

Laboratoire d'Acoustique de l'Université du Maine UMR-CNRS 6613

Réfrigérateur thermoacoustique : Étude du système compact et du comportement transitoire

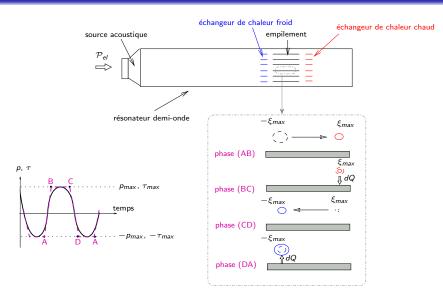
G. Poignand

Directeurs de thèse : M. Bruneau, P. Lotton

Laboratoire d'Acoustique de l'Université du Maine, UMR CNRS 6613 Université du Maine, Avenue O. Messiaen 72 085 Le Mans

10 juillet 2006

Réfrigérateur thermoacoustique classique



Réfrigérateur thermoacoustique classique

Avantages¹

- Fabrication simple et peu onéreuse.
- Écologiques.
- Miniaturisables.

Historique

1970-80 - Bases théoriques des phénomènes thermoacoustiques.

1980-90 - Description linéaire du processus thermoacoustique.

1990-... - Nombreuses études en vue d'augmenter l'efficacité des systèmes thermoacoustiques.

Objectifs de la thèse

- Étude analytique et expérimentale d'un réfrigérateur thermoacoustique compact.
- Modélisation analytique de l'évolution temporelle de la température dans l'empilement en régime transitoire.

Plan de l'exposé

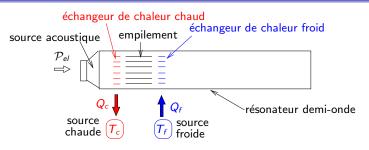


- Champ acoustique dans un réfrigérateur à ondes stationnaires
- Champ acoustique optimal
- Comparaison entre le champ résonant et le champ acoustique optimal
- 2 Modèle analytique d'un réfrigérateur compact à quatre sources
 - Champ acoustique dans l'empilement en fonction des débits des haut-parleurs
 - Champ acoustique dans l'empilement en fonction des tensions électriques
- 3 Études expérimentales d'un réfrigérateur compact à quatre sources
 - Présentation de la maquette de réfrigérateur compact
 - Champ acoustique optimal expérimental
 - Caractérisation de la maquette à son point de fonctionnement optimale
- 4 Régime transitoire dans un réfrigérateur thermoacoustique classique
 - Évolution temporelle de la température dans l'empilement
 - Comparaison entre les résultats expérimentaux et théoriques
- 6 Conclusion/Perspectives

Plan de l'exposé

- 1 Champs acoustiques optimaux dans les réfrigérateurs thermoacoustiques
 - Champ acoustique dans un réfrigérateur à ondes stationnaires
 - Champ acoustique optimal
 - Comparaison entre le champ résonant et le champ acoustique optimal
- Modèle analytique d'un réfrigérateur compact à quatre sources
 - Champ acoustique dans l'empilement en fonction des débits des haut-parleurs
 - Champ acoustique dans l'empilement en fonction des tensions électriques
- Études expérimentales d'un réfrigérateur compact à quatre sources
 - Présentation de la maquette de réfrigérateur compact
 - Champ acoustique optimal expérimental
 - Caractérisation de la maquette à son point de fonctionnement optimale
- 4 Régime transitoire dans un réfrigérateur thermoacoustique classique
 - Évolution temporelle de la température dans l'empilement
 - Comparaison entre les résultats expérimentaux et théoriques
- Conclusion/Perspectives

Réfrigérateur thermoacoustique classique

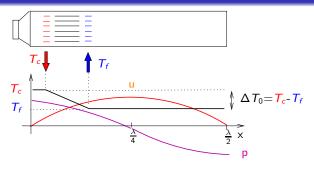


Quantités thermoacoustiques d'intérêt

Flux de chaleur extrait à l'échangeur froid $Q_f(p, u, \theta_{u-p})$ Différence de température $\Delta T(p, u, \theta_{u-p})$

Coefficient de performance $COP(p, u, \theta_{u-p})$

Réfrigérateur thermoacoustique classique



Champ acoustique dans un réfrigérateur thermoacoustique à ondes stationnaires

$$\begin{array}{ll} p \approx P_{a}cos(k_{0}x) \\ u \approx i \frac{\partial_{x}p}{\rho_{0}\omega} & \Longrightarrow & Q_{f}(p), \ \Delta T(p), \ COP(p) \\ \theta_{u-p} \approx -\frac{\pi}{2} \end{array}$$

Champs acoustiques optimaux dans les réfrigérateurs thermoacoustiques

Champ acoustique optimal pour la différence de température

Différence de température entre les extrémités de l'empilement

$$\Delta T = T_c - T_f$$

$$2e_s \Leftrightarrow L_{sx}$$
 $2h \uparrow$

$$\approx \frac{\frac{\delta_h T_0 \alpha L_{\mathsf{sx}} \mathbf{p} |\mathbf{u}|}{4(1+\sigma) (1-\frac{\delta_v}{h}+\frac{\delta_v^2}{2h^2})} \bigg[\! \left(\! -1 \! + \! \sqrt{\sigma} - \frac{\delta_v}{h} \sqrt{\sigma} \right) \cos \boldsymbol{\theta}_{\mathbf{u}-\mathbf{p}} + \left(1 + \sqrt{\sigma} - \frac{\delta_v}{h} \right) \sin \boldsymbol{\theta}_{\mathbf{u}-\mathbf{p}} \bigg]}{[Kh+K_{\mathsf{s}} e_{\mathsf{s}}] + \frac{\delta_h}{4} \frac{1-\sigma\sqrt{\sigma}}{(1-\sigma^2)(1-\frac{\delta_v}{h}+\frac{\delta_v^2}{2h^2})} \frac{C_{\mathsf{p}} \rho_0}{\omega} |\mathbf{u}|^2}$$

 \implies existence d'un **champ acoustique optimal** pour ΔT .

Champ acoustique optimal pour la différence de température

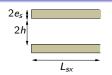
$$|u|_{opt} = \sqrt{\frac{4\omega\left(\textit{K}h + \textit{K}_{s}\textit{e}_{s}\right)(1 - \sigma^{2})(1 - \frac{\delta_{v}}{h} + \frac{\delta_{v}^{2}}{2h^{2}})}{\delta_{h}\rho_{0}\textit{C}_{p}(1 - \sigma\sqrt{\sigma})}}, \;\; \theta_{u - \rho_{opt}} = \arctan\left[-\frac{1 + \sqrt{\sigma} - \frac{\delta_{v}}{h}}{1 - \sqrt{\sigma} + \frac{\delta_{v}}{h}\sqrt{\sigma}}\right] + n\pi}$$

 \Rightarrow dépendent de la fréquence et des propriétés physiques et thermiques des plaques de l'empilement et du fluide.

Champs acoustiques optimaux dans les réfrigérateurs thermoacoustiques Comparaison entre un réfrigérateur à ondes stationnaires et un

réfrigérateur fonctionnant avec un champ acoustique optimal

fluide : air
$$f = 160 \text{ Hz}$$
 $p = 1500 \text{ } P_a$ $x_c = \lambda/8$

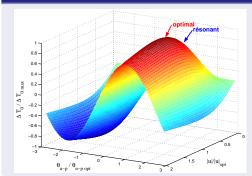


Empilement de plaques en P.V.C. $L_{\text{sv}} = 0.19 \text{ m}$

$$L_{sx} = 0.19 \ m$$

 $2e_s = 2 \ mm$
 $2h = 610 \ \mu m$

Différence de température normalisé en fonction de |u| et de θ_{u-p}



Champ résonant

$$|u_r| = 0.5 \ m.s^{-1}$$

 $\theta_{(u-p)} \ _r = -90 \ ^{\circ}$

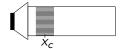
$$\Delta T = 33 K$$

Champ optimal

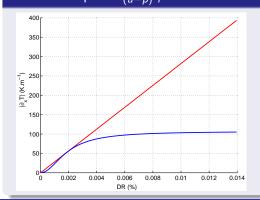
$$|u|_{opt} = 1.5 \ m.s^{-1}$$

 $\theta_{(u-p)\ opt} = -63 \ ^{\circ}$

$$\Delta T = 40 K$$



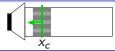
Gradient de température le long de l'empilement en fonction du "drive ratio" pour $\theta_{(\mu-p),r}$



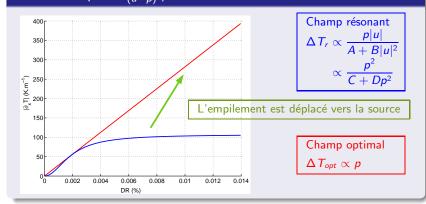


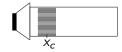
$$|u| = |u|_{opt}$$

 $\Delta T_{opt} \propto p$

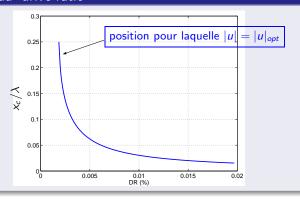


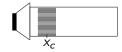
Gradient de température le long de l'empilement en fonction du "drive ratio" pour $\theta_{(\mu-p)}$ r



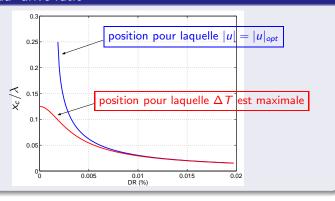


Position du centre de l'empilement dans le résonateur demi-onde en fonction du "drive ratio"





Position du centre de l'empilement dans le résonateur demi-onde en fonction du "drive ratio"



Conclusion

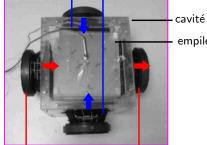
- Existence d'un champ acoustique optimal pour les réfrigérateurs thermoacoustiques.
- Champ acoustique optimal différent de celui existant dans un réfrigérateur thermoacoustique à ondes stationnaires.
 - ⇒ Nouvelle architecture de réfrigérateur thermoacoustique qui doit permettre de générer le champ acoustique optimal.

Champs acoustiques optimaux dans les réfrigérateurs thermoacoustiques

Conclusion



- haut-parleurs générant le champ de pression acoustique



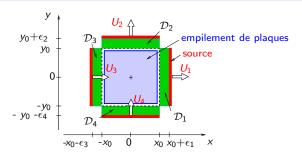
empilement de plaques

- haut-parleurs générant le champ de vitesse particulaire

Plan de l'exposé

- 1 Champs acoustiques optimaux dans les réfrigérateurs thermoacoustiques
 - Champ acoustique dans un réfrigérateur à ondes stationnaires
 - Champ acoustique optimal
 - Comparaison entre le champ résonant et le champ acoustique optimal
- 2 Modèle analytique d'un réfrigérateur compact à quatre sources
 - Champ acoustique dans l'empilement en fonction des débits des haut-parleurs
 - Champ acoustique dans l'empilement en fonction des tensions électriques
- Études expérimentales d'un réfrigérateur compact à quatre sources
 - Présentation de la maquette de réfrigérateur compact
 - Champ acoustique optimal expérimental
 - Caractérisation de la maquette à son point de fonctionnement optimale
- 4 Régime transitoire dans un réfrigérateur thermoacoustique classique
 - Évolution temporelle de la température dans l'empilement
 - Comparaison entre les résultats expérimentaux et théoriques
- 5 Conclusion/Perspectives

Champ acoustique en fonction des débits des haut-parleurs



Dans l'empilement

Équation de propagation : $\partial_{xx}^2 p + \partial_{yy}^2 p + k^2 p = 0$ avec $k = k_0 \sqrt{\frac{1 + (\gamma - 1)f_b}{(1 - f_v)}}$. Forme de solution retenue : $p(x, y) = A\cos(k_x x + \phi_x)\cos(k_y y + \phi_y)$ avec $k^2 = k_x^2 + k_y^2$.

 \implies Paramètres inconnus A, k_x , k_y , ϕ_x , ϕ_y en fonction des débits des sources $U_{i=1,4}$.

Champ acoustique en fonction des débits des haut-parleurs

Dans la cavité périphérique 1

Hypothèses: - effets dissipatifs négligés,

- haut-parleur décrit par son débit,
- propagation à une dimension face au haut-parleur.

Équation de propagation : $\partial_{xx}^2 p_1 + k_0^2 p_1 = 0$.

Conditions aux interfaces :

$$p_{1}(x_{0}) = p(x_{0}, y),$$

$$\partial_{x} p_{1}(x_{0}) = \frac{h}{h + e_{s}} (1 - f_{v}) \partial_{x} p(x_{0}, y),$$

$$< \partial_{x} p_{1}(x_{0} + \epsilon_{1}) >_{yz} = -i\omega \rho_{0} \frac{U_{1}}{S_{v}}.$$

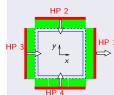
Forme de solution retenue : $\rho_1(x) = A_1 e^{-ik_0(x-(x_0+\epsilon_1))} + B_1 e^{ik_0(x-(x_0+\epsilon_1))}$.

Problème

- 13 relations (4*3 conditions aux interfaces + relation de dispersion).
- 13 paramètres inconnus A, k_x , k_y , ϕ_x , ϕ_y et $A_{i=1,4}$ et $B_{i=1,4}$.

Champ acoustique en fonction des débits des haut-parleurs

Configuration optimale



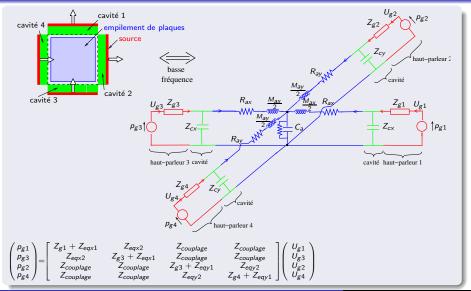
- champ de vitesse particulaire suivant l'axe x créé par les sources 1 et 3 HP 1 $U_1 = U_3$.
- champ de pression acoustique créé par les sources 2 et 4 $U_2 = -U_4$.

Champ acoustique dans l'empilement :

$$\begin{split} \rho(x,y) & \approx & \frac{i\omega \rho_0}{k_0^2} \frac{2 \frac{U_2}{(\sum\limits_{i=1,4} V_i) + V_s [1 + (\gamma - 1) f_h]}}{ \sum_{i=1,4} V_i + V_s [1 + (\gamma - 1) f_h]}, \\ < & u_x >_{\zeta} & \approx & \frac{h + e_s}{h} \frac{U_1}{S_y [1 - \frac{(V_1 + V_3) k_0^2 Y_0^2}{(1 - f_v) V_s}]}, \\ < & u_y >_{\zeta} & \approx & \frac{2 \frac{U_2}{V_s}}{V_s} \frac{(V_1 + V_3 + V_s [1 + (\gamma - 1) f_h])}{(\sum\limits_{i=1,4} V_i) + V_s [1 + (\gamma - 1) f_h]} \mathbf{y}. \end{split}$$

19/43

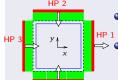
Champ acoustique en fonction des tensions électriques appliquées aux haut-parleurs



Champ acoustique dans un réfrigérateur à quatre sources en fonction des

tensions électriques appliquées aux haut-parleurs

Configuration optimale



HP 4

- champ de vitesse particulaire suivant l'axe x créé par les sources 1 et 3
- $U_{g1} = -U_{g3}.$ $U_{g2} = U_{g4}.$ HP 1 $U_{g2} = U_{g4}.$

$$\begin{pmatrix} p_{g1} \\ p_{g3} \\ p_{g2} \\ p_{g4} \end{pmatrix} = \begin{bmatrix} Z_{g1} + Z_{eqx1} - Z_{eqx2} & 2Z_{couplage} \\ -Z_{g3} - Z_{eqx1} + Z_{eqx2} & 2Z_{couplage} \\ 0 & Z_{g2} + Z_{eqy1} + Z_{eqy2} \\ 0 & Z_{g4} + Z_{eqy1} + Z_{eqy2} \end{bmatrix} \begin{pmatrix} U_{g1} \\ U_{g2} \end{pmatrix}$$

⇒ Couplage entre les sources à prendre en compte pour régler le système.

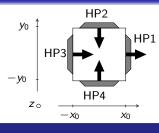
Conclusion

- Champ acoustique dans l'empilement décrit en fonction des vitesses des sources puis en fonction des tensions électriques appliquées aux sources.
- Mise en évidence du couplage entre les paires de sources :
 - sources de pression acoustique influencent les sources générant la vitesse particulaire.
 - sources de vitesse particulaire n'influencent pas les sources générant la pression acoustique.

Plan de l'exposé

- 1 Champs acoustiques optimaux dans les réfrigérateurs thermoacoustiques
 - Champ acoustique dans un réfrigérateur à ondes stationnaires
 - Champ acoustique optimal
 - Comparaison entre le champ résonant et le champ acoustique optimal
- Modèle analytique d'un réfrigérateur compact à quatre sources
 - Champ acoustique dans l'empilement en fonction des débits des haut-parleurs
 - Champ acoustique dans l'empilement en fonction des tensions électriques
- Études expérimentales d'un réfrigérateur compact à quatre sources
 - Présentation de la maquette de réfrigérateur compact
 - Champ acoustique optimal expérimental
 - Caractérisation de la maquette à son point de fonctionnement optimale
- 4 Régime transitoire dans un réfrigérateur thermoacoustique classique
 - Évolution temporelle de la température dans l'empilement
 - Comparaison entre les résultats expérimentaux et théoriques
- Conclusion/Perspectives

Présentation de la maquette de réfrigérateur compact



Cavité

- La cavité est cubique d'arête $2 x_0 = 2 y_0 = 2 z_0 = 19 cm$.
- Les parois sont rigides et transparentes.

Empilement de plaques en P.V.C.

- Espacement entre les plaques 2 $h = 610 \ \mu m \approx 4\delta_h$.
- Épaisseur des plaques $2 e_s = 100 \ \mu m$.



Fluide : air

- Pression statique $P_0 = 1.013 \ 10^5 \ Pa$.
- Température statique $T_0 = 295 \ K$.

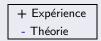
Champ acoustique dans la cavité

- Fréquence de fonctionnement $f = 160 \ Hz$.
- Vitesse particulaire optimale théorique $u_{opt} = u_{1;3} = 1.5 \ m.s^{-1}$.
- Phase optimale théorique $\theta_{u-p_{opt}} = -63$ °.
- Pression acoustique $p = 150 \ dB \ SPL$ obtenue pour $u_{2\cdot 4} = 2.5 \ m.s^{-1}$.

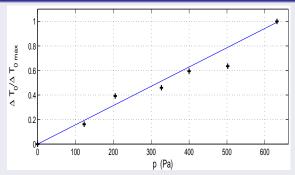
Champ acoustique optimal expérimental

Différence de température ΔT le long de l'axe des sources de vitesse en fonction de la pression acoustique p





- $u_{opt} = 1.5 \ m.s^{-1}$ $\theta_{(u-p)_{opt}} = -63 \ ^{\circ}$

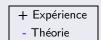


▶ Rapport 4 entre la différence de température maximale théorique $\Delta T_{M theo} = 32$ ° et celle expérimentale $\Delta T_{M exp} = 7.5$ ° (Kim 1998, Marx et Blanc-Benon 2003)

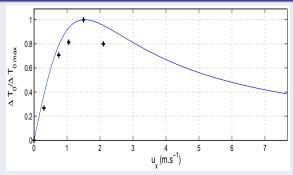
Champ acoustique optimal expérimental

Différence de température ΔT le long de l'axe des sources de vitesse en fonction de l'amplitude de la vitesse |u|





- p = 150 dB SPL
- $\theta_{(u-p) \ opt} = -63$ °

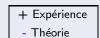


▶ Mise en évidence de l'existence d'une vitesse optimale égale à $1.5 \ m.s^{-1}$.

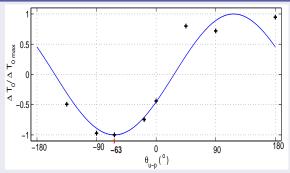
Champ acoustique optimal expérimental

Différence de température ΔT le long de l'axe des sources de vitesse en fonction de la phase θ_{u-p}



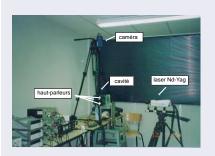


- p = 150 dB SPL
- $u_{opt} = 1.5 \ m.s^{-1}$

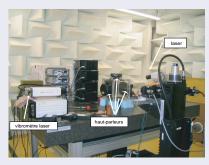


▶ Mise en évidence de l'existence d'une phase optimale égale à -63 °.

Caractérisation de la maquette à son point de fonctionnement optimale



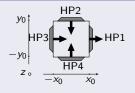
Banc de mesure Vélocimétrie par Images de Particules. (L.E.A.)



Banc de mesure Vélocimétrie Laser à effet Doppler (L.A.U.M.)

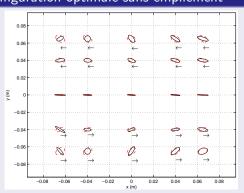
Caractérisation de la maquette à son point de fonctionnement optimale

Trajectoires des particules en configuration optimale sans empilement



$$u_{opt} = u_{1,3} = 1.5 \text{ m.s}^{-1}$$

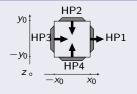
 $\theta_{u-p_{opt}} = -63 \text{ }^{\circ}$
 $p = 150 \text{ dB SPL}$
 $u_{2;4} = 2.5 \text{ m.s}^{-1}$



- ▶ Bon accord entre les résultats théoriques (- -) et expérimentaux (-).
- ► Trajectoires des particules elliptiques ⇒ échanges de chaleur complexes.

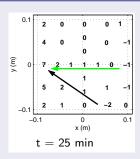
Caractérisation de la maquette à son point de fonctionnement optimale

Cartographie de l'écart de température au temps t=25 min par rapport à la température au repos en configuration optimale théorique



$$u_{opt} = 1.5 \; m.s^{-1}$$

 $\theta_{(u-p)opt} = -1.1 rad$
 $p = 150 \; dB \; SPL$



- ► Température aux extrémités de l'empilement non uniforme ⇒ performances en terme de flux de chaleur pourrait être plus importantes.
- ▶ Point froid non situé suivant l'axe des sources de vitesse ⇒ pas de surface définie pour positionner les échangeurs de chaleur.

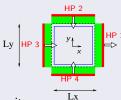
Perspectives

Proposition pour obtenir un champ de vitesse particulaire unidirectionnel

$$\Rightarrow$$
 imposer $u_y < u_x$ soit $u_{2;4} = \frac{u_{1;3}}{a} = \frac{u_{opt}}{a}$ avec $a > 1.$

Dans la configuration optimale $(u_x = u_{opt}, \theta_{u-p} = \theta_{u-p_{ont}})$

$$\Delta \textit{T}_{\textit{opt}} \approx \frac{\textit{T}_{0}\alpha}{\textit{a}} \frac{\textit{L}_{\textit{x}}}{\textit{L}_{\textit{y}}} \frac{\textit{c}_{0}^{2}}{\textit{C}_{\textit{p}}} \frac{1-\sigma^{2}}{1-\sigma\sqrt{\sigma}} \sqrt{\frac{2(1-\frac{\delta_{\textit{y}}}{\textit{h}}+\frac{\delta_{\textit{y}}^{2}}{2\textit{h}^{2}})}{1+\sigma}},$$



avec L_x la longueur de l'empilement suivant l'axe des sources de vitesse, et L_v la longueur de l'empilement suivant l'axe des sources de pression.

Trajectoires des particules rectilignes si $a \nearrow$, ΔT_{opt} reste alors constant, si $L_v \searrow$.

 \implies système rectangulaire $L_x > L_v$.

Conclusion / Perspectives

Conclusion

- Existence d'un champ acoustique optimal pour les réfrigérateurs thermoacoustiques.
- Champ de température dans l'empilement d'un réfrigérateur "compact" à 4 sources plus complexe que celui obtenu dans un système classique.

Perspectives

- Pour obtenir un champ de vitesse particulaire unidirectionnel

 système rectugulaire.
- Pour diminuer le nombre de sources (et donc augmenter le C.O.P.)
 adapter l'impédance des parois pour un contrôle semi-passif.

Plan de l'exposé

- 1 Champs acoustiques optimaux dans les réfrigérateurs thermoacoustiques
 - Champ acoustique dans un réfrigérateur à ondes stationnaires
 - Champ acoustique optimal
 - Comparaison entre le champ résonant et le champ acoustique optimal
- Modèle analytique d'un réfrigérateur compact à quatre sources
 - Champ acoustique dans l'empilement en fonction des débits des haut-parleurs
 - Champ acoustique dans l'empilement en fonction des tensions électriques
- Études expérimentales d'un réfrigérateur compact à quatre sources
 - Présentation de la maquette de réfrigérateur compact
 - Champ acoustique optimal expérimental
 - Caractérisation de la maquette à son point de fonctionnement optimale
- 4 Régime transitoire dans un réfrigérateur thermoacoustique classique
 - Évolution temporelle de la température dans l'empilement
 - Comparaison entre les résultats expérimentaux et théoriques
- 5 Conclusion/Perspectives

Introduction

 ΔT estimé en régime permanent en supposant :

plaque

$$Q_{th} + Q_c = 0$$



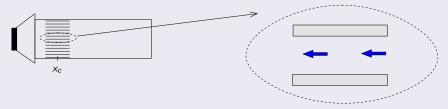
avec Q_{th} le flux de chaleur hydrodynamique dû à l'effet thermoacoustique,

 Q_c le flux de chaleur par conduction retour dans les plaques de l'empilement et dans le fluide.

- Valeur théorique surestimée par rapport à la valeur expérimentale.
- Pas d'estimation en régime transitoire.

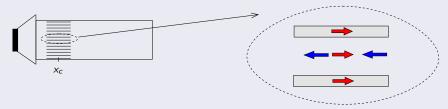
Objectif

Déterminer l'évolution temporelle de la température $\theta(x,t) = T_0 - T_{\infty}$ en tous points de l'empilement.

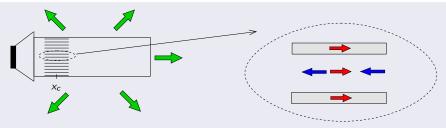


• Le flux de chaleur hydrodynamique dû à l'effet thermoacoustique

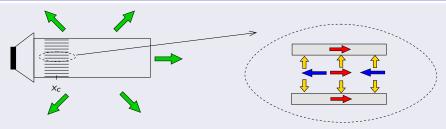
$$\overline{Q_{th}}(x,t) = q(x) + r(x) \frac{\partial \theta(x,t)}{\partial x}.$$



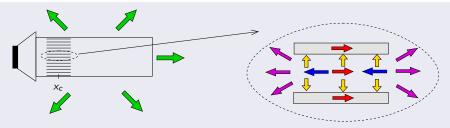
- Le flux de chaleur hydrodynamique dû à l'effet thermoacoustique $\overline{Q_{th}}(x,t) = q(x) + r(x) \frac{\partial \theta(x,t)}{\partial x}$.
- Le flux de chaleur par conduction retour dans les plaques de l'empilement et dans le fluide, $Q_c = -K_{eq} \frac{\partial \theta}{\partial x}$ où $K_{eq} = \frac{2hK + 2e_sK_s}{2(h + e_s)}$.



- Le flux de chaleur hydrodynamique dû à l'effet thermoacoustique $\overline{Q_{th}}(x,t) = q(x) + r(x) \frac{\partial \theta(x,t)}{\partial x}$.
- Le flux de chaleur par conduction retour dans les plaques de l'empilement et dans le fluide, $Q_c = -K_{eq} \frac{\partial \theta}{\partial x}$ où $K_{eq} = \frac{2hK + 2e_sK_s}{2(h + e_s)}$.
- Les fuites thermiques à travers les parois du résonateur, $Q_L = -h_L \theta(x)$ avec h_L un coefficient d'échange thermique empirique.



- Le flux de chaleur hydrodynamique dû à l'effet thermoacoustique $\overline{Q_{th}}(x,t) = q(x) + r(x) \frac{\partial \theta(x,t)}{\partial x}$.
- Le flux de chaleur par conduction retour dans les plaques de l'empilement et dans le fluide, $Q_c = -K_{eq} \frac{\partial \theta}{\partial x}$ où $K_{eq} = \frac{2hK + 2e_sK_s}{2(h + e_s)}$.
- Les fuites thermiques à travers les parois du résonateur, $Q_L=-h_L\theta(x)$ avec h_L un coefficient d'échange thermique empirique.
- La quantité de chaleur générée par les pertes visqueuses dans l'empilement $\overline{Q_{v}} = \frac{1}{h} \int_{0}^{h} \frac{1}{T} \int_{0}^{T} \mu \left(\frac{\partial v_{x}(x,\zeta,t)}{\partial \zeta} \right)^{2} dt d\zeta.$



- Le flux de chaleur hydrodynamique dû à l'effet thermoacoustique $\overline{Q_{th}}(x,t) = q(x) + r(x) \frac{\partial \theta(x,t)}{\partial x}$.
- Le flux de chaleur par conduction retour dans les plaques de l'empilement et dans le fluide, $Q_c = -K_{eq} \frac{\partial \theta}{\partial x}$ où $K_{eq} = \frac{2hK + 2e_sK_s}{2(h + e_s)}$.
- Les fuites thermiques à travers les parois du résonateur, $Q_L = -h_L \theta(x)$ avec h_L un coefficient d'échange thermique empirique.
- La quantité de chaleur générée par les pertes visqueuses dans l'empilement $\overline{Q_v} = \frac{1}{h} \int_0^h \frac{1}{T} \int_0^T \mu \left(\frac{\partial v_x(x,\zeta,t)}{\partial \zeta} \right)^2 dt d\zeta.$
- Les pertes thermiques aux extrémités de l'empilement, $Q_{0,\ell} = -h_{e_{0,\ell}}\theta(x), \ x = 0, \ell$ où $h_{e_{0,\ell}}$ désigne un coefficient d'échange thermique empirique.

Équations de base pour le profil de température

Problème dans l'empilement de plaques

Équation de diffusion de la chaleur

flux de chaleur thermoacoustique
$$2(h\rho_0C_p + e_s\rho_sC_s)\frac{\partial\theta}{\partial t} = 2(h+e_s)\left(-\frac{\partial\overline{Q_{th}}}{\partial x} + \frac{\partial Q_c}{\partial x} + \overline{Q_v} + s_LQ_L\right)$$
 viscosité perte latérale

• Conditions de continuité des flux de chaleur aux extrémités de l'empilement

pertes aux extrémités
$$-K_{eq}\frac{\partial \theta}{\partial x} + h_{e_0}\theta = \overline{Q_{th}}(0), \ x = 0, \ t > 0$$

$$K_{eq}\frac{\partial \theta}{\partial x} + h_{e_\ell}\theta = -\overline{Q_{th}}(\ell), \ x = \ell, \ t > 0$$

Condition initiale

$$\theta(x,0) = \varphi(x), \ x \in (0,\ell), \ t = 0$$

Equations de base pour le profil de température

Problème dans l'empilement de plaques

$$\frac{1}{g}\frac{\partial\theta}{\partial t} = \frac{\partial^2\theta}{\partial x^2} - \alpha\theta + \beta, \ x \in (0, \ell), \ t > 0,$$

$$-\frac{\partial\theta}{\partial x} + \eta_0\theta = q_0, \ x = 0, \ t > 0,$$

$$\frac{\partial\theta}{\partial x} + \eta_l\theta = -q_\ell, \ x = \ell, \ t > 0,$$

$$\theta(x, 0) = \varphi(x), \ x \in (0, \ell), \ t = 0.$$

Problème aux valeurs propres associé

$$\begin{split} \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + k_m^2\right) \psi_m(x) &= 0, \ x \in (0, \ell), \\ \left(\frac{\partial}{\partial x} - \eta_0\right) \psi_m(x) &= 0, \ x = 0, \\ \left(\frac{\partial}{\partial x} + \eta_\ell\right) \psi_m(x) &= 0, \ x = \ell. \end{split}$$

37/43

Solutions modales pour le profil de température

La solution modale pour le profil de température est donnée par

$$\theta = \sum_{m=0}^{\infty} C_m(t) \psi_m(x),$$

avec la solution du problème aux valeurs propres

$$\psi_m(x) = N^{-1} \left[k_m cos(k_m x) + \eta_0 sin(k_m x) \right],$$

$$tan(k_m \ell) = \frac{k_m (\eta_0 + \eta_\ell)}{k_m^2 - \eta_0 \eta_\ell}.$$

condition aux limites | flux de chaleur thermoacoustique

$$\theta = \sum_{m} \left(q_{\ell} \psi_{m}(\ell) - q_{0} \psi_{m}(0) + \langle \psi_{m} | \beta \rangle \right) \left[\frac{1 - e^{-g(k_{m}^{2} + \alpha)t}}{k_{m}^{2} + \alpha} \right] \psi_{m}(x).$$
conduction, viscosité

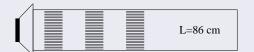
- S. Duffourd, Ph. Blanc-Benon. Hypothèses : $Q_{\nu}=0,\ Q_{L}=0,\ Q_{0,\ell}=0.$
- M. Mironov et al.. ΔT dans le domaine de Laplace. Hypothèses : $Q_v = 0$, $Q_L = 0$.

(a)

Résultats expérimentaux obtenus à l'E.C.L.

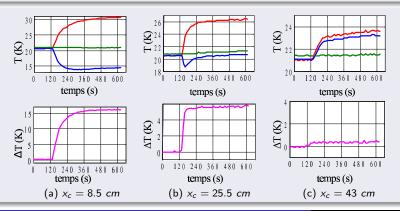
(b)

- $P_m = 10^5 \ Pa$
- $T_m = 293 \ K$
- $P_A = 1500 \ Pa$
- fluide : air • $f \approx 200 \ Hz$



(c)

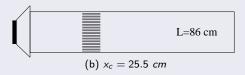
- (a) $x_c = 8.5 \ cm$
- (b) $x_c = 25.5 \ cm$
- (c) $x_c = 43.0 \ cm$

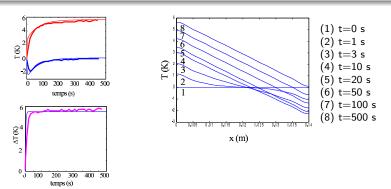


Résultats expérimentaux



- P_A = 1500 Pa
 fluide : air
- $f \approx 200 \text{ Hz}$





Coefficients d'échange thermiques $h_L = 17$ et $h_{e_{0,l}} = 30$.

Conclusion

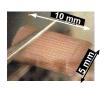
- Modèle décrivant le comportement transitoire d'un réfrigérateur thermoacoustique.
- Bon accord entre les résultats expérimentaux et théoriques après l'ajustement des coefficients d'échange thermiques h_L et h_{e_0} .
- Mise en évidence des rôles respectifs joués par chacun des phénomènes thermiques.

Conclusion générale

- Études analytiques et expérimentales d'une nouvelle architecture de réfrigérateur compact.
 - Existence d'un champ acoustique optimal.
 - Mise en évidence du couplage entre les paires de sources.
 - Comportement thermique plus complexe que celui obtenu dans un réfrigérateur à ondes stationnaires.
- Modélisation du comportement transitoire d'un réfrigérateur thermoacoustique à ondes stationnaires.
 - Identification des rôles des différents phénomènes thermiques.

Perspectives

- Systèmes compacts.
 - ▶ Mesure du champ de vitesse entre deux plaques de l'empilement.
 - Mesure du flux de chaleur.
 - Mesure du coefficient de performance d'une machine réelle.
- Miniaturisation.
 - Mise au point des techniques de fabrication MEMS.





- Autres architectures de réfrigérateurs thermoacoustiques envisageables
 - Réfrigérateur planaire.