	A = 0.09	A = 12000	A = 0.21	A = 10000
( - dernier point )	C = 0.41	C = 0.055	C = 2.27	C = 0.057	C = 2.05	<b>C</b> = 0.057
	R = 0.944	R = 0.924	R = 0.949	<b>R</b> = 0.908	R = 0.842	R = 0.905
LaPO ₄ 600 °C	A = 0.68	A = 75	A = 0.1	A = 12500	A = 0;21	A = 10000
	C = 0.289	C = 0.0453	C = 1.98	C = 0.046	<b>C</b> = 1.66	C = 0.047
	R = 0.754	<b>R</b> = 0.764	<b>R</b> = 0.808	R = 0.622	R = 0.582	R = 0.624
LaPO4 600 °C	A = 0.68	A = 75	A = 0.1	A = 12500	A = 0.21	A = 10000
( - dernier point )	C = 0.617	C = 0.097	C = 3.95	C = 0.11	C = 4.10	C = 0.113
	<b>R</b> = 0.858	<b>R</b> = 0.897	<b>R</b> = 0.870	<b>R</b> = 0.797	R = 0.738	R = 0.788
LaPO ₄ 600 °C	A = 0.68	A = 75	A = 0.1	A = 12500	A = 0.21	A = 10000
(-2 derniers points)	C = 0.771	C = 0.106	C = 4.87	C = 0.146	C = 5.59	C = 0.149
	<b>R</b> = 0.941	R = 0.748	<b>R</b> = 0.952	<b>R</b> = 0.903	R = 0.875	<b>R</b> = 0.894
LaPO ₄ 650 °C	A = 0.62	A = 70	$\mathbf{A} = 0.2$	A = 11000	A = 0.21	A = 10000
7	C = 0.998	C = 0.12	C = 3.16	C = 0.12	C = 4.66	C = 0.121
	R = 0.79	R = 0.622	R = 0.772	<b>R</b> = 0.592	<b>R</b> = 0.65	R = 0.585
LaPO ₄ 650 °C	A = 0.62	A = 70	A = 0.2	A = 11000	A = 0.21	A = 10000
( - dernier point )	C = 1.53	C = 0.201	C = 4.88	C = 0.201	C = 7.47	C = 0.204
	R = 0.917	<b>R</b> = 0.807	<b>R</b> = 0.903	R = 0.760	R = 0.77	<b>R</b> = 0.761
LaPO ₄ 650 °C	A = 0.62	A = 70	A = 0.2	A = 11000	A = 0.21	A = 10000
(-2 derniers points)	C = 2.01	C = 0.295	C = 6.52	C = 0.303	<b>C</b> = 11.1	C = 0.305
	R = 0.941	R = 0.893	<b>R</b> = 0.925	R = 0.853	R = 0.829	<b>R</b> = 0.85
LaPO ₄ 700 °C	A = 0.85	A = 60	A = 0.2	A = 9500	A = 0.21	A = 10000
т Т	C = 5.96	C = 0.95	C = 24	C = 0.95	C = 37.2	C = 0.955
	R = 0.904	<b>R</b> = 0.69	<b>R</b> = 0.841	<b>R</b> = 0.67	R = 0.777	<b>R</b> = 0.657
LaPO ₄ 700 °C	A = 0.85	A = 60	A = 0.2	A = 9500	A = 0.21	A = 10000
( - dernier point )	C = 7.92	C = 1.46	C = 33.3	C = 1.47	C = 53.7	C = 1.48
	<b>R</b> = 0.94	R = 0.844	R = 0.903	<b>R</b> = 0.818	R = 0.832	<b>R</b> = 0.829

 Tableau.1: paramètres caractéristiques ( A ) , constante de proportionnalité ( C ) et coéfficient de corrélation ( R ) pour chaque modèle complexe

 de germination - croissance dans le cas de LaPO₄ , xH₂O

Produit	radial	radial	mampel	mampel	super mampel	super mampel
	A faible	A fort	A faible	A fort	A faible	A fort
LaCeTb 600 °C	A = 0.75	A = 60	<b>A</b> = 0.11	A = 11000	A = 0.21	
	C = 0.16	C = 0.031	<b>C</b> = 1.05	C = 0.032	C = 1.12	
	R = 0.873	<b>R</b> = 0.864	R = 0.888	R = 0.818	R = 0.714	
LaCeTb 630 °C	A = 0.5	A = 70	A = 0.25	A = 9500	A = 0.21	
	C = 1.19	<b>C</b> = 0.065	<b>C</b> = 1.83	C = 0.069	<b>C</b> = 3.09	
	R = 0.921	R = 0.91	R = 0.965	R = 0.91	<b>R</b> = 0.947	
LaCeTb 630 °C	A = 0.5	A = 70	A = 0.25	A = 9500	A = 0.21	
( - dernier point )	C = 0.719	C = 0.084	C = 1.57	C = 0.086	C = 3.06	
	R = 0.928	R = 0.852	R = 0.875	R = 0.783	R = 0.731	
LaCeTb 650 °C	A = 0.54	A = 70	A = 0.25	A = 9500	A = 0.21	A = 10000
	C = 1.37	C = 0.173	C = 3.04	C = 0.176	C = 6.29	<b>C</b> = 0.177
	<b>R</b> = 0.896	R = 0.805	R = 0.79	R = 0.748	R = 0.725	R = 0.758
LaCeTb 650 °C	A = 0.54	A = 70	A = 0.25	A = 9500	A = 0.21	A = 10000
( - dernier point )	C = 1.83	C = 0.249	C = 4.44	C = 0.261	C = 9.38	<b>C</b> = 0.261
	<b>R</b> = 0.886	R = 0.895	<b>R</b> = 0.902	<b>R</b> = 0.859	<b>R</b> = 0.816	R = 0.8605
LaCeTb 650 °C						A = 10000
(-2 derniers points)			× .			<b>C</b> = 0.345
						<b>R</b> = 0.966
LaCeTb 670 °C	A = 0.54	A = 60	A = 0.2	A = 9500	A = 0.21	A = 10000
	C = 7.47	C = 0.543	C = 20.1	C = 0.578	C = 12.8	C = 0.584
	R = 0.886	R = 0.938	<b>R</b> = 0.89	<b>R</b> = 0.937	<b>R</b> = 0.964	R = 0.994
LaCeTb 670 °C	A = 0.54	$\mathbf{A} = 60$	A = 0.2	A = 9500	A = 0.21	
( - dernier point )	C = 7.47	C = 0.608	C = 20.3	C = 0.639	C = 27.6	
	<b>R</b> = 0.886	R = 0.99	<b>R</b> = 0.849	<b>R</b> = 0.971	<b>R</b> = 0.886	
LaCeTb 670 °C	A = 0.54	A = 60	A = 0.2	A = 9500	A = 0.21	
(-2 derniers points)	C = 4.51	C = 0.576	C = 12.8	C = 0.585	C = 21	
	R = 0.988	<b>R</b> = 0,9989	<b>R</b> = 0.987	R = 0.994	<b>R</b> = 0.987	
LaCeTb 700 °C	A = 0.52	A = 60	A = 0.2	A = 9500	A = 0.21	A = 10000
	C = 16.7	<b>C</b> = 1.25	C = 43.8	<b>C</b> = 1.33	C = 58.5	<b>C</b> = 1.21
	<b>R</b> = 0.89	R = 0.994	<b>R = 0.897</b>	R = 0.989	R = 0.97	<b>R</b> = 0.991
LaCeTb 700 °C	A = 0.52	A = 60	A = 0.2	A = 9500	A = 0.21	
( - dernier point )	C = 10.5	C = 1.26	C = 28.9	C = 1.28	C = 45.7	
	R = 0.998	R = 0.982	<b>R</b> = 0.919	R = 0.983	<b>R</b> = 0.976	

 Tableau 2: paramètres caractéristiques ( A ), constante de proportionalité ( C ) et coéfficient de corrélation

 ( R ) pour chaque modèle complexe de germination croissance pour LaCeT.



Fig. 1: diagramme de phase du système Li₃PO₄ - LiPO₃ ^[28]

## 1. Synthèse et caractérisation de LiPO3

Le métaphosphate de lithium cristallisé peut être synthétisé de deux façons différentes:

- par réaction entre (NH4)2HPO4 et Li2CO3 selon :

## $2(NH_4)_2HPO_4 + Li_2CO_3 \rightarrow 2LiPO_3 + CO_2 + 4NH_3 + 3H_2O$

cette méthode étant une méthode par flux^[29].

- par déshydratation à 500-600°C de LiH₂PO4 ^[30].

Nous avons choisi la deuxième méthode.

Nous avons tout d'abord synthétisé LiH₂PO₄ qui n'est, également, pas un produit commercialisé, en prenant le protocole opératoire suivant :

- dissolution de LiOH dans H3PO4 dilué à 25 % jusqu'à obtention d'un pH d'environ 2, le PKa de l'équilibre H 3PO4 ← H2PO4 + H⁺ étant de 2;
- chauffage à 60°C au bain marie de la solution sous agitation jusqu'à évaporation complète de l'eau.

Les cristaux ainsi obtenus ont été identifiés par diffraction de rayons X comme étant bien du LiH2PO4 cristallisé.

LiH₂PO₄ est alors chauffé dans un creuset en platine à 700°C pendant 1 h avec une vitesse de montée en température de 3°C/min. Le refroidissement est effectué à la même température.

Le produit obtenu est identifié par diffraction de rayons X comme étant bien du LiPO3. Son diffractogramme n'est toutefois pas identique à celui d'un composé de référence puisqu'il présente des raies de diffraction supplémentaires (figure 1)^[29].

Elles peuvent être dues à la présence d'autres phases cristallisées qui se seraient formées au cours de la déshydratation de LiH₂PO₄.



Figure 1: diffractogramme de LiPO3 synthétysé à partir de LiH2PO4

Des études montrent que la déshydratation de LiH₂PO₄ est, en fait, une succession de nombreuses réactions conduisant à la formation de divers intermédiaires. Ces produits ont été identifiés par chromatographie sur papier mais non par diffractométrie [31-32]. Les raies supplémentaires observées dans le diffractogramme de LiPO₃ que nous avons synthétisé ne peuvent donc leur être attribuées. Une recherche par comparaison à des spectres référence ne permet pas non plus leur identification.

Le spectre I.R. de notre LiPO₃ (figure 2) est caractérisé entre 900 et 500 cm⁻¹ par plusieures bandes d'absorption à 796, 762 et 697 cm⁻¹ d'intensité moyenne et par une bande à 728 cm⁻¹ plus intense.





### 2. <u>Comportement thermique de LiPO</u>3

Nous allons maintenant analyser le comportement thermique de LiPO3. Ce résultat nous sera utile par la suite

L'étude a été menée en plusieures étapes par A.T.D.. Nous effectuons une première analyse en montée et en descente de température. Puis, en laissant l'échantillon dans l'enceinte de mesure, nous procédons à une deuxième et troisième analyse dans des conditions identiques de vitesse de montée et de descente en température (20 °C/min) et d'atmosphère gazeuse (balayage de N₂).



Figures 3 à 5: A.T.D. de LiPO3

Les thermogrammes obtenus à chaque étape de l'étude peuvent alors être résumés (figure 3 à 5):

- lors de la première analyse, le thermogramme présente un intense effet endothermique à 630 °C à la montée, alors qu'il n' y a pas d'effet à la descente;
- lors des deuxième et troisième analyses, le thermogramme présente un effet exothermique à 510 °C suivi d'un effet endothermique à 630 ° à la montée et aucun effet à la descente, chacun des effets ayant une intensité comparable.

Selon les données de la littérature l'effet à 630 °C correspond à la fusion de LiPO₃ ^[14,28].

L'effet exothermique à 510 °C, observé en montée de température lors des deuxième et troisième analyse, est d'une interprétation plus délicate. Pour l'interpréter nous pouvons établir une analogie avec les résultats obtenus sur NaPO3 et KPO3. Ces composés fondent à plus haute température pour former des verres dont la nature dépend de la vitesse de chauffage et de refroidissement ^[25-26].

LiPO₃ peut présenter un comportement similaire. L'effet observé à 510 °C est alors du à la recristallisation du verre formé par fusion lors de la montée en température et qui reste en l'état lors du refroidissement. La cristallisation n'est pas observée lors de la première analyse puisque LiPO₃ est dèjà cristallisé.

L'allure des spectres I.R. obtenus après calcination de LiPO3 à 1000 °C à deux vitesses de chauffage et refroidissement différente (10 °C/min et 2 °C/min) confirme l'influence de ce paramètre sur la nature du composé final (figures 6 et 7).



Pour une vitesse rapide (10 °C/min ), le produit présente un grand nombre de bandes d'absorption indiquant une structure complexe vraissemblablement constituée de différents types de groupements phosphate selon les études précitées ^[25-26].

Par contre pour une vitesse lente, le spectre I.R. n'est constitué que de quelques bandes larges. Il s'apparente alors à celui de verres qui se forment dans les systèmes  $M_2O - P_2O_5$  (avec M : Li, Na, K ou Ag ) pour certaines compositions ^[33-35].



Figure 1: TG-D.S.C. de NH4H2PO4



## Annexe III.4







• v at.

· .

• • , 72

## **ECOLE NATIONALE SUPERIEURE DES MINES DE SAINT-ETIENNE**

N° d'ordre : 127 CD Année : 1995

Nom : Michel JUNKER

## Titre: ETUDE ET OPTIMISATION DES PROPRIETES OPTIQUES ET MORPHOLOGIQUES D'UN LUMINOPHORE DU TYPE La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO₄

## Spécialité : Génie des Procédés

Mots clés :

phosphate mixte de lanthane-cérium-terbium rendement quantique degré d'oxydation du cérium grossissement de grain frittage avec phase liquide mélanges de phosphates précipitation de phase

Résumé :

L'un des luminophores utilisés dans les lampes trichromatiques est un phosphate mixte de lanthane-cérium-terbium  $La_{1-x-y}Ce_xTb_yPO_4$ . Ses propriétés optiques et morphologiques doivent être adaptées à son utilisation.

Ce travail concerne l'étude et l'optimisation de ces propriétés.

Comme le luminophore est obtenu par calcination d'un précurseur, il apparaît que cette étape a une influence sur son rendement quantique, c'est à dire sur son efficacité. C'est la nature de l'atmosphère de calcination qui est déterminante.

La morphologie finale du luminophore peut être controlée par l'ajout, avant l'étape de calcination, d'un composé au précurseur. La nature de ce composé dépend des impuretés présentes dans le précurseur et provenant de la synthèse de celui-ci.