#### Vortex Électrofaibles

#### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

## Vortex Supraconducteurs de la Théorie de Weinberg-Salam

### Julien Garaud

Laboratoire de Mathématiques et Physique Théorique – CNRS-UMR 6083, Université de Tours, FRANCE

Tours, mercredi 29 Septembre 2010

#### Vortex Électrofaibles

#### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducter Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

Thèse sous la direction de Pr. M. Volkov

basée d'après J. Garaud and M. S. Volkov

 Stability Analysis of The Twisted Superconducting Semilocal Strings, Nucl. Phys. B 799, 430 (2008) [arXiv :0712.3589 [hep-th]].

Superconducting non-Abelian vortices in Weinberg-Salam theory – electroweak thunderbolts, Nucl. Phys. B **826**, 174 (2010) [arXiv :0906.2996 [hep-th]].

Stability Analysis of Superconducting Electroweak Vortices, Nucl. Phys. B 839, 310 (2010) [arXiv :1005.3002 [hep-th]].

## Plan de Thèse

#### Vortex Électrofaibles

#### J. Garaud

#### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutior
- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

3

Conclusion

## Introduction

- Abrikosov-Nielsen-Olesen
- Vortex supraconducteurs

## Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Nouvelles solutions
- Propriétés physiques

## Analyse de stabilité

- Problème de Schrödinger
- Analyse qualitative
- Résultats quantitatifs
- Modes chargés



## Plan de Thèse

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutio
- Proprietes physiques
- Analyse de stabilité
- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés
- Conclusion

## Introduction

- Abrikosov-Nielsen-Olesen
- Vortex supraconducteurs

## Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Nouvelles solutions
- Propriétés physiques

## Analyse de stabilité

- Problème de Schrödinger
- Analyse qualitative
- Résultats quantitatifs
- Modes chargés

## Conclusion

/Abrikosov '57/ - /Nielsen-Olesen '73/

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

#### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

## Le modèle Higgs abélien

 $(\equiv Ginzburg-Landau)$ 

~

$$\mathcal{L}_{HA} = -\frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu} + \left| \partial_{\mu} \Phi - \frac{i}{2} A_{\mu} \Phi \right|^2 - \frac{\beta}{8} (|\Phi|^2 - 1)^2$$

/Abrikosov '57/ - /Nielsen-Olesen '73/

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique:

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

## Le modèle Higgs abélien

 $(\equiv Ginzburg-Landau)$ 

~

$$\mathcal{L}_{\text{HA}} = -\frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu} + \left| \partial_{\mu} \Phi - \frac{i}{2} A_{\mu} \Phi \right|^2 - \frac{\beta}{8} (|\Phi|^2 - 1)^2$$

• 
$$U(1)$$
 brisée :  $U(1) \rightarrow \mathbb{1}$   
 $\Rightarrow A_{\mu}$  massif  $(m_{v})$   
 $\beta = m_{H}^{2}/m_{v}^{2}$ 

/Abrikosov '57/ - /Nielsen-Olesen '73/

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solution

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

### Le modèle Higgs abélien

### $(\equiv Ginzburg-Landau)$

$$\mathcal{L}_{\text{HA}} = -\frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu} + \left| \partial_{\mu} \Phi - \frac{i}{2} A_{\mu} \Phi \right|^2 - \frac{\beta}{8} (|\Phi|^2 - 1)^2$$

• 
$$U(1)$$
 brisée :  $U(1) \rightarrow \mathbb{1}$   
 $\Rightarrow A_{\mu}$  massif  $(m_{v})$   
 $\beta = m_{\mu}^{2}/m_{v}^{2}$ 

• statique et symétrie cylindrique  $A_{\mu}dx^{\mu} = 2(n - v_{ANO})d\varphi$  et  $\Phi = f_{ANO}e^{in\varphi}$ 



/Abrikosov '57/ - /Nielsen-Olesen '73/

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solution

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

### Le modèle Higgs abélien

### $(\equiv Ginzburg-Landau)$

$$\mathcal{L}_{\text{HA}} = -\frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu} + \left| \partial_{\mu} \Phi - \frac{i}{2} A_{\mu} \Phi \right|^2 - \frac{\beta}{8} (|\Phi|^2 - 1)^2$$

- U(1) brisée :  $U(1) \rightarrow \mathbb{1}$   $\Rightarrow A_{\mu}$  massif  $(m_{v})$  $\beta = m_{\mu}^{2}/m_{v}^{2}$
- statique et symétrie cylindrique  $A_{\mu}dx^{\mu} = 2(n - v_{ANO}) d\varphi$  et  $\Phi = f_{ANO}e^{in\varphi}$
- flux  $\Psi = 2\pi n$  quantifié densité linéique d'énergie finie



/Abrikosov '57/ - /Nielsen-Olesen '73/

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion



/Abrikosov '57/ - /Nielsen-Olesen '73/

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solution

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

### Le modèle Higgs abélien

### ( $\equiv$ Ginzburg-Landau)

$$\mathcal{L}_{\text{HA}} = -\frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu} + \left| \partial_{\mu} \Phi - \frac{i}{2} A_{\mu} \Phi \right|^2 - \frac{\beta}{8} (|\Phi|^2 - 1)^2$$

- U(1) brisée :  $U(1) \rightarrow 1$   $\Rightarrow A_{\mu}$  massif  $(m_{\nu})$  $\beta = m_{\mu}^2/m_{\nu}^2$
- statique et symétrie cylindrique  $A_{\mu}dx^{\mu} = 2(n - v_{ANO}) d\varphi$  et  $\Phi = f_{ANO}e^{in\varphi}$
- flux  $\Psi = 2\pi n$  quantifié densité linéique d'énergie finie
- *n* = 1 stabilité (topologique)
- n > 1 (multivortex)
  - $\beta$  <= 1 stable (type I)
  - $\beta > 1$  instable (type II)

/Bogomolny '76/



# Vortex supraconducteurs de Witten

#### **Vortex Électrofaibles**

#### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

#### Vortex supraconducteurs

#### Vortex

#### Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

# Vortex supraconducteurs de Witten

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen

#### Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions
- r roprieteo priyorqueo

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

$$\mathcal{L}_{\text{Witten}} = \sum_{a=1,2} -\frac{1}{4} F_{\mu\nu}^{(a)} F^{(a)\,\mu\nu} + \left| \partial_{\mu} \Phi_{a} - i g_{a} \mathcal{A}_{\mu}^{(a)} \Phi_{a} \right|^{2}$$
$$- V(|\Phi_{1}|^{2}, |\Phi_{2}|^{2})$$

avec 
$$F_{\mu\nu}^{(a)} = \partial_{\mu}A_{\nu}^{(a)} - \partial_{\nu}A_{\mu}^{(a)}$$

## Vortex supraconducteurs de Witten 1/3

#### Vortex Électrofaibles

J Garaud

Abrikosov-Nielsen-Olesen

#### Vortex supraconducteurs

Problème de Schrödinger Modes chargés

а

# $\mathcal{L}_{\mathsf{witt}}$

Le modèle  $U(1)_{\phi_1} \times U(1)_{\phi_2}$  de Witten

$$-V(|\Phi_1|^2, |\Phi_2|^2)$$

vec 
$$m{ extsf{F}}_{\mu
u}^{(a)}=\partial_{\mu}m{ extsf{A}}_{
u}^{(a)}-\partial_{
u}m{ extsf{A}}_{\mu}^{(a)}$$

### Brisure partielle de symétrie $U(1)_{\phi_1} \times U(1)_{\phi_2} \rightarrow \mathbb{1} \times U(1)_{\phi_2}$

- vide :  $|\Phi_1| = \eta_1 \neq 0$ ,  $|\Phi_2| = 0$ ,  $A_{\mu}^{(a)} = 0$
- $(A_{\mu}^{(1)}, \Phi_1)$  : champs du vortex
- $(A_{\mu}^{(2)}, \Phi_2)$ : champs du condensat

## / Witten '85 /

2

$${}_{en} = \sum_{a=1,2} -rac{1}{4} F^{(a)}_{\mu
u} F^{(a)\,\mu
u} + \left| \partial_{\mu} \Phi_{a} - i g_{a} A^{(a)}_{\mu} \Phi_{a} - V(|\Phi_{1}|^{2}, |\Phi_{2}|^{2}) 
ight|^{2}$$

### Vortex supraconducteurs de Witten 2/3 Solutions de type vortex

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

## Vortex Abrikosov-Nielsen-Olesen plongé ('nu') $\mathcal{I}=\mathbf{0}$

- pas de champs du condensat :  $(A^{(2)}_{\mu}, \Phi_2) = 0$
- stabilité topologique (ne peut pas se 'dérouler')

### Vortex supraconducteurs de Witten 2/3 Solutions de type vortex

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

## Vortex Abrikosov-Nielsen-Olesen plongé ('nu') $\mathcal{I}=\mathbf{0}$

- pas de champs du condensat :  $(A^{(2)}_{\mu}, \Phi_2) = 0$
- stabilité topologique (ne peut pas se 'dérouler')

## Vortex 'habillé' d'un condensat scalaire $\mathcal{I} = 0$

- ANO ne peut se 'dérouler', mais peut relaxer
- condensat scalaire  $\Phi_2 \neq 0$  avec  $\Phi_2(0) = q$

### Vortex supraconducteurs de Witten 2/3 Solutions de type vortex

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

## Vortex Abrikosov-Nielsen-Olesen plongé ('nu') $\mathcal{I}=\mathbf{0}$

- pas de champs du condensat :  $(A^{(2)}_{\mu}, \Phi_2) = 0$
- stabilité topologique (ne peut pas se 'dérouler')

## Vortex 'habillé' d'un condensat scalaire $\mathcal{I} = 0$

- ANO ne peut se 'dérouler', mais peut relaxer
- condensat scalaire  $\Phi_2 \neq 0$  avec  $\Phi_2(0) = q$

### Généralisation : Vortex supraconducteurs $\mathcal{I} \neq 0$

- une phase non-triviale de  $\Phi_2$  produit un courant électrique  $\Phi_2 \sim e^{i\sigma z}$
- interaction longue portée par un champ de Biot et Savart  $(A_z^{(2)} \neq 0)$   $\lim_{\rho \to \infty} A_z^{(2)} \sim \ln \rho$

Les deux solutions sans courant appartiennent à la même famille de solutions porteuses de courant

# Vortex supraconducteurs de Witten

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducter Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

# Les solutions 'nues' et 'habillées' appartiennent à la même *famille* de solutions



# Vortex supraconducteurs de Witten

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

# Les solutions 'nues' et 'habillées' appartiennent à la même *famille* de solutions



### **Destruction du courant (Current quenching)**

- Le courant ne peut être arbitrairement grand (∃ *I*<sub>max</sub>)
- Un condensat important génère un grand courant qui induit un champ magnétique important qui abaisse le courant (Loi de Lenz)

## Vortex supraconducteurs Électrofaibles?

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solution

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

### **Motivations**

- solutions de Witten largement étudiées dans le contexte cosmologique, en tant que solution de certaines Théories Grandes Unifiées (GUT)
- L'échelle typique du courant des GUT  $\sim 10^{20} A$

## Vortex supraconducteurs Électrofaibles?

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solution

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

### **Motivations**

- solutions de Witten largement étudiées dans le contexte cosmologique, en tant que solution de certaines Théories Grandes Unifiées (GUT)
- L'échelle typique du courant des GUT  $\sim 10^{20} A$
- Mécanisme de Witten existe-t-il pour théories moins *exotiques* ? par exemple la théorie électrofaible ?
- tous les ingrédients sont là dans la théorie électrofaible : ANO plongée (Z-string) <u>et</u> un second scalaire pour générer le courant

## Vortex supraconducteurs Électrofaibles?

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solution

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

### **Motivations**

- solutions de Witten largement étudiées dans le contexte cosmologique, en tant que solution de certaines Théories Grandes Unifiées (GUT)
- L'échelle typique du courant des GUT  $\sim 10^{20} A$
- Mécanisme de Witten existe-t-il pour théories moins *exotiques*? par exemple la théorie électrofaible?
- tous les ingrédients sont là dans la théorie électrofaible : ANO plongée (Z-string) <u>et</u> un second scalaire pour générer le courant

### Malgré de nombreuses tentatives, jamais construits

- certainement à cause de la topologie de la théorie
- Z-string est non-topologique et peut se 'dérouler' vers le vide

## Plan de Thèse

#### Vortex Électrofaibles

#### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutio
- Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

### Introduction

- Abrikosov-Nielsen-Olesen
- Vortex supraconducteurs

## Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Nouvelles solutions
- Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

- Problème de Schrödinger
- Analyse qualitative
- Résultats quantitatifs
- Modes chargés

## Conclusion

## Théorie de Weinberg-Salam (WS)

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

#### Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

## Secteur bosonique de Weinberg-Salam

La densité lagrangienne invariante de jauge  $SU(2)_{_I} \times U(1)_{_Y}$ 

$$egin{aligned} &\mathcal{L}_{ ext{ws}} = - \, rac{1}{4g^2} \, W^a_{\mu
u} W^{a\mu
u} - rac{1}{4g'^2} \mathcal{B}_{\mu
u} \mathcal{B}^{\mu
u} + (\mathcal{D}_\mu \Phi)^\dagger (\mathcal{D}^\mu \Phi) \ &- rac{eta}{8} (\Phi^\dagger \Phi - 1)^2 \end{aligned}$$

brisure de la symétrie de jauge : SU(2),  $\times$  U(1),  $\rightarrow$  U(1) $_{\rm EM}$  et  $\beta=m_{\rm H}^2/m_{\rm Z}^2.$ 

$$\begin{split} \mathbf{W}^{a}_{\mu\nu} &= \partial_{\mu} \mathbf{W}^{a}_{\nu} - \partial_{\nu} \mathbf{W}^{a}_{\mu} + \epsilon_{abc} \mathbf{W}^{b}_{\mu} \mathbf{W}^{c}_{\nu} \\ \mathbf{B}_{\mu\nu} &= \partial_{\mu} \mathbf{B}_{\nu} - \partial_{\nu} \mathbf{B}_{\mu} , \\ \mathbf{D}_{\mu} \Phi &= \left( \partial_{\mu} - \frac{i}{2} \mathbf{B}_{\mu} - \frac{i}{2} \tau^{a} \mathbf{W}^{a}_{\mu} \right) \Phi \end{split}$$

 $\tau^a$  : matrices de Pauli Constantes de couplage :  $g\equiv\cos\theta_{\rm\scriptscriptstyle W}\,,\;g'\equiv\sin\theta_{\rm\scriptscriptstyle W}$ 

## Théorie de Weinberg-Salam

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

### Champs électromagnétique et Z

Les champs EM et Z sont définis hors du vide / Nambu '77 /

$$F_{\mu\nu} = rac{g}{g'} B_{\mu\nu} - rac{g'}{g} n^a W^a_{\mu\nu}$$
 et  $Z_{\mu\nu} = B_{\mu\nu} + n^a W^a_{\mu\nu}$ 

(isovecteurs unitaires :  $n^a = \Phi^{\dagger} \tau^a \Phi / |\Phi|^2$ ),

## Théorie de Weinberg-Salam

#### Vortex Électrofaibles

#### J. Garaud

#### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

#### Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

## Champs électromagnétique et Z

Les champs EM et Z sont définis hors du vide / Nambu '77 /

$$F_{\mu\nu} = rac{g}{g'} B_{\mu\nu} - rac{g'}{g} n^a W^a_{\mu\nu}$$
 et  $Z_{\mu\nu} = B_{\mu\nu} + n^a W^a_{\mu\nu}$ 

(isovecteurs unitaires :  $n^a = \Phi^{\dagger} \tau^a \Phi / |\Phi|^2$ ),

## Équations du mouvement d'Euler-Lagrange

$$\partial^{\mu}B_{\mu
u} = g'^2rac{i}{2}((D_{
u}\Phi)^{\dagger}\Phi - \Phi^{\dagger}D_{
u}\Phi) \equiv g'^2J^0_{
u},$$
  
 $D^{\mu}W^a_{\mu
u} = g^2rac{i}{2}((D_{
u}\Phi)^{\dagger} au^a\Phi - \Phi^{\dagger} au^aD_{
u}\Phi) \equiv g^2J^a_{
u},$   
 $D_{\mu}D^{\mu}\Phi + rac{eta}{4}(\Phi^{\dagger}\Phi - 1)\Phi = 0$ 

## Vortex électrofaibles

#### Vortex Électrofaibles

#### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

• Plongement d'ANO dans SU(2),  $\times$  U(1), : Z-strings /Vachaspati '92/

## Vortex électrofaibles

#### Vortex Électrofaibles

#### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

#### Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

• Plongement d'ANO dans  $SU(2)_{_{I}} \times U(1)_{_{Y}}$  : Z-strings /Vachaspati '92/

 Z-strings sont instables pour les valeurs expérimentales de β, θ<sub>w</sub> /James et al. '92/ / Goodband-Hindmarsh '95 /

• Instabilité par condensation de bosons W / Olesen '93 /

• <u>Mais</u> Z-string habillée de W n'a jamais été trouvée / Achucarro et al. '94 /

#### Vortex Électrofaibles

#### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salar

#### Nouvelles solutions

Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

## Réduction de symétrie

$$K_{(t)} = \frac{\partial}{\partial t}, \qquad K_{(z)} = \frac{\partial}{\partial z}, \qquad K_{(\varphi)} = \frac{\partial}{\partial \varphi}$$

/ Garaud-Volkov '10 /

3 vecteurs de Killing qui commutent et toutes les symétries sont jaugées  $\Rightarrow$  il existe une jauge où rien ne dépend de  $t, \varphi$  et z. / Forgacs-Manton '80 /

#### Vortex Électrofaibles

#### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salar

#### Nouvelles solutions

Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

## Réduction de symétrie

$$K_{(t)} = \frac{\partial}{\partial t}, \qquad K_{(z)} = \frac{\partial}{\partial z}, \qquad K_{(\varphi)} = \frac{\partial}{\partial \varphi}$$

/ Garaud-Volkov '10 /

3 vecteurs de Killing qui commutent et toutes les symétries sont jaugées  $\Rightarrow$  il existe une jauge où rien ne dépend de  $t, \varphi$  et z. / Forgacs-Manton '80 /

### Solutions stationnaires, axisymétriques

et invariantes sous les boosts de Lorentz dans le plan (t, z)

$$\mathcal{W} = \left( u + u_1 \tau^1 + u_3 \tau^3 \right) \sigma_\alpha dx^\alpha - \left( v + v_1 \tau^1 + v_3 \tau^3 \right) d\varphi ,$$
  
$$\Phi^{-1} = \left( f_1, f_2 \right) \quad \text{et} \quad \sigma_\alpha = \sigma(\sinh b, 0, 0, \cosh b)$$

Quantité conservées

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

#### Nouvelles solutions

Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

## **Cet Ansatz contient les solutions Z-strings**

et reproduit leur analyse perturbative de stabilité ...

Quantité conservées

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salar

Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

## **Cet Ansatz contient les solutions Z-strings**

et reproduit leur analyse perturbative de stabilité ...

## **Charges de Noether**

$$E = \int T^{0}_{\nu} \mathcal{K}^{\nu}_{(t)} d^{2}x \; ; \; P = \int T^{0}_{\nu} \mathcal{K}^{\nu}_{(z)} d^{2}x \; ; \; M = \int T^{0}_{\nu} \mathcal{K}^{\nu}_{(\varphi)} d^{2}x$$

Quantité conservées

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salar

Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

## **Cet Ansatz contient les solutions Z-strings**

et reproduit leur analyse perturbative de stabilité ...

## **Charges de Noether**

$$E = \int T^{0}_{\nu} K^{\nu}_{(i)} d^{2}x \; ; \; P = \int T^{0}_{\nu} K^{\nu}_{(z)} d^{2}x \; ; \; M = \int T^{0}_{\nu} K^{\nu}_{(\varphi)} d^{2}x$$

## Courant

Le courant est défini d'après la loi de Coulomb,

$$\mathcal{I} = -2\pi \int (
ho F_{
ho lpha})' d
ho = -rac{2\pi \sigma Q}{gg'} \,\,$$
 unités  $\mathbf{c} \mathbf{\Phi}_0 = 1.8 imes 10^9 \,\, \mathrm{A}$ 

Quantité conservées

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

## **Cet Ansatz contient les solutions Z-strings**

et reproduit leur analyse perturbative de stabilité ...

## **Charges de Noether**

$$\mathbf{E} = \int T^{0}_{\nu} K^{\nu}_{(i)} \mathrm{d}^{2} x \; ; \; \mathbf{P} = \int T^{0}_{\nu} K^{\nu}_{(z)} \mathrm{d}^{2} x \; ; \; \mathbf{M} = \int T^{0}_{\nu} K^{\nu}_{(\varphi)} \mathrm{d}^{2} x$$

## Courant

Le courant est défini d'après la loi de Coulomb,

$$\mathcal{I} = -2\pi \int (
ho F_{
ho lpha})' d
ho = -rac{2\pi \sigma Q}{gg'} \; ext{ unit} ext{ or } \mathbf{c} \mathbf{\Phi}_0 = 1.8 imes 10^9 \; ext{A}$$

### Vortex chargés obtenus par boosts de Lorentz

 $\begin{array}{l} l_0 = \mathcal{I} \sinh b \text{ (charge) } l_3 = \mathcal{I} \cosh b \text{ (courant)} \\ \text{dans le référentiel au repos } (b = 0) \quad l_3 \equiv \mathcal{I} \text{ et } l_0 = 0 \end{array}$ 

Équations du mouvement (1/2)

## Vortex Électrofaibles

### Équations du champ de Higgs

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salar

#### Nouvelles solutions Propriétés physiques

- Analyse de stabilité
- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs
- Modes chargés

#### Conclusion

$$\begin{aligned} \frac{1}{\rho} \left(\rho f_1'\right)' &= \left\{ \frac{\sigma^2}{4} \left[ \left(u + u_3\right)^2 + u_1^2 \right] + \frac{1}{4\rho^2} \left[ \left(v + v_3\right)^2 + v_1^2 \right] \right. \\ &+ \frac{\beta}{4} \left( f_1^2 + f_2^2 - 1 \right) \right\} f_1 + \left( \frac{\sigma^2 u u_1}{2} + \frac{v v_1}{2\rho^2} \right) f_2 \\ \frac{1}{\rho} \left(\rho f_2'\right)' &= \left\{ \frac{\sigma^2}{4} \left[ \left(u - u_3\right)^2 + u_1^2 \right] + \frac{1}{4\rho^2} \left[ \left(v - v_3\right)^2 + v_1^2 \right] \right. \\ &+ \frac{\beta}{4} \left( f_1^2 + f_2^2 - 1 \right) \right\} f_2 + \left( \frac{\sigma^2 u u_1}{2} + \frac{v v_1}{2\rho^2} \right) f_1 \end{aligned}$$

• Équations pour U(1)

$$\frac{1}{\rho} \left(\rho u'\right)' = \frac{g'^2}{2} \left\{ \left(u + u_3\right) f_1^2 + 2u_1 f_1 f_2 + \left(u - u_3\right) f_2^2 \right\}$$
$$\rho \left(\frac{v'}{\rho}\right)' = \frac{g'^2}{2} \left\{ \left(v + v_3\right) f_1^2 + 2v_1 f_1 f_2 + \left(v - v_3\right) f_2^2 \right\}$$

Équations du mouvement (2/2)

Équations de Yang-Mills

#### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Sala

#### Nouvelles solutions

Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

# $\frac{1}{\rho}(\rho u_1')' = \frac{v_3 u_1 - v_1 u_3}{\rho^2} v_3 + \frac{g^2}{2} \left[ u_1 \left( f_1^2 + f_2^2 \right) + 2 u f_1 f_2 \right]$ $\frac{1}{\rho} \left(\rho u_3'\right)' = \frac{v_1 u_3 - v_3 u_1}{\rho^2} v_1 + \frac{g^2}{2} \left[ \left(u + u_3\right) f_1^2 + \left(u_3 - u\right) f_2^2 \right]$ $\rho\left(\frac{v_1'}{\rho}\right)' = \sigma^2 \left(v_1 u_3 - v_3 u_1\right) u_3 + \frac{g^2}{2} \left[v_1 \left(f_1^2 + f_2^2\right) + 2v f_1 f_2\right]$ $\rho\left(\frac{\mathbf{v}_3'}{\sigma}\right)' = \sigma^2 \left(\mathbf{v}_3 \mathbf{u}_1 - \mathbf{v}_1 \mathbf{u}_3\right) \mathbf{u}_1$ + $\frac{g^2}{2} \left[ (v + v_3) f_1^2 + (v_3 - v) f_2^2 \right]$

### Soit au total

8 équations différentielles ordinaires, non-linéaires, couplées

#### Vortex Électrofaibles

#### J. Garaud

#### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

### Nouvelles solutions

Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

#### Conclusion

## Le vortex doit être

une configuration régulière, infiniment longue, vue au loin comme un fil électrique

• Asymptotiquement : Biot et Savart

$$A^{\infty}_{\mu} = \frac{1}{gg'} \left( (c_1 + Q \ln \rho) \sigma_{\alpha} dx^{\alpha} - c_2 d\varphi \right) \quad \text{et} \quad Z^{\infty}_{\mu} = 0$$
### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

### Nouvelles solutions

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

## Le vortex doit être

une configuration régulière, infiniment longue, vue au loin comme un fil électrique

• Asymptotiquement : Biot et Savart

$$A^{\infty}_{\mu} = \frac{1}{gg'} \left( (c_1 + Q \ln \rho) \sigma_{\alpha} dx^{\alpha} - c_2 d\varphi \right) \quad \text{et} \quad Z^{\infty}_{\mu} = 0$$

• la densité linéique d'énergie est infinie

$$\Xi = rac{\pi \sigma^2}{gg'} \int^\infty rac{{\sf Q}^2}{
ho} {\sf d}
ho + {\cal E}_{ ext{magnetique}}$$

à cause de l'interaction à longue portée du champ EM. Alors que  $\mathcal{E}_{\mbox{\tiny magnétique}} < \infty$ 

### Vortex supraconducteurs Conditions aux bords (1/2)

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salan

### Nouvelles solutions

Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

### Conditions aux bords sur l'axe de symétrie $\rho = 0$

Termes bornés des séries de Taylor à  $\rho={\rm 0}\,.$ 

 $u = a_{1} + \dots \qquad v = 2n - \nu + a_{4}\rho^{2} + \dots$   $u_{1} = a_{2}\rho^{\nu} + \dots \qquad v_{1} = O(\rho^{\nu+2}) + \dots$   $u_{3} = 1 + \dots \qquad v_{3} = \nu + a_{3}\rho^{2} + \dots$  $f_{1} = a_{5}\rho^{n} + \dots \qquad f_{2} = q\rho^{|n-\nu|} + \dots$ 

### Vortex supraconducteurs Conditions aux bords (2/2)

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Sala

### Nouvelles solutions

Proprietes physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

### Conditions asymptotiques, $\rho = \infty$

Linéarisation autour  $\textit{A}^{\infty}_{\mu}$  lorsque  $\rho=\infty$  .

$$\begin{split} u &= c_{1} + Q \ln \rho + \frac{c_{3} {g'}^{2}}{\sqrt{\rho}} e^{-m_{Z}\rho} + \dots \\ v &= c_{2} + c_{4} {g'}^{2} \sqrt{\rho} e^{-m_{Z}\rho} + \dots \\ u_{1} + i u_{3} &= e^{-i\gamma} \left\{ \frac{c_{7}}{\sqrt{\rho}} e^{-\int m_{\sigma} d\rho} - i [c_{1} + Q \ln \rho - \frac{c_{3} g^{2}}{\sqrt{\rho}} e^{-m_{Z}\rho}] \right\} \\ v_{1} + i v_{3} &= e^{-i\gamma} \left\{ c_{8} \sqrt{\rho} e^{-\int m_{\sigma} d\rho} - i [c_{2} - c_{4} g^{2} \sqrt{\rho} e^{-m_{Z}\rho}] \right\} + \dots \\ f_{1} + i f_{2} &= e^{\frac{i}{2}\gamma} \left\{ 1 + \frac{c_{5}}{\sqrt{\rho}} e^{-m_{H}\rho} + i \frac{c_{6}}{\sqrt{\rho}} e^{-\int m_{\sigma} d\rho} \right\} + \dots \end{split}$$

### Vortex supraconducteurs Conditions aux bords (2/2)

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Sala

### Nouvelles solutions

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

### Conditions asymptotiques, $\rho = \infty$

Linéarisation autour  $\textit{A}^{\infty}_{\mu}$  lorsque  $\rho=\infty$  .

$$u = c_{1} + Q \ln \rho + \frac{c_{3} g'^{2}}{\sqrt{\rho}} e^{-m_{Z}\rho} + \dots$$

$$v = c_{2} + c_{4} g'^{2} \sqrt{\rho} e^{-m_{Z}\rho} + \dots$$

$$u_{1} + iu_{3} = e^{-i\gamma} \left\{ \frac{c_{7}}{\sqrt{\rho}} e^{-\int m_{\sigma} d\rho} - i[c_{1} + Q \ln \rho - \frac{c_{3} g^{2}}{\sqrt{\rho}} e^{-m_{Z}\rho}] \right\}$$

$$v_{1} + iv_{3} = e^{-i\gamma} \left\{ c_{8} \sqrt{\rho} e^{-\int m_{\sigma} d\rho} - i[c_{2} - c_{4} g^{2} \sqrt{\rho} e^{-m_{Z}\rho}] \right\} + \dots$$

$$f_{1} + if_{2} = e^{\frac{i}{2}\gamma} \left\{ 1 + \frac{c_{5}}{\sqrt{\rho}} e^{-m_{H}\rho} + i \frac{c_{6}}{\sqrt{\rho}} e^{-\int m_{\sigma} d\rho} \right\} + \dots$$

### Masse effective – Modes hypermassifs

$$m_{\sigma} = \sqrt{m_{\scriptscriptstyle W}^2 + \sigma^2 (Q \ln 
ho + c_1)^2}$$

# Construction numérique

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

### Nouvelles solutions

Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

## Paramètres libres (afin de construire la solution globale)

$$\sigma$$
 + 6 (à  $ho$  = 0) + 10 (à  $ho$  =  $\infty$ ) = 16 +  $\sigma$ 

# Construction numérique

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

#### Nouvelles solutions

Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

### Paramètres libres (afin de construire la solution globale)

$$\sigma + 6 (\dot{a} \rho = 0) + 10 (\dot{a} \rho = \infty) = 16 + \sigma$$



### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

- famille à 5-paramètres :  $\mathcal{I}(n, \nu, \sigma, \beta, \theta_w)$ .
- Résolution du problème aux bords par *multishooting* (ode\_bv\_multishoot inclus dans O2scl)

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

### Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés
- Conclusion

### • famille à 5-paramètres : $\mathcal{I}(n, \nu, \sigma, \beta, \theta_w)$ .

• Résolution du problème aux bords par *multishooting* (ode\_bv\_multishoot inclus dans O2scl)



- Les solutions existent pour *presque* toutes les valeurs des constantes de couplage.
- En particulier pour  $\sin^2 \theta_w \simeq 0.23$  et  $1.5 \le \beta \le 2.5$ .

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

### Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

### • le courant est certainement la quantité la plus importante



### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

### Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

### • le courant est certainement la quantité la plus importante



 Il ne semble pas y avoir de limite supérieure au courant ⇒<u>Pas</u> de 'current quenching'

Limite de grand courant - Restauration de symétrie

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

### Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

 Observation : si *I* est grand, le vortex développe une région où Φ = 0



### Vortex supraconducteurs Limite de grand courant – Restauration de symétrie

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

- Vortex Supraconducteurs Électrofaibles
- Théorie de Weinberg-Salam
- Nouvelles solutions
- Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés
- Conclusion

- Observation : si *I* est grand, le vortex développe une région où Φ = 0
- On sépare l'espace en deux régions distinctes *ρ* ≤ *x*<sub>0</sub>/*I*



### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

- Vortex Supraconducteurs Électrofaibles
- Théorie de Weinberg-Salam
- Nouvelles solutions
- Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

 Observation : si *I* est grand, le vortex développe une région où Φ = 0

- On sépare l'espace en deux régions distinctes ρ ≤ x<sub>0</sub>/*I*
- Dans le coeur les eqs sont pure Yang-Mills

$$\mathcal{L}_{ ext{SU(2)}} = rac{1}{4} W^a_{\mu
u} W^{a\,\mu
u}$$

avec  $\tau^a W^a_\mu dx^\mu = \tau^1 U_1(\mathcal{I}\rho)\mathcal{I}dz + \tau^3 V_3(\mathcal{I}\rho)d\varphi.$ YM  $\Rightarrow$  invariance conforme

• pas de borne supérieure sur  ${\mathcal I}$ 



### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Nouvelles solutions
- Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés
- Conclusion

- Observation : si *I* est grand, le vortex développe une région où Φ = 0
- On sépare l'espace en deux régions distinctes *ρ* ≤ *x*<sub>0</sub>/*I*
- Dans le coeur les eqs sont pure Yang-Mills

$$\mathcal{L}_{ ext{SU(2)}} = rac{1}{4} W^a_{\mu
u} W^{a\,\mu
u}$$

- avec  $\tau^a W^a_\mu dx^\mu = \tau^1 U_1(\mathcal{I}\rho)\mathcal{I} dz + \tau^3 V_3(\mathcal{I}\rho) d\varphi$ . YM  $\Rightarrow$  invariance conforme
- pas de borne supérieure sur  $\mathcal{I}$
- à l'extérieur, les champs hypermassifs sont éliminés





Limite de grand courant - Restauration de symétrie

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

### solution décrite en plusieurs zones





Limite de grand courant – Restauration de symétrie

### Vortex Électrofaibles



### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

### Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion



Limite de grand courant – Restauration de symétrie

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés
- Conclusion

- solution décrite en plusieurs zones
- Restauration de symétrie : instabilité du vide si F<sub>12</sub> grand / Ambjorn-Olesen '89 /
- courant créé par le condensat de W-chargés (coeur ~ 1/I)
- particules massives confinées (coque ~ 𝒯)
- Biot et Savart (à l'extérieur)





### Limite de grand courant – Restauration de symétrie

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

- solution décrite en plusieurs zones
- Restauration de symétrie : instabilité du vide si F<sub>12</sub> grand / Ambjorn-Olesen '89 /
- courant créé par le condensat de W-chargés (coeur ~ 1/I)
- particules massives confinées (coque ~ 1)
- Biot et Savart (à l'extérieur)
- pas de current quenching probablement car les porteurs de charge sont des <u>vecteurs</u>





### Vortex supraconducteurs Limite de grand courant – Restauration de symétrie

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés
- Conclusion

- solution décrite en plusieurs zones
- Restauration de symétrie : instabilité du vide si F<sub>12</sub> grand / Ambjorn-Olesen '89 /
- courant créé par le condensat de W-chargés (coeur ~ 1/I)
- particules massives confinées (coque ~ 1)
- Biot et Savart (à l'extérieur)
- pas de current quenching probablement car les porteurs de charge sont des <u>vecteurs</u>
- supraconductivité vectorielle pas étudiée (?)





# **Observations possibles**

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

# Restauration de symétrie et condensation

• si *F*<sub>12</sub> est important la symétrie de jauge est restaurée /Ambjorn-Olesen '89/

- condensat W si  $m_{\scriptscriptstyle \rm W}^2 < eF_{\rm 12} < m_{\scriptscriptstyle \rm H}^2$
- champs magnétiques suffisamment importants dans des collisions (par ex. LHC) / Ambjorn-Olesen '91 /

# **Observations possibles**

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

# Restauration de symétrie et condensation

• si *F*<sub>12</sub> est important la symétrie de jauge est restaurée /Ambjorn-Olesen '89/

- condensat W si  $m_{\scriptscriptstyle \rm W}^2 < eF_{\rm 12} < m_{\scriptscriptstyle \rm H}^2$
- champs magnétiques suffisamment importants dans des collisions (par ex. LHC) / Ambjorn-Olesen '91 /

### Pour nos vortex supraconducteurs

- structure analogue à Ambjorn et Olesen
- Les solutions devraient être observables quelque part
- Pourquoi pas dans des collisioneurs ? (au LHC par ex.)
- pour savoir, il faudrait étudier en détail le problème

# **Observations possibles**

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

# Restauration de symétrie et condensation

• si *F*<sub>12</sub> est important la symétrie de jauge est restaurée /Ambjorn-Olesen '89/

- condensat W si  $m_{\scriptscriptstyle \rm W}^2 < eF_{\rm 12} < m_{\scriptscriptstyle \rm H}^2$
- champs magnétiques suffisamment importants dans des collisions (par ex. LHC) / Ambjorn-Olesen '91 /

### Pour nos vortex supraconducteurs

- structure analogue à Ambjorn et Olesen
- Les solutions devraient être observables quelque part
- Pourquoi pas dans des collisioneurs ? (au LHC par ex.)
- pour savoir, il faudrait étudier en détail le problème

## Question intéressante, mais

les nouvelles solutions sont-elles stables?

# Pourquoi rechercher la stabilité?

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Nouvelles solutions
- Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés
- Conclusion

# Toutes les solutions localisées connues sont instables

- Sphalérons
- Z-strings
- 'Dumbells'
- Oscillons
- ...

- / Klinkhamer-Manton '84 / / Vachaspati '92 / / Nambu '77 /
  - / Graham '06 /

# Pourquoi rechercher la stabilité?

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salan
- Nouvelles solutions
- Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs
- Modes chargés

### Conclusion

# Toutes les solutions localisées connues sont instables

- Sphalérons
- Z-strings
- 'Dumbells'
- Oscillons
  - ...

/ Klinkhamer-Manton '84 / / Vachaspati '92 / / Nambu '77 / / Graham '06 /

### On recherche des structures stables

- des solutions classiquement stables sont très intéressantes
- par ex. candidats potentiels de matière noire

# Plan de Thèse

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutior
- Analyse de stabilité
- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

3

Conclusion

## Introduction

- Abrikosov-Nielsen-Olesen
- Vortex supraconducteurs

# Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Nouvelles solutions
- Propriétés physiques

# Analyse de stabilité

- Problème de Schrödinger
- Analyse qualitative
- Résultats quantitatifs
- Modes chargés

# Conclusion

# Linéarisation

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

### Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

### Conclusion

# / Garaud-Volkov '10 /

# Soient les petites fluctuations

$$W^a_\mu \to W^a_\mu + \delta W^a_\mu, \quad B_\mu \to B_\mu + \delta B_\mu, \quad \Phi \to \Phi + \delta \Phi$$

# Linéarisation

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

### Analyse de stabilité Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

# Soient les petites fluctuations

$$W^a_\mu \to W^a_\mu + \delta W^a_\mu, \quad B_\mu \to B_\mu + \delta B_\mu, \quad \Phi \to \Phi + \delta \Phi$$

/ Garaud-Volkov '10 /

 $\Rightarrow$  les équations sont linéarisées par rapport à  $\delta W^a_\mu$ ,  $\delta B_\mu$ ,  $\delta \Phi$ .

# Linéarisation

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

### Analyse de stabilité Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

# Soient les petites fluctuations

$$W^{a}_{\mu} \rightarrow W^{a}_{\mu} + \delta W^{a}_{\mu}, \quad B_{\mu} \rightarrow B_{\mu} + \delta B_{\mu}, \quad \Phi \rightarrow \Phi + \delta \Phi$$

/ Garaud-Volkov '10 /

 $\Rightarrow$  les équations sont linéarisées par rapport à  $\delta W^a_\mu$  ,  $\delta B_\mu$  ,  $\delta \Phi$  .

### Fixation de degrés de liberté résiduels

'Jauge de fond'

$$egin{aligned} &\partial_\mu\delta B^\mu+rac{ig'^2}{2}\left(\delta\Phi^\dagger\Phi-\Phi^\dagger\delta\Phi
ight)=0\,,\ &\mathcal{D}_\mu\delta W^{a\mu}+rac{ig^2}{2}\left(\delta\Phi^\dagger au^a\Phi-\Phi^\dagger au^a\delta\Phi
ight)=0 \end{aligned}$$

# Séparation de variables

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

## Décomposition de Fourier

Chaque fluctuation est décomposée sur les modes de Fourier

 $\sim \cos(\omega t + m\varphi + \kappa z)$  et  $\sim \sin(\omega t + m\varphi + \kappa z)$ 

les 40 coeff. de Fourier sont des amplitudes radiales réelles

# Séparation de variables

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

# Décomposition de Fourier

Chaque fluctuation est décomposée sur les modes de Fourier

$$\sim \cos(\omega t + m\varphi + \kappa z)$$
 et  $\sim \sin(\omega t + m\varphi + \kappa z)$ 

les 40 coeff. de Fourier sont des amplitudes radiales réelles

• instable  $\underline{si} \omega^2 < 0$ 

# Problème de Schrödinger

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solution

### Analyse de stabilité

### Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

## Simplification des équations

- Après fixation de la jauge, le système découple en 40 → 32 + 8 eqs.
- le système de 8 eqs. est non-physique (jauge pure)

# Problème de Schrödinger

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutio

### Analyse de stabilité

### Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

# Simplification des équations

- Après fixation de la jauge, le système découple en 40 → 32 + 8 eqs.
- le système de 8 eqs. est non-physique (jauge pure)
- après réorganisation, le système devient un problème de Schrödinger à 32-canaux

# Problème de Schrödinger

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solution

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

# Simplification des équations

- Après fixation de la jauge, le système découple en 40 → 32 + 8 eqs.
- le système de 8 eqs. est non-physique (jauge pure)
- après réorganisation, le système devient un problème de Schrödinger à 32-canaux

# Le problème de Schrödinger

$$\frac{1}{\rho} \left( \rho \Psi' \right)' - \mathcal{U}(\kappa, m | \rho) \Psi = \Lambda \Psi \quad \text{avec} \quad \Lambda = -\omega'$$

32 équations linéaires 'vivant' sur le fond décrit par les 8 amplitudes (non-linéaires).

### Cas des vortex non-chargés ( $l_0 = 0$ )

Le système découple en 2 problèmes de Schrödinger (16 + 16) équivalents.

# Analyse de stabilité

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger

### Analyse qualitative

Résultats quantitatifs

Modes chargés

### Conclusion

# Recherche d'états liés $\Psi \rightarrow 0$ lorsque $\rho \rightarrow \infty$

# Analyse de stabilité

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger

### Analyse qualitative

Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclusion

# Recherche d'états liés $\Psi \rightarrow 0$ lorsque $\rho \rightarrow \infty$

# Analyse Qualitative/Quantitative

- si ω<sup>2</sup> < 0 alors la solution est instable. On veut le déterminer pour chaque valeur des paramètres des perturbations *m*, κ et pour chaque fond (β, θ<sub>w</sub>, n, ν, *I*)
- Résolution du problème au bord est chronophage. Recherche en 2 étapes.
  - 1) recherche qualitative (critère de Jacobi si  $I_0 = 0$ )
  - 2) si un secteur est instable, la solution est construite explicitement

# Analyse de stabilité

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger

### Analyse qualitative

Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclusion

# Recherche d'états liés $\Psi \rightarrow 0$ lorsque $\rho \rightarrow \infty$

# Analyse Qualitative/Quantitative

- si ω<sup>2</sup> < 0 alors la solution est instable. On veut le déterminer pour chaque valeur des paramètres des perturbations *m*, κ et pour chaque fond (β, θ<sub>w</sub>, n, ν, *I*)
- Résolution du problème au bord est chronophage. Recherche en 2 étapes.
  - 1) recherche qualitative (critère de Jacobi si  $I_0 = 0$ )
  - 2) si un secteur est instable, la solution est construite explicitement

# Critère de Jacobi

- Change le problème des CB en problème aux Cl.
- si la fonction d'onde d'énergie nulle oscille, alors l'état fondamental est négatif (ω imaginaire)
- theorème pour '*multi-canaux*' / Amann-Quittner '95 /
# Résultats d'après le critère de Jacobi

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiqu

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger

### Analyse qualitative

Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclusion

### $\omega^2 < 0 \ \forall \mathcal{I} \ \underline{\mathbf{si}}$

- *m* = 0 (modes axisymétriques)
- $\underline{\text{et}} |\kappa| < \kappa_{\max}(\mathcal{I})$

 $\Rightarrow$  construction explicite pour m = 0 on veut  $\omega^2(\kappa)$ 

des vortex non chargés ( $l_0 = 0$ )

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclusion



modes instables si  $|\kappa| < \kappa_{max}$  donc si  $\lambda > \lambda_{min} = 2\pi/\kappa_{max}$ 

Interprétation

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

### Il existe toujours une valeur maximale $\kappa_{\max}(\mathcal{I})$

Les conditions aux bords périodiques telles que  $L < \lambda_{\min}$  suppriment tous les modes instables.

Le mode homogène  $\omega^2(\kappa = 0)$  est le plus dangereux

car il est périodique avec n'importe quelle période absent si  $\mathcal{I} = \mathbf{0}$  ou si  $\theta_w = \pi/2$  / Garaud-Volkov '08 /

Interprétation

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

### Il existe toujours une valeur maximale $\kappa_{\max}(\mathcal{I})$

Les conditions aux bords périodiques telles que  $L < \lambda_{\min}$  suppriment tous les modes instables.

Le mode homogène  $\omega^2(\kappa = 0)$  est le plus dangereux

car il est périodique avec n'importe quelle période absent si  $\mathcal{I} = \mathbf{0}$  ou si  $\theta_w = \pi/2$  / Garaud-Volkov '08 /



des vortex chargés ( $l_0 \neq 0$ )

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclusion

## Également instable



### Effet de la charge sur les modes propres

abaisse le taux de croissance du mode homogène

# Plan de Thèse

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introductior

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solution
- r toprietes priysiques
- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés
- Conclusion

### Introduction

- Abrikosov-Nielsen-Olesen
- Vortex supraconducteurs

## Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam
- Nouvelles solutions
- Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

- Problème de Schrödinger
- Analyse qualitative
- Résultats quantitatifs
- Modes chargés



Resur

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

- Généralisation supraconductrice des Z-strings électrofaibles
- condensat de W au coeur du vortex génère le courant  $\mathcal{I} \sim 10^9 10^{10}$  Ampères

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solution

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

- Généralisation supraconductrice des Z-strings électrofaibles
- condensat de W au coeur du vortex génère le courant  $\mathcal{I} \sim 10^9 10^{10}$  Ampères
- possibilités observationnelles plausibles, mais pas (encore) étudiées

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solution

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

- Généralisation supraconductrice des Z-strings électrofaibles
- condensat de W au coeur du vortex génère le courant  $\mathcal{I} \sim 10^9 10^{10}$  Ampères
- possibilités observationnelles plausibles, mais pas (encore) étudiées
- intervalle fini de modes instables  $\lambda > \lambda_{\min} = 2\pi/\kappa_{\max}$  axisymétriques
- unique mode homogène si  $\mathcal{I} \neq 0$  ou si  $\theta_w < \pi/2$

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique
- Analyse de stabilité
- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés
- Conclusion

- Généralisation supraconductrice des Z-strings électrofaibles
- condensat de W au coeur du vortex génère le courant  $\mathcal{I} \sim 10^9 10^{10} \; \text{Ampères}$
- possibilités observationnelles plausibles, mais pas (encore) étudiées
- intervalle fini de modes instables  $\lambda > \lambda_{\min} = 2\pi/\kappa_{\max}$  axisymétriques
- unique mode homogène si  $\mathcal{I} \neq \mathbf{0}$  ou si  $\theta_w < \pi/2$
- tous les modes non-homogènes sont supprimés par périodisation. Il reste le mode homogène qui est 'l'épaississement uniforme'.

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique
- Analyse de stabilité
- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

- Généralisation supraconductrice des Z-strings électrofaibles
- condensat de W au coeur du vortex génère le courant  $\mathcal{I} \sim 10^9 10^{10}$  Ampères
- possibilités observationnelles plausibles, mais pas (encore) étudiées
- intervalle fini de modes instables  $\lambda > \lambda_{\min} = 2\pi/\kappa_{\max}$  axisymétriques
- unique mode homogène si  $\mathcal{I} \neq \mathbf{0}$  ou si  $\theta_{w} < \pi/2$
- tous les modes non-homogènes sont supprimés par périodisation. Il reste le mode homogène qui est 'l'épaississement uniforme'.
- la situation est peut être différente pour des vortons à cause d'effets de courbure

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

- Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique
- Analyse de stabilité
- Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés
- Conclusion

- Généralisation supraconductrice des Z-strings électrofaibles
- condensat de W au coeur du vortex génère le courant  $\mathcal{I} \sim 10^9 10^{10} \; \text{Ampères}$
- possibilités observationnelles plausibles, mais pas (encore) étudiées
- intervalle fini de modes instables  $\lambda > \lambda_{\min} = 2\pi/\kappa_{\max}$  axisymétriques
- unique mode homogène si  $\mathcal{I} \neq \mathbf{0}$  ou si  $\theta_w < \pi/2$
- tous les modes non-homogènes sont supprimés par périodisation. Il reste le mode homogène qui est 'l'épaississement uniforme'.
- la situation est peut être différente pour des vortons à cause d'effets de courbure
- possibilité de vortons électrofaibles ?

### Conclusion et Perspectives Perspectives – Vortons (1/2)

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

- construits dans la limite globale du modèle de Witten /Radu-Volkov '08/ et /Battye-Sutcliffe '09/
- inclure des champs de jauge
- poursuivre dans Weinberg-Salam



Perspectives – Vortons (2/2)

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

 modes périodiques instable ⇒ 'pinching instability'
 résultats préliminaires (simulations 3D) : la 'pinching instability' semble effectivement être absente si R<sub>vorton</sub> est petit



### /d'après Battye and Sutcliffe /

Perspectives – Vortex Non-Uniformes

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

- La relation de dispersion possède des modes zéros non homogènes.
- suggère l'existence d'une nouvelle branche de solutions non-uniformes
- par analogie avec *black-strings*, pour lesquelles il existe une branche *black-strings* non-uniforme
- peut-être des solutions analogues existent



### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

# Merci de votre attention

### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

# Compléments

### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

# Critère de Jacobi

### Critère de Jacobi Compléments

**Recette** 

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

Soient  $\Psi_s(\rho)$  (s = 1, ..., 32) les 32 solutions du problème de Schrödinger, linéairement indépendantes, et régulières sur l'axe de symétrie. Chacune est un vecteur à 32 composantes,  $\Psi_s(\rho) \equiv \Psi_s^I(\rho)$ , I = 1, ..., 32. Soit  $\Delta(\rho)$  le déterminant de la matrice  $\Psi_s^I(\rho)$ . Si il s'annule quelque part, alors le spectre a une partie négative.



 $n = \nu = 1$ ,  $\sin^2 \theta_w = 0.23 \ \beta = 2 \ /m = 0$  (left) m = 2 (right).

### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

#### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

## **Construction Numérique**

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

• Un pb avec conditions aux bords s'écrit

$$y'(x) = f(x, y)$$
 avec CB  $r(y(a), y(b)) = 0$ 

sur un domaine [a, b] qui est divisé en m - 1 sous-intervalles.

 Il faut donc déterminer le vecteur des paramètres indépendants s<sub>k</sub> = y(x<sub>k</sub>) (k = 1,...m) tel que la fonction

$$\mathbf{y} := \mathbf{y}(\mathbf{x}; \mathbf{x}_k, \mathbf{s}_k), \ \mathbf{x} \in [\mathbf{x}_k, \mathbf{x}_{k+1}) \ k = 1, \dots, m-1$$

soit continue partout ET r(y(a), y(b)) = 0 soit satisfaite

### Construction Numérique – Multishooting Compléments (2/4)

# Vortex Électrofaibles



Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion



Au final la fonction doit être continue.

### Construction Numérique – Multishooting Compléments (3/4)

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

**F**(**s**)

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

Il faut alors résoudre le ystème linéaire F(s) = 0

$$:= \begin{cases} F_1(s_1, s_2) := y(x_2; x_1, s_1) - s_2 \\ F_2(s_2, s_3) := y(x_3; x_2, s_2) - s_3 \\ \vdots \\ F_{m-1}(s_{m-1}, s_m) := y(x_m; x_{m-1}, s_{m-1}) - s_m \\ r(s_1, s_m) \end{cases}$$

dont la dimension est  $m \times \dim(y)$  en ajustant les m vecteurs  $s_k$ .

- implémenté en tant qu'une classe abstraite C++ ode\_bv\_multishoot (à présent inclue dans la librairie de calcul scientifique *O2scl*<sup>1</sup>.)
- intégration avec adaptateur de pas
- résolution du système linéaire multidimensionnel
  F(s) = 0 avec la méthode Hybride de Powell

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>http://o2scl.sourceforge.net/o2scl/html/classode\_\_bv\_\_multishoot.html.

### Construction Numérique – Multishooting Compléments (4/4)

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

### **Avantages**

- peu sensible au choix initial
- permet d'éviter les singularités numériques
- facilement parallélisable

### Inconvénients

si *m* est grand, demande plus d'itération pour résoudre le système linéaire  $\Rightarrow$  plus lent.

### Desingularisation

plutôt que d'intégrer

$$a_5\rho^n \leftarrow f_1$$
 et  $a_5\rho^{n-1} \leftarrow f'_1$  on utilise  
 $a_5 \leftarrow Y_1 = \frac{f_1}{\rho^n}$  et  $na_5 \leftarrow Y_2 = \frac{f'_1}{\rho^{n-1}}$ ,

intégration à partir de  $\rho = 0$  car  $Y'_1(0) = Y'_2(0) = 0$ .

### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

## Transition de Phase

## **Transition de Phase**

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion



### indications d'une transition de phase

- Structure à deux branches  $\sigma(q)$
- modification de la forme de la relation de dispersion

## Transition de Phase

Relation de dispersion

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés



- $\mathcal{I} < \mathcal{I}_{\star}$  le mode le plus négatif est  $\omega^2(\kappa = \kappa_{\min})$
- $\mathcal{I} > \mathcal{I}_{\star}$  le mode le plus négatif est  $\omega^2(\kappa = 0)$

### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

#### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

# **Solutions Chirales**

# **Solutions Chirales**

Au niveau linéaire (1/2)

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion



• Les courbes chirales  $(n, 1 \le \nu < 2n)$  existent pour certaines valeurs particulières des constantes de couplage

# **Solutions Chirales**

Au niveau non-linéaire (2/2)

### Vortex Électrofaibles

J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

Solution chirale et Z-string pour n = 4,  $\nu = 7$  et sin<sup>2</sup>  $\theta_w = 0.23$ 



- Les solutions chirales existent et sont différentes de Z-string
- elles sont *exceptionnelles* et plus énergétiques que Z-string
- ne sont pas Z-string habillée de W

### J. Garaud

#### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

# Modes chargés

# **Modes chargés**

### Vortex Électrofaibles

### J. Garaud

### Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

### Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

### Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

### Conclusion

• En réalité le problème chargé peut être obtenu en complexifiant les paramètres d'un des problèmes de Schrödinger non-chargé

### modes périodiques en *z* pour $b \neq 0$

Il faut que  $\kappa_b = \omega \sinh b + \kappa \cosh b$  soit réel

### Paramètres complexifiés

$$\omega = \gamma - i\Omega$$
 et  $\kappa = K + i\omega$  tanh(b)

### Problème de Schrödinger complexifié

- complexification  $\Psi \rightarrow \Psi_{Re} + i \Psi_{Im}$
- ⇒ problème de Schrödinger à 32-canaux

 C'est en réalité équivalent à coupler les 2 problèmes de Schrödinger découplés