

## TD 8 : Particules en interaction II

### 1 Le modèle d'Ising sur réseau carré à haute et à basse température

Soient  $N$  spins  $\sigma_i = \pm 1$  placés aux nœuds d'un réseau carré de coordinnence  $q = 4$ . Le Hamiltonien d'Ising (sans champ magnétique) s'écrit :

$$H = -J \sum_{\langle i,j \rangle} \sigma_i \sigma_j ,$$

où  $J > 0$ .

- ▷ **1-1** Donner l'expression de la fonction de partition canonique  $Z(\beta)$ .
- ▷ **1-2** Dans la limite  $N \gg 1$ , quel est le nombre de paires de spins plus proches voisins ?

#### 1.1 Développement à basse température

Puisque les énergies sont discrétisées, on note  $E_i$  l'énergie du  $i^{eme}$  niveau d'énergie et  $g(E_i)$ , le nombre de microétats à cette énergie pour  $i = 0, 1, 2, \dots$

- ▷ **1-3** Écrire la fonction de partition en fonction des  $E_i$  et des  $g(E_i)$  pour  $i = 0, 1, 2, \dots$ . À basse température ( $\beta J \gg 1$ ), seuls les microétats de basse énergie contribuent à la fonction de partition. Nous allons déterminer les premiers états excités explicitement.
- ▷ **1-4** Quelle est l'énergie  $E_0$  du niveau fondamental et sa dégénérescence  $g(E_0)$  ?
- ▷ **1-5** Quelle est l'énergie  $E_1$  du premier niveau excité ? Que vaut  $g(E_1)$  ?
- ▷ **1-6** Quelle est l'énergie  $E_2$  du deuxième niveau excité ? Que vaut  $g(E_2)$  ?
- ▷ **1-7** Quelle est l'énergie  $E_3$  du troisième niveau excité ? Que vaut  $g(E_3)$  ?
- ▷ **1-8** En déduire l'expression de la fonction de partition et de l'énergie moyenne comme des développements en puissances de  $u = e^{-4\beta J} \ll 1$  à l'ordre 4 dans la limite des basses températures ( $\beta J \gg 1$ ).

#### 1.2 Développement à haute température (en supplément)

- ▷ **1-9** Que vaut la fonction de partition à la limite  $T \rightarrow \infty$  ?
- ▷ **1-10** Montrer l'identité suivante pour tout  $\sigma_i = \pm 1$  :

$$e^{\beta J \sigma_i \sigma_j} = \cosh(\beta J) (1 + v \sigma_i \sigma_j) ,$$

avec  $v = \tanh(\beta J)$ . En déduire le développement de  $Z(\beta)$  en puissance de  $v$ . En quoi s'agit-il d'un développement à haute température ?

- ▷ **1-11** Montrer que :

$$\sum_{\{\sigma\}} \sigma_i^{n_i} \sigma_j^{n_j} \dots \sigma_n^{n_n} = 2^N ,$$

si tous les  $n_k$  sont pairs et 0 sinon. La somme s'effectue sur tous les microétats du système. Pour calculer les premiers termes du développement, on utilise une représentation graphique dans laquelle un couple de spins  $\sigma_i \sigma_j$  est représenté par un lien. Quels sont les graphes qui ont une contribution non nulle pour chaque terme  $v^k$ , où  $k = 1, 2, 3, 4, 5, 6$ . Dénombrer ces graphes et en déduire le développement de  $Z(\beta)$  à l'ordre 6.

- ▷ **1-12** Calculer le développement de l'énergie libre à cet ordre.
- ▷ **1-13** En déduire le développement de l'énergie moyenne.

### 1.3 La solution exacte d'Onsager (en supplément)

En 1944, Lars Onsager a calculé la fonction de partition du modèle d'Ising sur réseau carré (à 2d) sans champ magnétique, mettant en évidence un point critique en  $kT_c = \frac{2J}{\ln(1+\sqrt{2})} \simeq 2,27J$ . L'énergie moyenne par spin s'écrit

$$\frac{\langle E \rangle}{N} = -2J \tanh(2\beta J) + \frac{K}{2\pi} \frac{dK}{d\beta} \int_0^\pi d\phi \frac{\sin^2 \phi}{\Delta(1+\Delta)} \quad (1)$$

où

$$\Delta = \sqrt{1 - K^2 \sin^2 \phi} \quad \text{et} \quad K = \frac{2 \sinh(2\beta J)}{\cosh^2(2\beta J)}.$$

L'aimantation par spin est donnée par

$$m = \left(1 - [\sinh(2\beta J)]^{-4}\right)^{\frac{1}{8}} \quad \text{pour} \quad T < T_c \quad \text{et} \quad m = 0 \quad \text{pour} \quad T > T_c.$$

Tracer sur un même graphique la solution exacte<sup>1</sup> donnée par l'équation (1) et les développements de l'énergie moyenne obtenus à basse température (question 1-8) et à haute température (question 1-13). Commenter.

## 2 Le modèle d'Ising en champ moyen

Le Hamiltonien du modèle d'Ising en présence d'un champ magnétique  $B$  est

$$H = -J \sum_{\langle i,j \rangle} \sigma_i \sigma_j - B \sum_i \sigma_i, \quad (2)$$

où la variable de spin  $\sigma_i$  vaut  $\pm 1$  et  $J > 0$ . On notera  $q$  la coordinence du réseau (le nombre de plus proches voisins).

▷ **2-1** Dans un premier temps, le spin  $i = 1$  peut varier ( $\sigma_1 = \pm 1$ ) et les  $N - 1$  autres spins sont fixés dans une configuration  $\mathcal{C}$ . Donner l'expression du Hamiltonien  $H_{\mathcal{C}}(\sigma_1)$  du spin 1 dans la configuration  $\mathcal{C}$ . En déduire que la valeur moyenne de  $\sigma_1$ , dans cette configuration des  $N - 1$  spins, est donnée par

$$\langle \sigma_1 \rangle_{\mathcal{C}} = \tanh \left( \beta(B + J \sum_{\langle j,1 \rangle} \sigma_j) \right),$$

où  $\langle j, 1 \rangle$  représente les  $q$  sites plus proches voisins de 1.

▷ **2-2** Écrire le développement de Taylor d'une fonction  $f(x)$  autour de la valeur moyenne  $\langle x \rangle$  de la variable  $x$  et montrer que si les fluctuations autour de  $\langle x \rangle$  sont faibles, on a  $\langle f(x) \rangle \simeq f(\langle x \rangle)$ .

▷ **2-3** Montrer qu'en prenant la moyenne sur toutes les configurations  $\mathcal{C}$  des  $N - 1$  spins et en utilisant l'approximation de la question précédente, on retrouve l'équation autocohérente du champ moyen :

$$m = \tanh(\beta J q m + \beta B), \quad (3)$$

où  $m = \langle \sigma_1 \rangle$ . En quoi s'agit-il d'une approximation du champ moyen ?

▷ **2-4** Montrer graphiquement qu'en *champ nul* ( $B = 0$ ), l'aimantation moyenne par spin  $m$  est nulle pour  $T > T_c = \frac{Jq}{k}$ .

▷ **2-5** Montrer que dans l'approximation du champ moyen, l'énergie moyenne du système, obtenue en prenant la moyenne du Hamiltonien (2), est donnée par

$$\langle E \rangle_{cm} = -N \left( \frac{q}{2} J m^2 + B m \right).$$

En champ nul, que vaut  $\langle E \rangle_{cm}$  pour  $T > T_c$ ? Dans le cas du réseau carré ( $q = 4$ ), on peut montrer numériquement que cette énergie moyenne en champ moyen se comporte pour  $T < T_c$  et  $B = 0$  comme  $\langle E \rangle_{cm} \simeq -2NJ(1 + 0,02T^2 - 0,021T^3)$ . Tracer  $\langle E \rangle_{cm}$  et l'énergie moyenne exacte donnée par l'équation (1). Pour quel domaine en température le champ moyen est-il une bonne approximation ?

<sup>1</sup>Le fichier "Energie moyenne de Onsager", donnant les points de la courbe  $\frac{\langle E \rangle}{N}(T)$ , est sur le site web <http://www.lptl.jussieu.fr/users/sator/Page-3.html>