

## Lista 7 - Física Estatística FCI0319

Para correção, entregue somente os exercícios marcados por †.

1. Reif: 10.8, †10.9

†2. Problema 8.5 do [Gould e Tobochnik](#).

### 3. Solução exata do modelo de Ising unidimensional

Considere o Hamiltoniano

$$H = -J \sum_{i=1}^N \sigma_i \sigma_{i+1} - h \sum_{i=1}^N \sigma_i,$$

onde  $\sigma_i = \pm 1$  representa os possíveis valores dos spins localizados numa cadeia com  $N$  spins, e  $J > 0$  é a constante de acoplamento que representa a intensidade da interação ferromagnética entre os spins, e  $h$  representa a intensidade da interação dos spins com um campo magnético externo. Considere ainda condições periódicas de contorno  $\sigma_{N+1} = \sigma_1$ . Em 1D, o modelo é solúvel exatamente, ou seja, não há a necessidade da aproximação de campo médio.

(a) Escreva a função partição como o produto de várias matrizes  $2 \times 2$  idênticas (uma para cada par de spins  $\sigma_i \sigma_{i+1}$ ).

(b) Diagonalize as matrizes e calcule a função partição em termos dos autovalores.

(c) Calcule a magnetização do sistema e discuta sobre o seu comportamento nos limites de altas e baixas temperaturas. Este modelo exhibe magnetização espontânea?

#### †4. More is the same; infinitely more is different[1]

O objetivo desse problema é exemplificar que transições de fase só são possíveis no limite de infinitos graus de liberdade. Para isso, é interessante estudar um modelo (mesmo que pareça artificial) onde podemos calcular a função de partição exatamente para qualquer  $N$ .

Considere uma rede unidimensional de  $N$  átomos localizados que interagem apenas com seus vizinhos próximos. Cada átomo pode estar em 6 configurações distintas conforme ilustra a Fig. 1(a), ou seja, em relação às setas, temos somente as possibilidades de 2 para dentro e 2 para fora (as famosas “regras do gelo”). Além disso, a interação entre os átomos é tal que permite somente interações que respeitem o alinhamento das setas conforme ilustra a Fig. 1(b). Finalmente, a energia associada às configurações (a1)—(a4) é  $\epsilon_4$  e a energia associada às configurações (a5) e (a6) é  $\epsilon_2 < \epsilon_4$ .

(a) Mostre que a densidade de energia livre se torna uma função não-analítica somente no limite  $N \rightarrow \infty$ .

(b) Calcule a temperatura  $T_c$  em que a não-analiticidade ocorre.

(c) A transição é de primeira ordem ou contínua?

(d) Calcule a descontinuidade da entropia em  $T_c$ :  $\Delta S = S(T_{c+}) - S(T_{c-})$ . Quanto vale o calor latente (por partícula) nessa transição?

### 5. Campo médio para o modelo de Heisenberg clássico

O modelo de Heisenberg ferromagnético é dado pelo Hamiltoniano

$$H = -J \sum_{\langle i,j \rangle} \mathbf{S}_i \cdot \mathbf{S}_j - \mu_B \mathbf{B} \cdot \sum_i \mathbf{S}_i,$$

onde  $\mathbf{S}_i$  é um vetor tridimensional unitário,  $\mathbf{B}$  é o campo magnético externo e  $J > 0$  é a constante de troca. A primeira somatória se dá somente entre primeiros vizinhos de uma rede cristalina qualquer.

(a) Calcule o Hamiltoniano efetivo na aproximação de campo médio para esse modelo.

(b) Derive a equação de auto-consistência para a magnetização do sistema.

(c) Calcule a temperatura crítica e compare com a do modelo de Ising (também na aproximação de campo médio).

(d) Calcule os expoentes críticos  $\beta$ ,  $\gamma$ , e  $\delta$ , e compare com os valores do modelo de Ising (também na aproximação de campo médio).

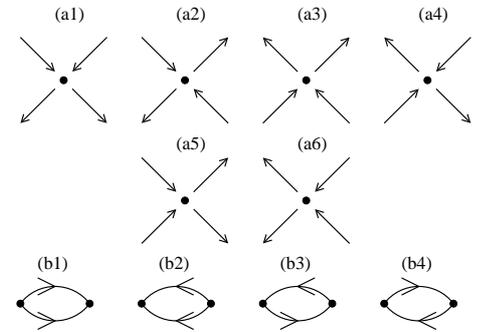


Figura 1: Possíveis configurações atômicas (a1)—(a6) e interações (b1)—(b4).

[1] Leo Kadanoff ([arXiv:0906.0653](#)) em referência à Philip W. Anderson ([Science 1972](#)).