Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen
Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteu

Supraconducteurs Électrofaibles Théorie de

Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Propriétés physique

Analyse de stabilit

Problème de Schrödinger Analyse qualitative

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. Garand

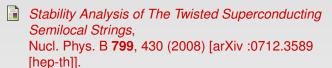
Abrikosov-Nielsen-Olesen

Problème de Schrödinger

Modes chargés

Thèse sous la direction de Pr. M. Volkov

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



- 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

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteurs

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions Propriétés physiques

Analyse de stabil

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusio

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
- 4 Conclusion

Plan de Thèse

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteur

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions Propriétés physique

Analyse de stabil

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusi

Introduction

- Abrikosov-Nielsen-Olesen
- Vortex supraconducteurs



- 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 Supraconducteurs

Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de

Weinberg-Salam

Propriétés physiqu

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative

Modes chargés

Conclusion

Le modèle Higgs abélien

(≡ Ginzburg-Landau)

$$\mathcal{L}_{\scriptscriptstyle{\mathsf{HA}}} = -rac{1}{4} F_{\mu
u} F^{\,\mu
u} + \left|\partial_{\mu}\Phi - rac{i}{2} A_{\mu}\Phi
ight|^2 - rac{eta}{8} (|\Phi|^2 - 1)^2$$

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

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducte

Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de

Weinberg-Salam

Propriétés physiques

nalveo do etabili

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes charges

Conclusion

Le modèle Higgs abélien

(≡ Ginzburg-Landau)

$$\mathcal{L}_{\scriptscriptstyle{\mathsf{HA}}} = -rac{1}{4} \emph{F}_{\mu
u} \emph{F}^{\,\mu
u} + \left|\partial_{\mu}\Phi - rac{\emph{i}}{2}\emph{A}_{\mu}\Phi
ight|^2 - rac{eta}{8}(|\Phi|^2 - 1)^2$$

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

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

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteurs

Électrofaibles

Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Propriétés physiques

Analyse de stabi

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

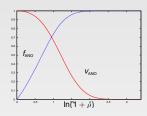
0 --- - 1 --- 1 ---

Le modèle Higgs abélien

(≡ Ginzburg-Landau)

$$\mathcal{L}_{\scriptscriptstyle{\mathsf{HA}}} = -rac{1}{4} F_{\mu
u} F^{\,\mu
u} + \left|\partial_{\mu}\Phi - rac{i}{2} A_{\mu}\Phi
ight|^2 - rac{eta}{8} (|\Phi|^2 - 1)^2$$

- U(1) brisée : $U(1) \rightarrow \mathbb{1}$ $\Rightarrow A_{\mu}$ massif (m_{ν}) $\beta = m_{\nu}^{2}/m_{\nu}^{2}$
- statique et symétrie cylindrique $A_{\mu} dx^{\mu} = 2(n v_{ANO}) d\varphi$ et $\Phi = f_{ANO} e^{in\varphi}$



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

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteurs

Électrofaibles

Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Analyse de stabi

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

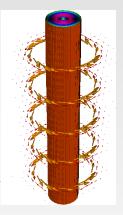
Conclus

Le modèle Higgs abélien

(≡ Ginzburg-Landau)

$$\mathcal{L}_{\scriptscriptstyle{\mathsf{HA}}} = -rac{1}{4} \emph{F}_{\mu
u} \emph{F}^{\,\mu
u} + \left|\partial_{\mu} \Phi - rac{\emph{i}}{2} \emph{A}_{\mu} \Phi
ight|^2 - rac{eta}{8} (|\Phi|^2 - 1)^2$$

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



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

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex

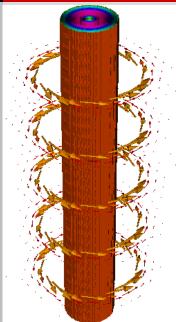
Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions
Propriétés physiques

Analyse de stabil

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés



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

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Oleser

Vortex Supraconducteurs

Électrofaibles

Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Analyse de stab

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

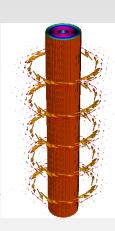
Conclus

Le modèle Higgs abélien

(≡ Ginzburg-Landau)

$$\mathcal{L}_{\scriptscriptstyle{\mathsf{HA}}} = -rac{1}{4} F_{\mu
u} F^{\,\mu
u} + \left|\partial_{\mu}\Phi - rac{i}{2} A_{\mu}\Phi
ight|^2 - rac{eta}{8} (|\Phi|^2 - 1)^2$$

- U(1) brisée : $U(1) \rightarrow \mathbb{1}$ $\Rightarrow A_{\mu}$ massif (m_{ν}) $\beta = m_{\mu}^2/m_{\nu}^2$
- 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 Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Analyse de stabilit

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclusion

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen
Vortex supraconducteurs

..

Supra

Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Sal

Nouvelles solutions Propriétés physique

nalyse de stabili

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclus

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

/ Witten '85 /)

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

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

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen
Vortex supraconducteurs

vortex oupraconducted

Supraconducteu

Théorie de

Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Analyse de stabilit

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclus

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

/ Witten '85 / |

$$\mathcal{L}_{ ext{Witten}} = \sum_{a=1,2} -rac{1}{4} F_{\mu
u}^{(a)} F^{(a)\,\mu
u} + \left| \partial_{\mu} \Phi_{a} - i g_{a} A_{\mu}^{(a)} \Phi_{a}
ight|^{2} - V(|\Phi_{1}|^{2}, |\Phi_{2}|^{2})$$

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

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

- 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

2/3 Solutions de type vortex

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Théorie de

Problème de Schrödinger Modes chargés

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

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

2/3 Solutions de type vortex

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex supraconducteurs

Supraconducteur Électrofaibles

Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Analyse de stabili

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusio

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

- pas de champs du condensat : $(A_{\mu}^{(2)}, \Phi_2) = 0$
- 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. Garand

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex supraconducteurs

Problème de Schrödinger

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

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

Vortex 'habillé' d'un condensat scalaire 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 Φ_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 Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen
Vortex supraconducteurs

.....

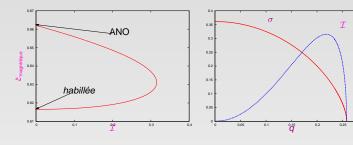
Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Complies

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



Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen
Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconduct

Électrofaibles

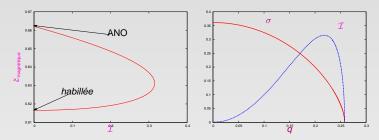
Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Analyse de stabil

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Conclusio

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



Destruction du courant (Current guenching)

- Le courant ne peut être arbitrairement grand (∃ *I*_{max})
- 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. Garand

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex supraconducteurs

Problème de Schrödinger

Modes chargés

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 ~ 10²⁰ A

Vortex supraconducteurs Électrofaibles?

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducted

Théorie de Weinberg-Salan

Nouvelles solutions
Propriétés physiques

Analyse de stabili

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

0

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) et un second scalaire pour générer le courant

Vortex supraconducteurs Électrofaibles?

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction
Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteu

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solution

Nouvelles solutions Propriétés physiques

Analyse de stab

Problème de Schrödinger
Analyse qualitative
Résultats quantitatifs

Conclusio

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 ∼ 10²⁰A
- 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) et 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

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Theorie de Weinberg-Salam

Propriétés physiques

Analyse de stabi

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

_ _ _ _

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

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteur

Électrofaibles Théorie de

Weinberg-Salam

Nouvelles solutions Propriétés physiques

Analyse de stabi

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

0-------

Secteur bosonique de Weinberg-Salam

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

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

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

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

 τ^a : matrices de Pauli

Constantes de couplage : $g \equiv \cos \theta_{\rm W}, g' \equiv \sin \theta_{\rm W}$

Théorie de Weinberg-Salam

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducte

Supraconducteurs Électrofaibles Théorie de

Weinberg-Salam

Nouvelles solutions Propriétés physique

Analyse de stabilit

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusi

Champs électromagnétique et Z

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

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

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

Théorie de Weinberg-Salam

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vorte

Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solution

Analyse de stabi

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclus

Champs électromagnétique et Z

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

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

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

Équations du mouvement d'Euler-Lagrange

$$\begin{split} \partial^{\mu}B_{\mu\nu} &= g'^2\frac{i}{2}((D_{\nu}\Phi)^{\dagger}\Phi - \Phi^{\dagger}D_{\nu}\Phi) \equiv g'^2J_{\nu}^0\,, \\ D^{\mu}W_{\mu\nu}^a &= g^2\frac{i}{2}((D_{\nu}\Phi)^{\dagger}\tau^a\Phi - \Phi^{\dagger}\tau^aD_{\nu}\Phi) \equiv g^2J_{\nu}^a\,, \\ D_{\mu}D^{\mu}\Phi + \frac{\beta}{4}(\Phi^{\dagger}\Phi - 1)\Phi &= 0 \end{split}$$

Vortex électrofaibles

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen
Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteur

Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions

Analyse de stabili

Problème de Schrödinger Analyse qualitative

Résultats quantitatifs
Modes chargés

Conclus

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

Vortex électrofaibles

Vortex Électrofaibles

J. Garand

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Théorie de Weinberg-Salam

Problème de Schrödinger

Modes chargés

- Plongement d'ANO dans SU(2), × U(1), : Z-strings /Vachaspati '92/
- Z-strings sont instables pour les valeurs expérimentales de β , $\theta_{\rm w}$ /James et al. '92/ / Goodband-Hindmarsh '95 /
- Instabilité par condensation de bosons W / Olesen '93 /
- Mais Z-string habillée de W n'a jamais été trouvée / Achucarro et al. '94 /

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Théorie de

Weinberg-Salam

Nouvelles solutions

Problème de Schrödinger Modes chargés

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

/ Garaud-Volkov '10 /

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

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen
Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteur

Électrofaibles

Weinberg-Sala

Nouvelles solutions

Propriétés physique

Problème de Schrödinger Analyse qualitative

Résultats quantitatif

......

Conclus

Réduction de symétrie

$${\it K}_{{\scriptscriptstyle (t)}} = rac{\partial}{\partial t} \,, \qquad {\it K}_{{\scriptscriptstyle (z)}} = rac{\partial}{\partial z} \,, \qquad {\it K}_{{\scriptscriptstyle (arphi)}} = rac{\partial}{\partial arphi} \,$$

/ 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, φ et z. / Forgacs-Manton '80 /

Solutions stationnaires, axisymétriques

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

$$\mathcal{W} = \left(u + u_1 \tau^1 + u_3 \tau^3\right) \sigma_\alpha dx^\alpha - \left(v + v_1 \tau^1 + v_3 \tau^3\right) d\varphi,$$

$$\Phi^{-1} = (f_1, f_2) \quad \text{et} \quad \sigma_\alpha = \sigma(\sinh b, 0, 0, \cosh b)$$

Quantité conservées

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Cet Ansatz contient les solutions Z-strings

et reproduit leur analyse perturbative de stabilité ...

Quantité conservées

Vortex Électrofaibles

J. Garand

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Théorie de

Nouvelles solutions

Problème de Schrödinger Modes chargés

Cet Ansatz contient les solutions Z-strings

et reproduit leur analyse perturbative de stabilité ...

Charges de Noether

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

Quantité conservées

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteur

Théorie de

Weinberg-Salar

Nouvelles solutions

Proprietes physiques

Analyse de stabil

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

_ . . .

Cet Ansatz contient les solutions Z-strings

et reproduit leur analyse perturbative de stabilité ...

Charges de Noether

Courant

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

$$\mathcal{I} = -2\pi \int (\rho F_{\rho\alpha})' d\rho = -\frac{2\pi\sigma Q}{gg'}$$
 unités $\mathbf{c}\mathbf{\Phi}_0 = 1.8 \times 10^9 \text{ A}$

Quantité conservées

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introducti

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducte

upraconducteur: lectrofaibles

Théorie de Weinberg-Salar

Nouvelles solutions

Propriétés physique

Analyse de stabili

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Conclu

Cet Ansatz contient les solutions Z-strings

et reproduit leur analyse perturbative de stabilité ...

Charges de Noether

Courant

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

$$\mathcal{I} = -2\pi \int (\rho F_{\rho\alpha})' d\rho = -\frac{2\pi\sigma Q}{gg'}$$
 unités $\mathbf{c}\mathbf{\Phi}_0 = 1.8 \times 10^9 \text{ A}$

Vortex chargés obtenus par boosts de Lorentz

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

Équations du mouvement (1/2)

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex

Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinherg-Sala

Nouvelles solutions

Propriétés physique

Analyse de stabi

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Équations du champ de Higgs

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

Équations pour U(1)

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

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

Équations du mouvement (2/2)

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex

Supraconducteurs

Théorie de

Nouvelles solutions

Propriétés physique

Analyse de stabi

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Équations de Yang-Mills

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

Soit au total

8 équations différentielles ordinaires, non-linéaires, couplées

Vortex supraconducteurs Description

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteur

Théorie de

Nouvelles solutions

nouveries solutions

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative
Résultats quantitatifs
Modes chargés

Conclusio

Le vortex doit être

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

Asymptotiquement : Biot et Savart

$$A_{\mu}^{\infty} = \frac{1}{gg'}\left(\left(\mathbf{c}_{1} + \mathbf{Q} \ln \rho\right)\sigma_{\alpha} \mathrm{d}x^{\alpha} - \mathbf{c}_{2} \mathrm{d}\varphi\right) \quad \mathrm{et} \quad Z_{\mu}^{\infty} = 0$$

Vortex supraconducteurs Description

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteur

Théorie de

Weinberg-Salam

Nouvelles solutions

Proprietes physiques

Analyse de stabili

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

......

Conclus

Le vortex doit être

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

Asymptotiquement : Biot et Savart

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

la densité linéique d'énergie est infinie

$${m E} = rac{\pi \sigma^2}{g g'} \int^{\infty} rac{Q^2}{
ho} {
m d}
ho + {m \mathcal{E}}_{
m magn\'etique}$$

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

Conditions aux bords (1/2)

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Théorie de

Nouvelles solutions

Problème de Schrödinger Analyse qualitative

Modes chargés

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

Termes bornés des séries de Taylor à $\rho = 0$.

$$u = a_1 + \dots$$
 $v = 2n - \nu + a_4 \rho^2 + \dots$

$$u_1 = a_2 \rho^{\nu} + \dots$$
 $v_1 = O(\rho^{\nu+2}) + \dots$

$$u_3 = 1 + \dots$$
 $v_3 = \nu + a_3 \rho^2 + \dots$

$$f_1 = a_5 \rho^n + \dots$$
 $f_2 = q \rho^{|n-\nu|} + \dots$

Conditions aux bords (2/2)

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen
Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducte

Supraconducteurs Électrofaibles

Weinberg-Sala

Nouvelles solutions

Propriétés physique

Analyse de stabilite
Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclus

Conditions asymptotiques, $\rho = \infty$

Linéarisation autour A_{μ}^{∞} lorsque $\rho = \infty$.

$$u = c_1 + Q \ln \rho + \frac{c_3 g'^2}{\sqrt{\rho}} e^{-m_Z \rho} + \dots$$

$$\mathbf{v} = \mathbf{c_2} + \mathbf{c_4} g'^2 \sqrt{\rho} \mathbf{e}^{-m_{\mathbb{Z}}\rho} + \dots$$

$$u_1 + iu_3 = e^{-i\gamma} \left\{ \frac{c_7}{\sqrt{\rho}} e^{-\int \frac{m_{\sigma} d\rho}{\sqrt{\rho}}} - i[c_1 + Q \ln \rho - \frac{c_3 g^2}{\sqrt{\rho}} e^{-m_Z \rho}] \right\}$$

$$\textit{v}_1 + \textit{i} \textit{v}_3 = \mathrm{e}^{-\mathit{i}\gamma} \left\{ \textit{c}_8 \sqrt{\rho} \mathrm{e}^{-\int \frac{\textit{m}_\sigma}{d\rho}} - \mathit{i} [\textit{c}_2 - \textit{c}_4 g^2 \sqrt{\rho} \mathrm{e}^{-\textit{m}_Z \rho}] \right\} + \dots$$

$$f_1 + if_2 = e^{\frac{i}{2}\gamma} \left\{ 1 + \frac{c_5}{\sqrt{\rho}} e^{-m_H \rho} + i \frac{c_6}{\sqrt{\rho}} e^{-\int m_\sigma d\rho} \right\} + \dots$$

Conditions aux bords (2/2)

Vortex Électrofaibles

J. Garand

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Nouvelles solutions

Problème de Schrödinger

Conditions asymptotiques, $\rho = \infty$

Linéarisation autour A_n^{∞} lorsque $\rho = \infty$.

$$u = c_1 + Q \ln \rho + \frac{c_3 g'^2}{\sqrt{\rho}} e^{-m_Z \rho} + \dots$$

$$V = c_2 + c_4 g'^2 \sqrt{\rho} e^{-m_Z \rho} + \dots$$

$$V = C_2 + C_4 y \quad \sqrt{\rho e} \quad + \dots$$

$$u_1 + iu_3 = e^{-i\gamma} \left\{ \frac{\mathbf{c}_7}{\sqrt{\rho}} e^{-\int \mathbf{m}_{\sigma} d\rho} - i[\mathbf{c}_1 + \mathbf{Q} \ln \rho - \frac{\mathbf{c}_3 g^2}{\sqrt{\rho}} e^{-m_z \rho}] \right\}$$

$$v_1 + iv_3 = e^{-i\gamma} \left\{ c_8 \sqrt{\rho} e^{-\int \frac{m_{\sigma}}{\sigma} d\rho} - i[c_2 - c_4 g^2 \sqrt{\rho} e^{-m_Z \rho}] \right\} + \dots$$

$$f_1 + if_2 = e^{\frac{i}{2}\gamma} \left\{ 1 + \frac{c_5}{\sqrt{\rho}} e^{-m_H \rho} + i \frac{c_6}{\sqrt{\rho}} e^{-\int m_\sigma d\rho} \right\} + \dots$$

Masse effective – Modes hypermassifs

$$m_{\sigma} = \sqrt{m_{\rm w}^2 + \sigma^2 (Q \ln \rho + c_1)^2}$$

Construction numérique Multishooting

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteur

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions

Describéé a aboution

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusio

Paramètres libres (afin de construire la solution globale)

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

Construction numérique Multishooting

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex

Électrofaibles

Weinberg-Salar

Nouvelles solutions

Propriétés physiques

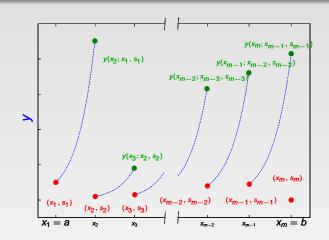
Analysa da stahili

Problème de Schrödinger Analyse qualitative

Modes chargés

Paramètres libres (afin de construire la solution globale)

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



Vortex supraconducteurs Amplitudes

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex

Électrofaibles

Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Propriétés physiques

Analyse de stabilite Problème de Schrödinger

Analyse qualitative
Résultats quantitatifs
Modes chargés

Conclusio

- 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 supraconducteurs Amplitudes

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducted

Théorie de Weinherg-Salar

Weinberg-Salam Nouvelles solution

Propriétés physiques

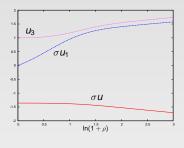
Analyse de stabi

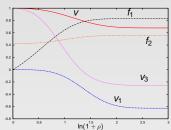
Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

_ . . .

• 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 $\sin^2 \theta_{\rm w} \simeq 0.23$ et $1.5 \le \beta \le 2.5$.

Vortex supraconducteurs Courant

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteurs

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions

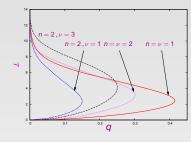
Propriétés physiques

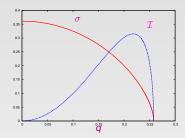
Analyse de stabili

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

• le courant est certainement la quantité la plus importante





Vortex supraconducteurs Courant

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

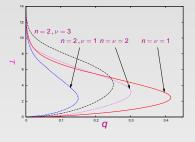
Propriétés physiques

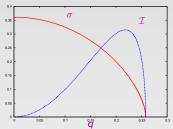
Problème de Schrödinger Analyse qualitative

Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusio

• le courant est certainement la quantité la plus importante





- Il ne semble pas y avoir de limite supérieure au courant

 Pas de la proposition de l'acceptance de la courant de la cou
- ⇒ Pas de 'current quenching'

Limite de grand courant - Restauration de symétrie

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen
Vortex supraconducteurs

Vortex

Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solution

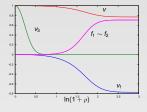
Propriétés physiques

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative
Résultats quantitatifs
Modes chargés

Conclusio

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



Limite de grand courant - Restauration de symétrie

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteur

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions

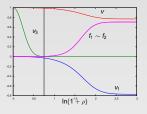
Propriétés physiques

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative
Résultats quantitatifs
Modes chargés

0 - - - 1 - - - 1 - - -

- Observation : si *T* est grand, le vortex développe une région où Φ = 0
- On sépare l'espace en deux régions distinctes ρ ≤ x₀/<u>I</u>



Limite de grand courant - Restauration de symétrie

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Propriétés physiques

. . . .

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

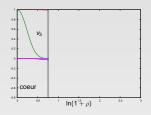
 Observation : si *I* est grand, le vortex développe une région où Φ = 0

- On sépare l'espace en deux régions distinctes ρ ≤ x₀/<u>I</u>
- Dans le coeur les eqs sont pure Yang-Mills

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

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 *I*



Limite de grand courant - Restauration de symétrie

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteur

Théorie de Weinberg-Salam

Propriétés physiques

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclus

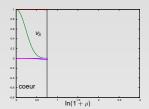
 Observation : si *I* est grand, le vortex développe une région où Φ = 0

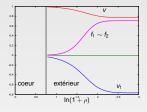
- On sépare l'espace en deux régions distinctes ρ ≤ x₀/<u>I</u>
- Dans le coeur les eqs sont pure Yang-Mills

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

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 *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

Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solution

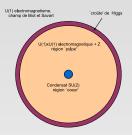
Propriétés physiques

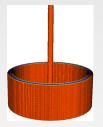
Analyse de stabilite Problème de Schrödinger

Analyse qualitative

Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion





Limite de grand courant – Restauration de symétrie

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex

Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Propriétés physiques

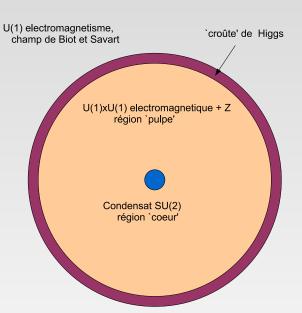
Analysis de etabili

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 Supraconducteur

Théorie de Weinberg-Salar

Nouvelles solution

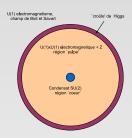
Propriétés physiques

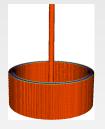
Analyse de stabi

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Conclue

- Restauration de symétrie : instabilité du vide si F₁₂ grand / Ambjorn-Olesen '89 /
- courant créé par le condensat de W-chargés (coeur ~ 1/I)
- particules massives confinées (coque ~ *I*)
- Biot et Savart (à l'extérieur)





Limite de grand courant - Restauration de symétrie

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteur

Théorie de Weinberg-Salar

Propriétés physiques

r toprietes priyarqu

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative
Résultats quantitatifs
Modes chargés

Conclus

- Restauration de symétrie : instabilité du vide si F₁₂ grand / Ambjorn-Olesen '89 /
- courant créé par le condensat de W-chargés (coeur ~ 1/I)
- particules massives confinées (coque ~ *I*)
- Biot et Savart (à l'extérieur)
- pas de current quenching probablement car les porteurs de charge sont des vecteurs





Limite de grand courant - Restauration de symétrie

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteur

Théorie de Weinberg-Salar

Describés solution

Propriétés physiques

Analyse de stabil

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclus

- Restauration de symétrie : instabilité du vide si F₁₂ grand / Ambjorn-Olesen '89 /
- courant créé par le condensat de W-chargés (coeur ~ 1/I)
- particules massives confinées (coque ~ *I*)
- Biot et Savart (à l'extérieur)
- pas de current quenching probablement car les porteurs de charge sont des vecteurs
- supraconductivité vectorielle pas étudiée (?)





Observations possibles

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supracond

Supraconducteurs Électrofaibles

Weinberg-Salam

Propriétés physiques

Analyse de stabilit

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusio

Restauration de symétrie et condensation

- si F₁₂ est important la symétrie de jauge est restaurée /Ambjorn-Olesen '89/
- condensat W si $m_{\scriptscriptstyle
 m W}^2 < eF_{12} < m_{\scriptscriptstyle
 m H}^2$
- champs magnétiques suffisamment importants dans des collisions (par ex. LHC)
 / Ambjorn-Olesen '91 /

Observations possibles

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconduc

Supraconducteurs Électrofaibles

Weinberg-Salam

Propriétés physiques

Analyse de stabilit

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclusio

Restauration de symétrie et condensation

- si F₁₂ est important la symétrie de jauge est restaurée /Ambjorn-Olesen '89/
- condensat W si $m_{\scriptscriptstyle
 m W}^2 < eF_{12} < m_{\scriptscriptstyle
 m H}^2$
- 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

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex

Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Propriétés physiques

Problème de Schrödinger
Analyse qualitative

Modes chargés

Conclusio

Restauration de symétrie et condensation

- si F₁₂ est important la symétrie de jauge est restaurée /Ambjorn-Olesen '89/
- condensat W si $m_{\scriptscriptstyle \mathrm{W}}^2 < eF_{12} < m_{\scriptscriptstyle \mathrm{H}}^2$
- 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

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Propriétés physiques

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

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. Garand

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Propriétés physiques

Problème de Schrödinger

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

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteurs

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles soluti

Analyse de stabilité Problème de Schrödinger

Analyse qualitative
Résultats quantitatifs
Modes chargés

Conclus

Introduction

- Abrikosov-Nielsen-Olesen
- Vortex supraconducteurs
- 2 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

Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de

Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Analyse de stabilite

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusi

/ Garaud-Volkov '10 /

Soient les petites fluctuations

$$extbf{W}_{\mu}^{ extbf{a}}
ightarrow extbf{W}_{\mu}^{ extbf{a}} + \delta extbf{W}_{\mu}^{ extbf{a}} \,, \hspace{5mm} extbf{B}_{\mu}
ightarrow extbf{B}_{\mu} + \delta extbf{B}_{\mu} \,, \hspace{5mm} extbf{\Phi}
ightarrow extbf{\Phi} + \delta extbf{\Phi}$$

Linéarisation

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex

Supraconducteurs Électrofaibles Théorie de

Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclus

/ Garaud-Volkov '10 /

Soient les petites fluctuations

$$extbf{W}_{\mu}^{ extbf{a}}
ightarrow extbf{W}_{\mu}^{ extbf{a}} + \delta extbf{W}_{\mu}^{ extbf{a}} \,, \hspace{5mm} extbf{B}_{\mu}
ightarrow extbf{B}_{\mu} + \delta extbf{B}_{\mu} \,, \hspace{5mm} \Phi
ightarrow \Phi + \delta \Phi$$

 \Rightarrow les équations sont linéarisées par rapport à $\delta \textit{W}_{\mu}^{\textit{a}}$, $\delta \textit{B}_{\mu}$, $\delta \Phi$.

Linéarisation

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex

Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Sala

Nouvelles solutions

Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative

Modes chargés

Compliant

Soient les petites fluctuations

 $W_{\mu}^{a} \rightarrow W_{\mu}^{a} + \delta W_{\mu}^{a}$, $B_{\mu} \rightarrow B_{\mu} + \delta B_{\mu}$, $\Phi \rightarrow \Phi + \delta \Phi$

/ Garaud-Volkov '10 /

 \Rightarrow les équations sont linéarisées par rapport à $\delta \textit{W}_{\mu}^{\textit{a}}$, $\delta \textit{B}_{\mu}$, $\delta \Phi$.

Fixation de degrés de liberté résiduels

'Jauge de fond'

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

Séparation de variables

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen
Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteu

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solution Propriétés physiqu

Analyse de stabilit

Problème de Schrödinger Analyse qualitative

Modes chargés

Conclus

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 Supraconducteu

Supraconducteur Électrofaibles Théorie de

Weinberg-Salam
Nouvelles solutions

Analyse de stabilit

Problème de Schrödinger
Analyse qualitative

Modes chargés

Conclusi

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 $\underline{\mathbf{si}} \ \omega^2 < 0$

Problème de Schrödinger

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteurs

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Analyse de stabilite

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative
Résultats quantitatifs

Modes chargés

Simplification des équations

- Après fixation de la jauge, le système découple en $40 \rightarrow 32 + 8 \text{ eqs.}$
- le système de 8 eqs. est non-physique (jauge pure)

Problème de Schrödinger

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

to to a decade of

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Weinberg-Salam
Nouvelles solutions

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 $40 \rightarrow 32 + 8 \,$ 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

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducte

Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Propriétés physiques

Analyse de stabilité

Problème de Schrödinger Analyse qualitative

Résultats quantitatifs

Conclusion

Simplification des équations

- Après fixation de la jauge, le système découple en $40 \rightarrow 32 + 8$ 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

$$\frac{1}{\rho} \left(\rho \Psi' \right)' - \mathcal{U}(\kappa, \mathbf{m} | \rho) \Psi = \Lambda \Psi \quad \text{avec} \quad \Lambda = -\omega^2$$

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

Cas des vortex non-chargés ($I_0 = 0$)

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

Analyse de stabilité

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex

Supraconducteur Electrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions Propriétés physiques

Analyse de stabilite Problème de Schrödinger

Analyse qualitative

Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

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

Analyse de stabilité

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction
Abrikosov-Nielsen-Olesen
Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Weinberg-Salam
Nouvelles solutions
Propriétés physiques

Analyse de stabilité Problème de Schrödinger

Analyse qualitative
Résultats quantitatifs

Modes chargés

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

Analyse Qualitative/Quantitative

- si ω² < 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_w, n, ν, I)
- Résolution du problème au bord est chronophage.
 Recherche en 2 étapes.
 - 1) recherche qualitative (critère de Jacobi si $l_0 = 0$)
 - 2) si un secteur est instable, la solution est construite explicitement

Analyse de stabilité

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction
Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

Analyse de stabil

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

_ . . .

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

Analyse Qualitative/Quantitative

- si ω² < 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_w, n, ν, I)
- Résolution du problème au bord est chronophage.
 Recherche en 2 étapes.
 - 1) recherche qualitative (critère de Jacobi si $l_0 = 0$)
 - 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

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen
Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteu

Théorie de

Weinberg-Salam

Propriétés physique

Analyse de stahil

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Résultats quantitatifs Modes chargés

wodes charges

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

- m = 0 (modes axisymétriques)
- $\underline{\text{et}} |\kappa| < \kappa_{\text{max}}(\mathcal{I})$
- \Rightarrow construction explicite pour m = 0 on veut $\omega^2(\kappa)$

des vortex non chargés ($l_0 = 0$)

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteur

Théorie de

Weinberg-Salam Nouvelles solution

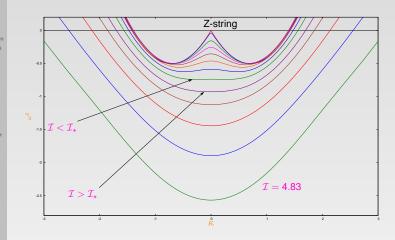
. . . .

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclus



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

Interprétation

Vortex Électrofaibles

J. Garand

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Problème de Schrödinger

Résultats quantitatifs Modes chargés

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 $\mathcal{I} = 0$ ou si $\theta_w = \pi/2$ / Garaud-Volkov '08 /

Interprétation

Vortex Électrofaibles

J. Garand

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Problème de Schrödinger

Résultats quantitatifs

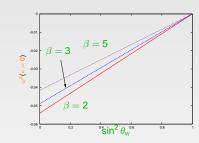
Modes chargés

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 $\mathcal{I} = 0$ 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

Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

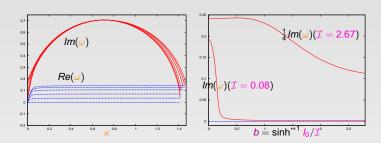
Nouvelles solution

Analyses de etabili

Problème de Schrödinger Analyse qualitative

Résultats quantitatifs Modes chargés

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

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteurs

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions Propriétés physiques

Analyse de stabilite Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

Introduction

- Abrikosov-Nielsen-Olesen
- Vortex supraconducteurs
- 2 Vortex Supraconducteurs Électrofaibles
 - Théorie de Weinberg-Salam
 - Nouvelles solutions
 - Propriétés physiques
- Analyse de stabilité
 - Problème de Schrödinger
 - Analyse qualitative
 - Résultats quantitatifs
 - Modes chargés
- 4 Conclusion

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteurs

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Nouvelles solutions Propriétés physique

Analyse de stabilite 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 ${\cal I} \sim 10^9 10^{10}$ Ampères

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

Analyse de stabilit

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 ${\it I}\sim 10^9-10^{10}$ Ampères
- possibilités observationnelles plausibles, mais pas (encore) étudiées

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction
Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteurs

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

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 ${\it I}\sim 10^9-10^{10}$ 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

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Analyse de stabilite
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 ${\it I}\sim 10^9-10^{10}$ 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 $\theta_w < \pi/2$
- 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

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

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 $\mathcal{I} \sim 10^9 10^{10}$ 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 $\theta_w < \pi/2$
- 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 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 ${\it I}\sim 10^9-10^{10}$ 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 $\theta_w < \pi/2$
- 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 ?

Perspectives - Vortons (1/2)

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

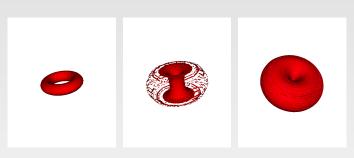
Vortex Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

nalvse de stabili

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 Supraconducteu

Électrofaibles

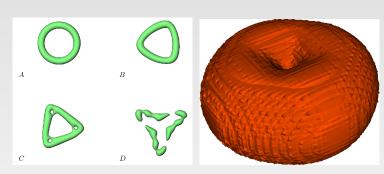
Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physiques

Analyse de stabil

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_{vorton} est petit



/d'après Battye and Sutcliffe /

Perspectives - Vortex Non-Uniformes

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteur Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions Propriétés physique

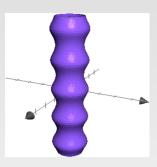
Analyse de stabi

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

 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 Supraconducteu

Supraconducteurs Électrofaibles Théorie de

Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Proprietes physiques

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

Dronviétée physique

Analyse de stabilit

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

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclusion

Critère de Jacobi

Critère de Jacobi Compléments

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex Supraconducteur

Théorie de Weinberg-Salam

Propriétés physiques

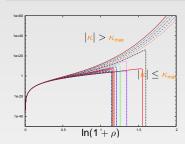
Analyse de stabil

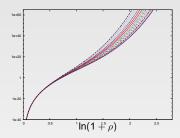
Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Conclusion

Recette

Soient $\Psi_s(\rho)$ ($s=1,\ldots,32$) les 32 solutions du problème de Schrödinger, linéairement indépendantes, et régulières sur l'axe de symétrie. Chacune est un vecteur à 32 composantes, $\Psi_s(\rho) \equiv \Psi_s^I(\rho)$, $I=1,\ldots,32$. 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

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen Vortex supraconducteurs

Vortex

Supraconducteurs Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions

Propriétés physiqu

Analyse de stabilit

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative

Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclusion

Construction Numérique

Construction Numérique – Multishooting Compléments (1/4) (voir e.g. Stoer-Bulirsch)

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Introduction

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex

Supraconducteur Électrofaibles

Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Analyse de stabi

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.

• If faut donc déterminer le vecteur des paramètres indépendants $s_k = y(x_k)$ (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

J. Garaud

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vorte

Supraconducteurs

Théorie de Weinherg-Sai

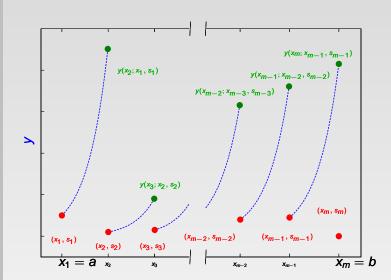
Nouvelles solutions

Analysa da etahilit

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

Introductio

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex

Supraconducteurs

Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Analyse de stabi

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Conclusion

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

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

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 O2scl¹.)
- intégration avec adaptateur de pas
- résolution du système linéaire multidimensionnel
 F(s) = 0 avec la méthode Hybride de Powell

¹http://o2scl.sourceforge.net/o2scl/html/classode_bv_multishoot.html.

Construction Numérique – Multishooting Compléments (4/4)

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducto

Théorie de

Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Problème de Schrödinger Analyse qualitative

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

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

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

Nouvelles solution

r ropriotos priyorques

Problème de Schrödinger

Problème de Schrödinge 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

Supraconducteur Électrofaibles

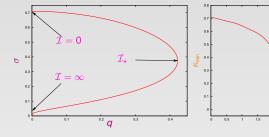
Weinberg-Salam Nouvelles solutions

nalvse de stabili

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

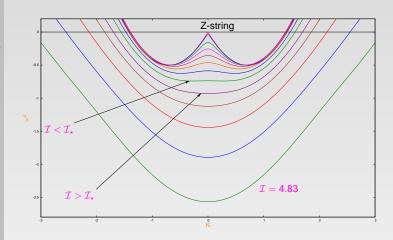
Théorie de Weinberg-Salam

Nouvelles solutions

Amelian de exelett

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

Dronviátán physics

Analyse de etabili

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 Supraconducteur

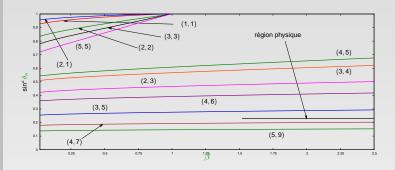
Théorie de Weinberg-Salam Nouvelles solutions

Amelian de eschilis

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs

Modes charges

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 Supraconducte

Supraconducteur Électrofaibles

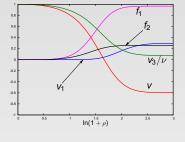
Weinberg-Salam
Nouvelles solutions
Propriétés physique

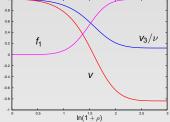
Analyse de stabili

Problème de Schrödinger Analyse qualitative Résultats quantitatifs Modes chargés

Conclusion

Solution chirale et Z-string pour n = 4, $\nu = 7$ et $\sin^2 \theta_w = 0.23$





- 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

Problème de Schrödinger

Analyse qualitative

Résultats quantitatifs

Modes chargés

Conclusion

Modes chargés

Modes chargés

Vortex Électrofaibles

J. Garaud

Abrikosov-Nielsen-Olesen

Vortex Supraconducteu Électrofaibles

Théorie de Weinberg-Salar

Nouvelles solutions Propriétés physiques

Analyse de stabili

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