

# Asymptotiques de Lifshitz pour des potentiels non signés

F. Klopp<sup>1</sup> S. Nakamura<sup>2</sup>

<sup>1</sup>Université Paris 13  
et  
Institut Universitaire de France

<sup>2</sup>Université de Tokyo

5 novembre 2008



## Outline

- 1 Asymptotiques de Lifshitz: une brève introduction
  - Le modèle d'Anderson
  - Asymptotiques de Lifshitz
- 2 Quand le potentiel change de signe
  - Le modèle
  - L'énergie du fond du spectre
  - Asymptotiques de Lifshitz
- 3 Application au modèle de déplacement aléatoire
- 4 Une esquisse des preuves
  - Découplage dû à la symétrie
  - La majoration dans l'asymptotique de Lifshitz
  - Un cas où il n'y a pas d'asymptotiques de Lifshitz



## Le modèle d'Anderson

Sur  $\mathbb{R}^d$ , on considère le modèle d'Anderson

$$H_\omega = -\Delta + V_\omega \text{ où } V_\omega(x) = \sum_{\gamma \in \mathbb{Z}^d} \omega_\gamma V(x - \gamma)$$

où

- $V : \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}$  est continue, non identiquement nulle et à support compact ;
- $(\omega_\gamma)_\gamma$  sont des variables aléatoires i.i.d à valeurs dans  $[a,b]$ ,  $a$  et  $b$  sont dans le support.

$H_\omega$  est auto-adjoint sur  $H^2(\mathbb{R}^d)$ . C'est une famille ergodique d'opérateurs.

Par conséquent, il existe un spectre presque sûr, disons  $\Sigma$ . Soit  $E_- = \inf(\Sigma)$ .

On veut étudier le spectre de ou des quantités spectrales associées à  $H_\omega$  près  $E_-$ .

Quand  $V$  ne change pas de signe, il est clair que

- $E_- = \inf(\sigma(-\Delta + V_{\bar{b}}))$  si  $V \leq 0$ ;
- $E_- = \inf(\sigma(-\Delta + V_{\bar{a}}))$  si  $V \geq 0$ .

Pour fixer les idées, supposons que, pour  $c \in \{a,b\}$ ,

$$\liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\log |\log \mathbb{P}(\{|c - \omega_0| \leq \varepsilon\})|}{\log \varepsilon} = 0.$$



## Asymptotiques de Lifshitz

On définit la densité d'états intégrée de  $H_\omega$  par

$$N(E) = \lim_{L \rightarrow +\infty} \frac{1}{(2L)^d} \#\{\text{valeurs propres de } H_{\omega|_{[-L,L]^d}}^N \text{ inférieures à } E\}.$$

Cette limite existe presque sûrement, est indépendante de  $\omega$  et croissante. On a

$$N(E) = \mathbb{E} \left[ \text{tr}(\mathbf{1}_{[0,1]^d} \mathbf{1}_{(-\infty, E]}(H_\omega)) \right].$$

### Théorème (Lifshitz, Pastur, Kirsch, Simon,...)

Si  $V$  ne change pas de signe, alors

$$\limsup_{\substack{E \rightarrow E_- \\ E \in \Sigma}} \frac{\ln |\ln(N(E))|}{\ln(E - E_-)} = -\frac{d}{2}.$$

Conséquence : localisation au fond du spectre pour le modèle d'Anderson avec des potentiels de simple site répulsifs ou attractifs.



## Une idée de la preuve :

Supposons  $a = 0$  et  $V \geq 0$ . Alors,  $E_- = 0$ . On se ramène à estimer

$$\mathbb{P} \left( \{H_{\omega|_{[-L,L]^d}}^N \text{ a une valeur propre inférieure à } \varepsilon\} \right)$$

pour  $L \sim \varepsilon^{-\alpha}$ .

C'est la probabilité qu'il existe  $\psi \in H^1([-L,L]^d)$  telle que

$$\langle -\Delta \psi, \psi \rangle + \langle V_{\omega} \psi, \psi \rangle \leq \varepsilon \|\psi\|^2.$$

Comme  $V_{\omega} \geq 0$  et  $-\Delta \geq 0$ , ceci implique

$$\langle -\Delta \psi, \psi \rangle \leq \varepsilon \|\psi\|^2$$

et

$$\langle V_{\omega} \psi, \psi \rangle \leq \varepsilon \|\psi\|^2.$$

Il reste donc à estimer

$$\varepsilon^{d/2} \sum_{|\gamma| \leq \varepsilon^{-1/2}} \omega_{\gamma} \leq C\varepsilon,$$

ce que l'on fait par une inégalité de grandes déviations.

## Le modèle :

On s'intéresse au cas quand  $V$  change de signe i.e. on suppose

(H1) il existe  $x_+ \neq x_-$  tels que  $V(x_-) \cdot V(x_+) < 0$ .

Il nous faudra aussi supposer:

(H2)  $V$  est à support dans  $(-1/2, 1/2)^d$  et symétrique par réflexion i.e. pour tout  $\sigma = (\sigma_1, \dots, \sigma_d) \in \{0, 1\}^d$  et tout  $x = (x_1, \dots, x_d) \in \mathbb{R}^d$ , on a

$$V(x_1, \dots, x_d) = V((-1)^{\sigma_1} x_1, \dots, (-1)^{\sigma_d} x_d).$$

## L'énergie du fond du spectre :

Considérons l'opérateur  $H_{\lambda}^N = -\Delta + \lambda V$  sur  $[-1/2, 1/2]^d$  avec c.b. de Neumann.

Son spectre est discret ; soit  $E_-(\lambda)$  l'énergie de son état fondamental.

C'est une valeur propre simple et  $\lambda \mapsto E_-(\lambda)$  est réelle analytique et concave.

## Proposition

On a  $E_- = \inf(\inf \sigma(H_a), \inf \sigma(H_b)) = \inf(E_-(a), E_-(b))$ .

Si  $a$  et  $b$  sont suffisamment petits, H. Najar a prouvé la proposition en supposant

$\int_{\mathbb{R}^d} V(x) dx = E'_-(0) \neq 0$  mais sans l'hypothèse (H2).

Baker, Loss, Stolz ont étudié l'infimum du spectre presque sûr du modèle de

déplacement aléatoire :  $V_{\omega}(x) = \sum_{\gamma \in \mathbb{Z}^d} V(x - \gamma - \xi_{\gamma})$ .

## Asymptotiques de Lifshitz : quand $E_-(a) \neq E_-(b)$

Soit  $N(E)$  la densité d'états intégrée de  $H_\omega$ .

### Théorème

Supposons  $E_-(a) \neq E_-(b)$ . Alors,

$$-\frac{d}{2} - \alpha_- \leq \liminf_{E \rightarrow E_-^+} \frac{\log |\log N(E)|}{\log(E - E_-)} \leq \limsup_{E \rightarrow E_-^+} \frac{\log |\log N(E)|}{\log(E - E_-)} \leq -\frac{d}{2} - \alpha_+$$

où  $c = a$  si  $E_-(a) < E_-(b)$  et  $c = b$  si  $E_-(a) > E_-(b)$  et

$$\alpha_- = -\liminf_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\log |\log \mathbb{P}(\{|c - \omega_0| \leq \varepsilon\})|}{\log \varepsilon} \geq 0,$$

$$\alpha_+ = -\limsup_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{\log |\log \mathbb{P}(\{|c - \omega_0| \leq \varepsilon\})|}{\log \varepsilon} \geq 0.$$

### Théorème

Sous les hypothèses du théorème précédent, si on suppose de plus que la loi des variables aléatoires admet une densité absolument continue, alors, l'opérateur  $H_\omega$  est complètement localisé dans un voisinage de son énergie fondamentale.

## Asymptotiques de Lifshitz : quand $E_-(a) = E_-(b)$

### Théorème

On suppose (H1) et (H2) vérifiées et que  $E_- := E_-(a) = E_-(b)$ . Alors,

- ① si les variables aléatoires  $(\omega_\gamma)_\gamma$  ne suivent pas une loi de Bernoulli i.e. si  $\mathbb{P}(\omega_0 = a) + \mathbb{P}(\omega_0 = b) < 1$ , alors

$$-\frac{d}{2} - \alpha_- \leq \liminf_{E \rightarrow E_-^+} \frac{\log |\log N(E)|}{\log(E - E_-)} \leq \limsup_{E \rightarrow E_-^+} \frac{\log |\log N(E)|}{\log(E - E_-)} \leq -\frac{1}{2} - \alpha_+. \quad (2.1)$$

- ② Si  $\mathbb{P}(\omega_0 = a) + \mathbb{P}(\omega_0 = b) = 1$ , il existe des potentiels  $V$  vérifiant (H1) et (H2) tels que  $E_-(a) = E_-(b)$  et tels qu'il existe  $C > 0$  tel que, pour  $E \geq E_-$ ,

$$\frac{1}{C}(E - E_-)^{d/2} \leq N(E) \leq C(E - E_-)^{d/2}. \quad (2.2)$$

L'exposant  $-1/2$  n'est pas optimal ; on s'attend à pouvoir le remplacer par  $-d/2$ .

## Un modèle de déplacement aléatoire

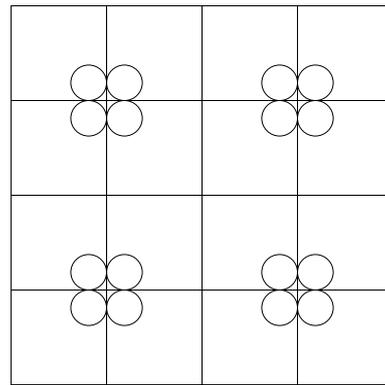
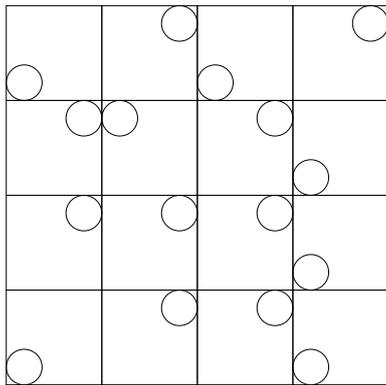
Considérons

$$H_\omega = -\Delta + V_\omega \text{ où } V_\omega(x) = \sum_{\gamma \in \mathbb{Z}^d} V(x - \gamma - \xi_\gamma).$$

où

- $V : \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}$  est continue, non identiquement nulle et à support dans  $(-r, r)^d$ ,  $0 < r < 1/2$  qui vérifie (H2);
- $(\xi_\gamma)_\gamma$  sont des variables aléatoires i.i.d distribuées dans  $\{-1/2 + r, 1/2 - r\}^d$  telles que tous ces points ont une probabilité positive.

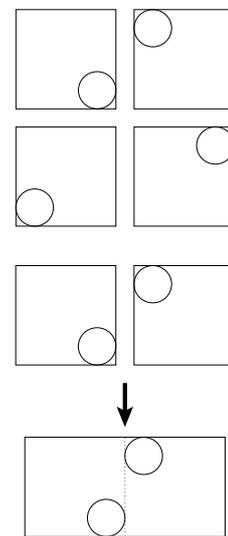
Par [BaLoSto07], les configurations minimisantes sont données par un regroupement symétrique.



Pour  $\xi \in \{-1/2 + r, 1/2 - r\}^d$ ,  $H_\xi$  est l'opérateur  $-\Delta + V(x - \xi)$  sur  $[-1/2, 1/2]^d$  avec c.b. de Neumann.

Tous les  $(H_\xi)_\xi$  ont la même énergie fondamentale, disons  $E_-$ .

$H_{\xi_1}$  et  $H_{\xi_2}$  se recollent dans la direction  $e_j$  si  $E_-$  est aussi l'énergie fondamentale de l'opérateur  $-\Delta + V(\cdot - \xi_1) + V(\cdot - e_j - \xi_2)$  sur  $[-1/2, 1/2]^d \cup (e_j + [-1/2, 1/2]^d)$  (c.b. de Neumann).



### Théorème

Soit  $N(E)$  la densité d'état intégrée de  $H_\omega$ . Alors,

- 1 si au moins deux des  $(H_\xi)_\xi$  ne se recollent pas dans au moins une direction, on a

$$\limsup_{E \rightarrow E_-^+} \frac{\log |\log N(E)|}{\log(E - E_-)} \leq -\frac{1}{2};$$

- 2 si les  $(H_\xi)_\xi$  se recollent dans toutes les directions, on a  $N(E) \geq c(E - E_-)^{d/2}$ .

## Calculer le minimum : découplage du à la symétrie

On rappelle que  $E_-(\lambda)$  est l'énergie fondamentale de  $H_\lambda^N$  i.e. de  $-\Delta + \lambda V$  sur  $[-1/2, 1/2]^d$  avec c.b. de Neumann.

Pour fixer les idées, on suppose que  $E_-(a) \leq E_-(b)$ .

En partitionnant  $\mathbb{R}^d$  en cubes  $\gamma + [-1/2, 1/2]^d$  pour  $\gamma \in \mathbb{Z}^d$ , on obtient

$$H_\omega \geq \bigoplus_{\gamma \in \mathbb{Z}^d} H_{\omega_\gamma}^N$$

Donc,  $H_\omega \geq E_-(a)$ .

Considérons  $H_{\omega, L}^P$ , l'opérateur  $H_\omega$  restreint à  $[-L - 1/2, L + 1/2]^d$  avec c.b. périodiques.

On démontre

### Lemme

$$\Sigma = \overline{\bigcup_{L \geq 1} \bigcup_{\omega \text{ admissible}} \sigma(H_{\omega, L}^P)}.$$

Une caractérisation de l'infimum du spectre presque sûr est donnée par

$$\inf_{\omega \in [a, b]^{C_L^d}} \inf \sigma(H_{\omega, L}^P) \leq E_-(a) \quad \text{où } C_L^d = \mathbb{Z}^d \cap [-L - 1/2, L + 1/2]^d.$$

L'état fondamental normalisé positif de  $H_a^N$ , disons  $\psi$ , est simple et unique.

La symétrie par réflexion du potentiel  $V$  garantit que  $\psi$  est symétrique par réflexion.

Pour  $\gamma \in \mathbb{Z}^d$  tel que  $|\gamma|_1 = 1$ , on prolonge  $\psi$  à  $\gamma + [-1/2, 1/2]^d$  par symétrie par réflexion par rapports à la face commune à  $[-1/2, 1/2]^d$  et à  $\gamma + [-1/2, 1/2]^d$ .

Comme  $\psi$  est symétrique par réflexion, on obtient un prolongement de  $\psi$  qui est  $\mathbb{Z}^d$ -périodique, positif and symétrique par réflexion par rapport à tout plan contenant une face de l'un des cubes de la forme  $\gamma + [-1/2, 1/2]^d$ .

De plus,  $\psi$  vérifie, pour tout  $L \geq 0$ ,  $H_{a, L}^P \psi = H_{a, 0}^P \psi = H_{a, 0}^N \psi = E_-(a) \psi$ . Ceci démontre que  $E_-(a) \geq \inf \sigma(H_{a, L}^P)$ . □

Quand le potentiel de simple site ne change pas de signe,  $H_{\omega, L}^P$  est croissant ou décroissant par rapport à chaque  $\omega_\gamma$ ; on peut donc optimiser chaque variables aléatoire séparément.

Sous l'hypothèse de symétrie, on a également un découplage de la dépendance par rapport aux variables aléatoires.

## Théorème

Supposons (H1) et (H2) vérifiées, et, que  $E_-(a) < E_-(b)$ . Alors, il existe  $C > 0$  tel que, pour  $E$  proche de  $E_-(a)$ , on a  $N(E) \leq N_m(C(E - E_-(a)))$  où  $N_m$  est la densité d'état intégrée de l'opérateur aléatoire

$$H_\omega^m = H_{\bar{a}} - E_-(a) + \sum_{\gamma \in \mathbb{Z}^d} (\omega_\gamma - a) \mathbf{1}_{[-1/2, 1/2]^d}(x - \gamma)$$

et  $H_{\bar{a}}$  est défini ci-dessus.

C'est une conséquence des c.b. de Neumann et du

## Lemme

Soit  $H_0$  auto-adjoint sur  $\mathcal{H}$ , un espace de Hilbert séparable tel que  $0 = \inf \sigma(H_0)$ . Soit  $V_1$ , un opérateur fermé, symétrique relativement borné par rapport à  $H_0$  de borne 0. Posons  $H_1 = H_0 + V_1$  et  $E_1 = \inf \sigma(H_1)$ . Supposons  $E_1 > 0$ . Alors, il existe  $C > 0$  tel que, pour  $t \in [0, 1]$ , on a

$$C(H_0 + tV_1) \geq H_0 + t$$

## Un cas où il n'y a pas d'asymptotiques de Lifshitz.

Soit  $\varphi \in \mathcal{C}^\infty((-1/2, 1/2)^d)$  une fonction positive, symétrique par réflexion, constante près du bord de  $[-1/2, 1/2]^d$  et normalisée sur ce cube.

Soit  $V = \Delta\varphi/\varphi$ . Alors,  $\varphi$  est l'état fondamental positif normalisé de  $-\Delta + V$  sur  $[-1/2, 1/2]^d$  avec c.b. Neumann.

Soit  $(\omega_\gamma)_{\gamma \in \mathbb{Z}^d}$  des variables aléatoires de Bernoulli de support  $\{0, 1\}$ .

Soit  $\varphi_L$  l'état fondamental de  $H_{\omega, L}^N$ : dans  $\gamma + [-1/2, 1/2]^d$ , il vaut

- $\varphi_L(\cdot) = \varphi(\cdot - \gamma)$  si  $\omega_\gamma = 1$ ;
- $\varphi_L(\cdot) = \text{cst}$  si  $\omega_\gamma = 0$ .

Comme l'état fondamental est uniformément borné (en  $\omega$  et  $L$ ), un résultat de [KiSi89] et un calcul impliquent qu'il existe  $C_D \geq c_N > 0$  tels que, pour tout  $\omega$ ,

- la seconde valeur propre du problème de Neumann est supérieure à  $c_N L^{-2}$ ;
- l'état fondamental du problème de Dirichlet est inférieur à  $C_D L^{-2}$ .

Comme

$$\frac{1}{L^d} \mathbb{E} (\#\{\text{v. p. de } H_{\omega, L}^D \leq E\}) \leq N(E) \leq \frac{1}{L^d} \mathbb{E} (\#\{\text{v. p. de } H_{\omega, L}^N \leq E\}),$$

pour  $L = cE^{-1/2}$ , on obtient  $C^{-1}E^{d/2} \leq N(E) \leq CE^{d/2}$ .