

Du Big Bang à l'apocalypse: Symétries et solitons dans la cosmologie

Éric Dupuis

Université de Montréal, département de physique
Conférences du vendredi des stagiaires

27-06-2014

- 1 Cosmologie
 - Cosmologie 101
 - Atteinte du vide
 - Symétrie et cosmologie

- 2 Solitons - Appareillage mathématique
 - Équation d'ondes et soliton
 - Formalisme Lagrangien
 - Kink

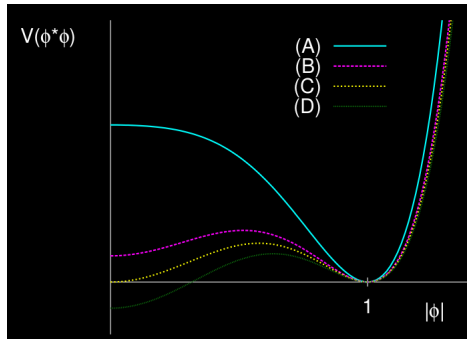
- 3 Quotidien en cosmologie théorique des particules

Cosmologie 101

- ① Cosmologie : Structure/origine/évolution de l'univers
 - ① Big Bang
 - ② Modèles inflationnistes
 - ③ Expansion de l'univers
- ② Règles : Relativité générale, mécanique quantique, théorie des champs
- ③ Configurations : Constantes de couplage, paramètres libres

Questions fondamentales (style cosmo)

- 1 D'où venons-nous ? (État primordial de l'univers)
- 2 Qui sommes-nous ? (État actuel de l'univers)
- 3 Où allons-nous ? (Évolution de l'univers)



Symétries en physique des particules

Brisure spontanée de symétrie

Les lois de la nature peuvent posséder des symétries sans que l'état de vide (fondamental) le soit nécessairement

- ① Boson : Goldstone, Higgs et les jauges
- ② Glashow, Salam et Weinberg : $SU(2) \times U(1)$

Modèle standard permet les associations suivantes :

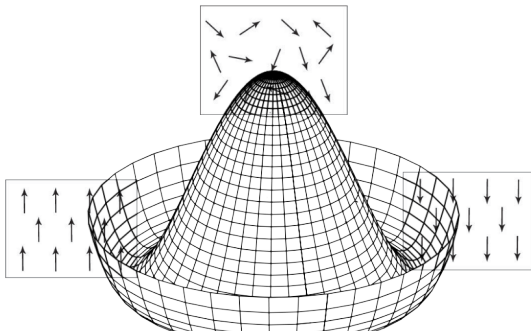
Groupes de Lie pour les forces

- ① nucléaire faible : $SU(2)$
- ② nucléaire forte : $SU(3)$
- ③ électromagnétique : $U(1)$

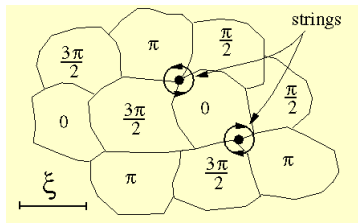
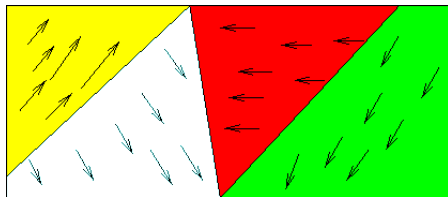
Ferroaimant de Heisenberg - Dipôles magnétiques sur réseau

Invariance de H sous rotation - symétrie $SO(2)$

$$H = -J \sum_i \sum_{\text{voisins } j} \vec{S}_i \cdot \vec{S}_j$$



- ① Température critique (Curie)
- ② Vides dégénérés, différent dans l'espace : défauts topologiques (solitons)



Fin de 1ère section

Cosmologie - Retenez :

Description de l'univers par un potentiel U

- ① Origine $\rightarrow \max(U)$
- ② État actuel
 - \rightarrow métastable ?
 - \rightarrow symétrie brisée ?

Outillage - Solitons :

- \rightarrow Symétrie brisée
- \rightarrow Défauts topologiques
- \rightarrow Solitons

Évolution de l'univers :

Solitons peuvent affecter le taux de transition vers un vrai vide

Équation d'ondes

Champ scalaire défini dans \mathbb{R}^n : $\phi(\vec{x}, t)$

Équation d'onde

$$\frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 \phi}{\partial t^2} - \nabla^2 \phi = \square \phi = 0 \quad (1)$$

Deux propriétés étudiées dans les solutions ϕ

- Forme et vitesse de l'onde conservées
- Deux ondes retrouvent asymptotiquement leur forme et vitesse

① Équation d'onde : $V=0$

Potentiels différents - Équations du mouvements modifiées

① terme dispersif : $\square\phi + m^2\phi = 0$ (Klein-Gordon)

① onde plane : $k^2 \rightarrow k^2 + m^2$

② terme non-linéaire : ϕ^3

En s'éloignant de l'équation d'onde, les deux propriétés peuvent être conservées : ondes solitaires et solitons

Sur sa monture, John Russell poursuit sa destinée, vers l'onde solitaire !



Description d'un soliton topologique

① Densité d'énergie d'un soliton :

- ① Localisée dans l'espace (finitude)
- ② Conservée et non-nulle (solution non-dissipative, exigence topologique)

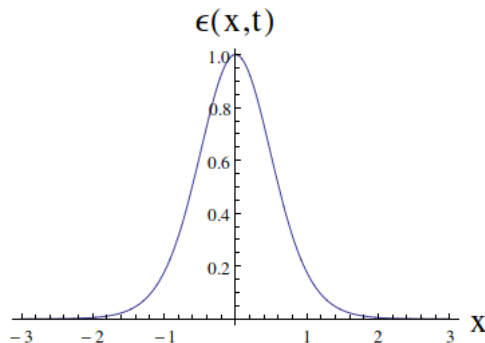
$$E[\phi] = \int dx dt (\mathcal{H}[\phi]) = \int dx dt \left[\frac{1}{2} (\partial_x \phi)^2 + V(\phi) \right]$$

② Énergie finie :

- ① $\lim_{x \rightarrow \pm\infty} \partial_x \mathcal{H} = 0$
- ② $\lim_{x \rightarrow \pm\infty} \phi[x] = g^{(i)}$ où les $g^{(i)}$ sont les min. de V

③ Structure des vides non triviale

En image



Formalisme Lagrangien

Notation covariante

- ① $x_0 = ct$ $x_{1,2,3} = x, y, z$
- ② $x_\mu = (x_0, \vec{x})$ $x^\mu = (x_0, -\vec{x})$
- ③ Métrique : $x^\mu = g^{\nu\mu} x_\nu$
- ④ Minkowski : $\eta^{\nu\mu} \rightarrow \text{diag}(1, -1, -1, -1)$

$$\partial^\mu = \left(\frac{1}{c} \partial_t, -\nabla \right)$$
$$\partial_\mu \partial^\mu = \frac{1}{c^2} \partial_t^2 - \nabla^2$$

- ① *Action* : $S[\phi] = \int dt(L[\phi]) = \int dx_\mu(\mathcal{L}[\phi])$
 - ① Principe d'Hamilton : ϕ_0 | action minimisée
 - ② Premier ordre nul pour un minimum d'action
- ② $\mathcal{L}[\phi] = \frac{1}{2}\partial_\mu\phi(\partial^\mu\phi)^* - V$
- ③ *Euler-Lagrange* : $\partial_\mu \left(\frac{\mathcal{L}}{\partial(\partial_\mu\phi)} \right) = \frac{\partial\mathcal{L}}{\partial\phi}$

Équation d'ondes - $V=0$

Par Euler-Lagrange :

$$\partial_\mu \left(\frac{\partial_a\phi(\partial^a\phi)^*}{\partial_\mu\phi} \right) = 0$$

$$\partial_\mu(\partial^\mu\phi)^* = 0$$

$$\square\phi = 0$$

Kink : cas de figure typique

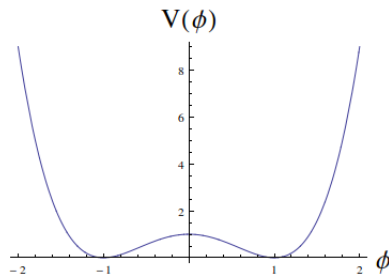
Théorie des champs :

- ① Champ scalaire ϕ
- ② 1+1 dimensions
→ solutions statiques

Par Euler-Lagrange :

→ $\phi'' = \lambda\phi^3 - m^2\phi$ (équation statique)

$$V(\phi) = \frac{\lambda}{4}(|\phi|^2 - \frac{m^2}{\lambda})^2$$



Analogie mécanique classique

$$\mathcal{H}[\phi] = \frac{1}{2} \partial_\mu \phi (\partial_\mu \phi)^* + V$$

Champ

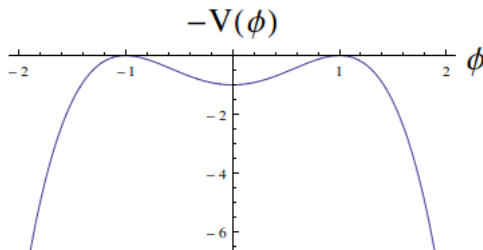
① $\mathcal{H} = \frac{1}{2} (\partial_t \phi)^2 + \frac{1}{2} (\partial_x \phi)^2 + V(\phi)$

② $E_\phi = \int dx \left[\frac{1}{2} (\partial_x \phi)^2 + V(\phi) \right]$

Particule

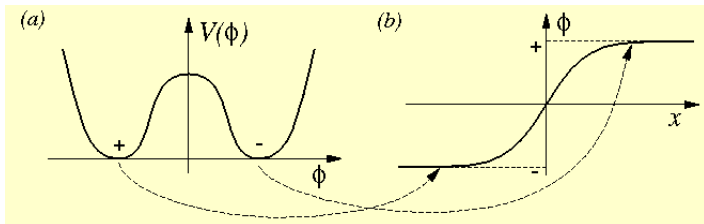
① $L = \frac{1}{2} \dot{q}^2 - U(q)$

② $S_q = \int dt \left[\frac{1}{2} \dot{q}^2 - U(q) \right]$



Kink

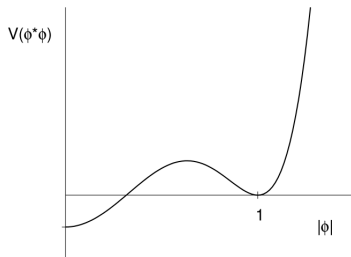
$$\phi(x) = \frac{m}{\sqrt{\lambda}} \tanh \left[\frac{m}{\sqrt{2}} (x - x_0) \right]$$



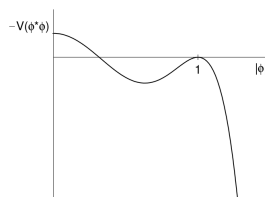
- 1 Défaut topologique et déformations continues
- 2 Mur de domaine (symétrie discrète brisée, 1 dimension)
- 3 En plusieurs dimensions, cordes cosmiques, monopôles

Retour - Cosmologie et solitons

- ① Symétries brisées dans la nature (**MS**, ferroaimant)
- ① Symétrie brisées : structure non triviale des vides dans l'univers
→ défauts topologiques → solitons
- ② Évolution de l'univers ?



Taux de désintégration : effet tunnel quantique



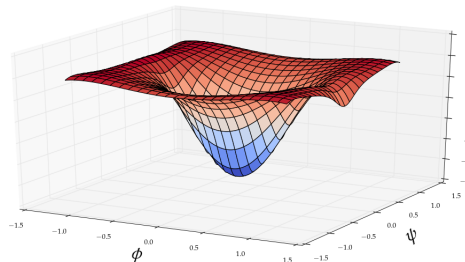
- ① Action Euclidienne
→ $\min S_E \rightarrow$ Bounce, instanton
- ② Intégrale de chemin :
 $\tau/V \approx e^{-S_0/\hbar}$

Fluctuation d'un soliton : autre source de désintégration !!!

Potentiel à deux champs $\phi(x, t)$ et $\psi(x, t)$

$$V(\phi, \psi) = (\psi^2 - \delta_1)(\psi^2 - 1)^2 + \frac{\alpha}{\psi^2 + \gamma} [(\phi^2 - 1)^2 - \frac{\delta_2}{4}(\phi - 2)(\phi + 1)^2]$$

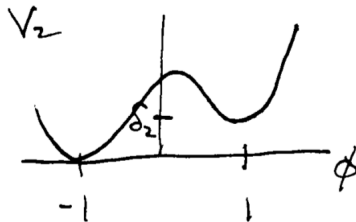
- 1 1+1 dimensions, on cherche une solution statique
- 2 Paramètres : $\alpha, \gamma, \delta_1, \delta_2$
- 3 γ : couplage



Pourquoi bâtir un potentiel comme ça en premier lieu ? ! ? !



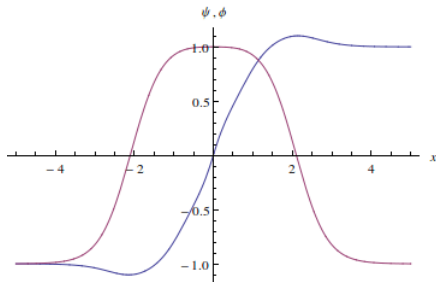
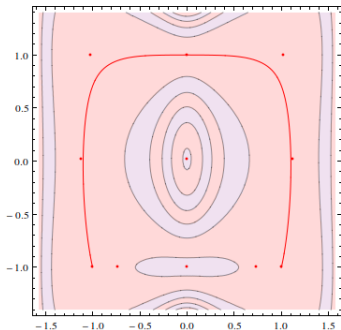
- ① $\delta_1 \rightarrow$ contrôle du minima central
- ② Potentiel d'ordre 6,
CLASSIQUE!
 α : Importance du 2ème terme
 γ : Importance du couplage



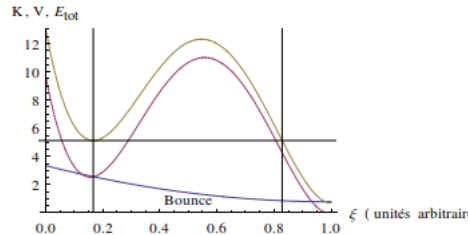
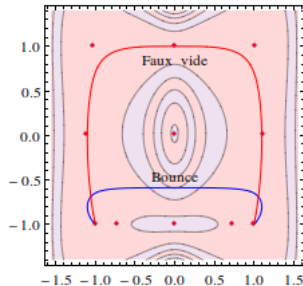
- ① $\delta_2 \rightarrow$ Contrôle de la
séparation entre minimum
sur l'axe ϕ

À venir...

Solutions aux équations de mouvements (contraintes à $\lim_{x \rightarrow \pm\infty}$)



Tester la stabilité de la solution



Trouver une borne maximale sur l'action \rightarrow borne minimale sur τ