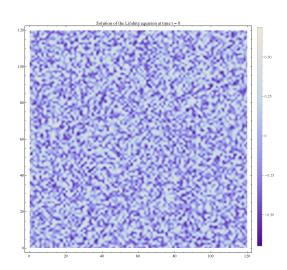
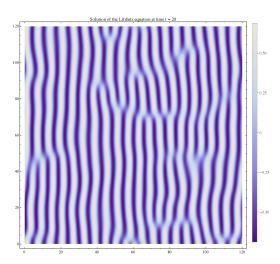
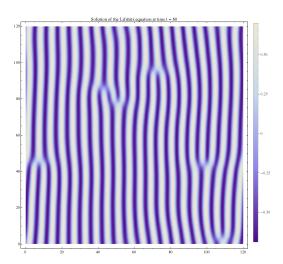
Étude du point de Lifshitz par le groupe de renormalisation.

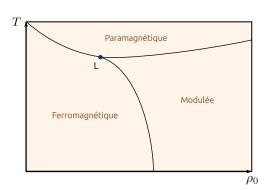
Nicolas Macé
Responsable de stage : Dominique Mouhanna

Stage du 13 janvier au 7 mars 2014 au Laboratoire de physique théorique de la matière condensée (LPTMC) UMPC



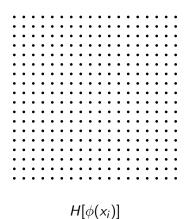


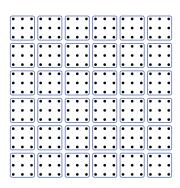




Hamiltonien de Lifshitz

$$H[\phi] = \int_{\chi} \frac{1}{2} (\partial_{\perp} \phi)^2 + \frac{\rho_0}{2} (\partial_{/\!/} \phi)^2 + \frac{\sigma_0}{2} (\partial_{/\!/}^2 \phi)^2 + U(\rho), \ \rho \stackrel{\mathsf{def}}{=} \frac{\phi^2}{2}$$





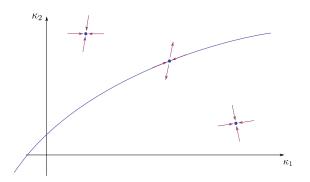
$$H[\phi(x_i)]$$

$$\tilde{\phi}(x_b) = \frac{1}{Sa} \sum_{i \in b} \phi(x_i)$$

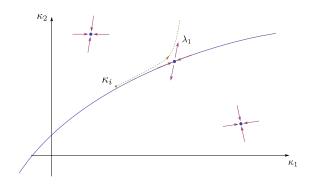
$$H[\phi(x_i)] \to \tilde{H}[\tilde{\phi}(x_b)]$$

$$\begin{cases} x' = x/S \\ \phi' = S^{\Delta}\phi \end{cases} \rightarrow H_S[\phi'(x_i')]$$

Comparer H et $H_S \rightarrow$ renormalisation des constantes de couplage.

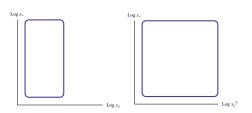


Représentation schématique des flots dans l'espace des couplages.



$$\xi \propto |T - T_c|^{-\nu}, \ \nu = \frac{1}{\lambda_1}$$

Application au modèle de Lifshitz en champ moyen

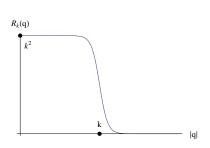


Blocs de spin avant et après introduction de θ .

Directions inéquivalentes \implies échelles inéquivalentes $S_{/\!\!/}$, S_{\perp} . On introduit θ tel que $S_{/\!\!/}=S_{\perp}^{\theta}$.

Résultats du champ moyen

$$\theta_{\rm cm} = \frac{1}{2}, \ d_c^> = 4 + \frac{m}{2}$$



Dépendance en impulsion typique du régulateur $R_k(q)$.

$$\partial_t \bar{\Gamma}_k = \frac{1}{2}$$

$$\partial_t \Gamma_k[\phi] = rac{1}{2} \int_q \partial_t R_k(q) G_k(q,-q)$$

$$q_1$$
 $-q_2$ $G_k(q_1, q_2)$

$$G_k(q_1, q_2) = \left(\Gamma_k^{(2)} + R_k\right)_{q_1, q_2}^{-1}$$

Symétries \implies forme générale de l'action effective de Lifshitz :

$$\Gamma_{k}[\phi] = \int_{X} U(\rho) + \left(\frac{1}{2}Z_{\perp}(\rho)(\partial_{\perp}\phi)^{2} + \frac{1}{4}Y_{\perp}(\rho)(\partial_{\perp}\rho)^{2} + ...\right) + \left(\frac{1}{2}\rho_{0}(\rho)(\partial_{\parallel}\phi)^{2} + ...\right) + \left(\frac{1}{2}Z_{\parallel}(\rho)(\partial_{\parallel}^{2}\phi)^{2} + ...\right)$$

Pour calculer les exposants critiques la structure impulsionnelle importe peu \rightarrow simplifications.

Forme définitive de l'Ansatz :

$$\Gamma_k[\phi_i] = \int_x \frac{Z_{\perp}}{2} (\partial_{\perp}\phi)^2 + \frac{\rho_0}{2} (\partial_{/\!/}\phi)^2 + \frac{Z_{/\!/}}{2} (\partial_{/\!/}^2\phi)^2 + U(\rho).$$

Équations de flot du modèle

•
$$\partial_t u_t(\rho) = -d_m u_t(\rho) + (\theta \eta_{/\!/} + d_m - 4\theta) \rho u_t'(\rho)$$

 $+ 8v_m v_{d-m} \left(l_0^{dm} \left(u_t'(\rho) + 2\rho u_t''(\rho) \right) + (n-1) l_0^{dm} \left(u_t'(\rho) \right) \right)$

•
$$\partial_t \rho_0 = -\theta \left(2 - \eta_{/\!/}\right) \rho_0 - 64 \frac{v_{d-m}v_m}{m} \rho u^{(2)}(\rho)^2 m_{1,2202}$$

•
$$\eta_{\perp} = 32 v_{d-m} v_m \rho u^{(2)}(\rho)^2$$

•
$$\eta_{/\!/} = \eta_{\perp} \left[m_{1,3100} - \frac{1}{2} k_{1,2100} - \frac{2}{m} \left(6s_{1,4102} - 6v_{1,31002} + w_{1,2102} \right) + \frac{2}{m(m+2)} \left(24t_{1,5104} - 36z_{1,4104} + 6u_{1,3104} + 8y_{1,3104} - x_{1,2104} \right) \right]$$

Approximation du potentiel local : $\theta \simeq \theta_{\rm cm} = \frac{1}{2}$, $\eta_{/\!/,\perp} \simeq \eta_{\rm cm} = 0$.

On a choisi de résoudre directement les équations de point fixe.

$$0 = u(\rho) - a\rho u'(\rho) + b(\rho_0) \left(\frac{1}{1 + \rho_0 + u'(\rho) + 2\rho u''(\rho)} + \frac{n-1}{1 + \rho_0 + u'(\rho)} \right)$$

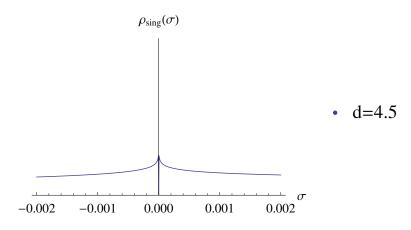
$$u'(0) = \sigma$$

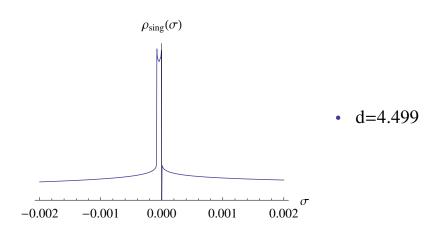
$$u(0) = nb(\rho_0)/(1 + \sigma)$$

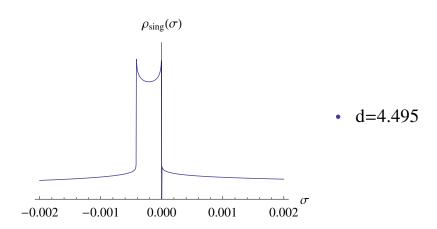
Stratégie de résolution

- Commencer à $d=d_c^>$ ($\sigma^{\rm Lif}=0$, $\rho_0^{\rm Lif}=0$).
- $d \rightarrow d \delta d$.
- Trouver σ^{Lif} .
- Trouver ρ_0^{Lif} .
- Revenir à l'étape (2).

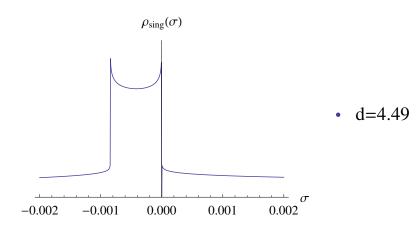
Les exposants critiques



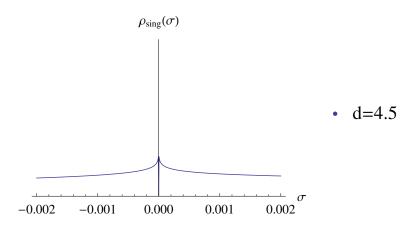




Les exposants critiques



Les exposants critiques



- modélisation d'un phénomène mal compris : la ségrégation
- relations entre physique, mathématiques et analyse numérique
- un domaine de la physique nouveau et en plein essor