

**FÍSICA da MATÉRIA CONDENSADA**  
Mestrado em Engenharia Física Tecnológica  
Série 2a

1. Uma cadeia de  $N$  partículas de massa  $m$ , com condições fronteira periódicas, está em repouso quando as partículas estão separadas de uma distância  $a$ . Expandindo a energia potencial do sistema em potências dos desvios,  $\eta_i$ , das coordenadas, para fora da posição de equilíbrio, obtemos:

$$V = -\frac{m}{2} \sum_{ij} C_{ij} \eta_i \eta_j,$$

com  $C_{ji} = C_{ij}$ , e tendo escolhido como zero da energia o valor da energia no ponto de equilíbrio. Como o sistema é invariante para translações, verifica-se que  $C_{ij} = C(i-j) = C_{j-i}$ .

a) Obtenha as equações de movimento. Por transformação de Fourier, introduza os modos normais de vibração. Obtenha a relação de dispersão  $\omega_q^2 = -\tilde{C}_q$  em que  $\tilde{C}_q = \sum_{x_i-x_j} e^{-iq(x_i-x_j)} C_{ij}$ .

Verifique que o Hamiltoniano e o Lagrangeano ficam completamente desacoplados nas novas variáveis (modos normais de vibração).

b) Dada a invariância para translações do espaço, um deslocamento arbitrário de uma dada solução das equações de movimento deverá ser também solução. Verifique que terá de ser  $\tilde{C}_0 = 0$ , implicando o anulamento de  $\omega_q$  quando  $q \rightarrow 0$ , ou seja, a existência de um bóson de Nambu-Goldstone.

c) Use a identidade  $2\eta_i\eta_j = \eta_i^2 + \eta_j^2 - (\eta_i - \eta_j)^2$  para reescrever o potencial na forma

$$V = \frac{m}{4} \sum_{ij} C_{ij} (\eta_i - \eta_j)^2.$$

Interprete fisicamente. Obtenha de novo as equações de movimento e a relação de dispersão, na forma  $\omega_q^2 = \tilde{C}_0 - \tilde{C}_q$ .

d) Generalize para um sistema de dimensão  $d$ .

e) Considere o limite contínuo  $a \rightarrow 0$ .

2. Na ausência de uma simetria de inversão  $\phi \rightarrow -\phi$ , a densidade Hamiltoniana efectiva da teoria de Landau para uma transição de fase pode ter potências ímpares do parâmetro de order. Estude o efeito de um termo cúbico, considerando a densidade Hamiltoniana

$$\mathcal{H} = \frac{1}{2}r\phi^2 + \frac{1}{4}b\phi^4 - \frac{1}{3}c\phi^3,$$

não incluindo o termo usual de violação de simetria, dado por  $-h\phi$ , e sendo  $r = a(T - T_0)$ ,  $a, b, c$  positivos e  $T$  a temperatura, com  $T_0$  uma dada temperatura.

a) Mostre o aparecimento de uma solução com um valor médio não nulo para o parâmetro de ordem, abaixo de uma dada temperatura  $T^*$ . Determine  $T^*$ . Faça o gráfico esquemático de  $\mathcal{H}$ , em função de  $\phi$ , mostrando a sua evolução em função da temperatura.

b) Mostre que a solução considerada na alínea anterior se torna a mais estável abaixo de uma temperatura  $T_1$ . Determine  $T_1$ . Faça o gráfico esquemático do parâmetro de ordem em função da temperatura e classifique esta transição de fase quanto à ordem.

c) O que acontece quando  $T < T_0$ ? Determine as regiões de estabilidade e de metaestabilidade das soluções e o comportamento do sistema num ciclo em que se varia a temperatura.

Sugestão: use variáveis reduzidas  $t = \frac{T-T_0}{T_1-T_0}$  e  $\varphi = \frac{\phi}{\phi_1}$ , em que  $\phi_1$  é o valor de  $\phi$  para  $T = T_1$ . Normalize  $\mathcal{H}$  de modo que o coeficiente do termo em  $\varphi^4$  passe a ser 1.

3. Considere o modelo de Ising em campo transverso, a  $d$  dimensões, em equilíbrio termodinâmico à temperatura  $T$  e definido pelo Hamiltoniano:

$$\mathcal{H} = -\Gamma \sum_i S_i^x - \frac{1}{2} \sum_{ij} J_{ij} S_i^z S_j^z$$

em que  $\vec{S}_i$  são spins  $\frac{1}{2}$ , com interacção  $J_{ij}$  segundo o eixo dos  $z$  apenas, e  $\Gamma$  é o campo magnético transverso, segundo o eixo dos  $x$ .

a) Faça a teoria de campo médio e escreva as equações de estado e constitutiva.

b) Para  $\Gamma > \Gamma_C(T)$  os spins estão completamente polarizados pelo campo magnético, i.e. estão orientados segundo o eixo dos  $x$ . No entanto, se reduzirmos o campo magnético, teremos para  $\Gamma < \Gamma_C(T)$  o aparecimento de uma componente da magnetização (ou do campo efectivo) também segundo o eixo dos  $z$ , devido à interacção entre os spins, havendo pois uma transição de fase, em que  $\langle S^z \rangle$  é o parâmetro de ordem. Particularize os resultados da alínea a) para cada uma destas duas fases, e indique as equações que permitem a sua caracterização. Sugestão: use o ângulo  $\theta$  da magnetização ou do campo efectivo com o eixo dos  $x$  para caracterizar estes vectores.

c) Obtenha a equação da linha  $\Gamma_C(T)$  de separação entre as duas fases. Obtenha os seus pontos limites, dados por  $\Gamma_C(0)$  e por  $T_C$ , tal que  $\Gamma_C(T_C) = 0$ .

Qual a dependência desta temperatura  $T_C$  com a dimensão  $d$  do espaço (admita que as interações são entre primeiros vizinhos apenas). Qual o seu valor para  $d = 1$ ? Como justifica esse valor?

4. Considere a energia de Landau para uma transição de fase, dada por:

$$\mathcal{H} = \frac{1}{2}|\nabla\phi|^2 + \frac{1}{2}r\phi^2 + \frac{1}{4}u\phi^4 - H\phi,$$

a) Calcule os expoentes críticos  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\gamma$ ,  $\delta$ ,  $\nu$  e  $\eta$ , na teoria de campo médio ou de Landau (expoentes clássicos).

b) Tome em conta as flutuações gaussianas, para avaliar o valor médio do quadrado das flutuações do parâmetro de ordem e compare com o quadrado do valor do parâmetro de ordem, dado pela teoria de Landau.

Qual a dimensão crítica superior, abaixo da qual os expoentes críticos clássicos deixam de ser válidos?

Qual a dimensão crítica inferior, abaixo da qual as flutuações destroem a transição de fase?