

## Problemas

### Tema 5: Sistemas de partículas interactuantes

1. La función de partición para un gas clásico con  $N$  partículas de la misma masa  $m$  con interacción entre sus partículas dependiente únicamente de distancias entre dos pares de átomos se puede aproximar a:

$$Z = \frac{1}{N!} \left( \frac{2\pi m}{h_0^2 \beta} \right)^{3N/2} V^N \left( 1 + \frac{N^2}{2} \frac{I(\beta)}{V} \right)$$

donde

$$I(\beta) = 4\pi \int_0^\infty dr r^2 (e^{-\beta u(r)} - 1)$$

siendo  $u(r)$  la dependencia de la energía de interacción con la distancia entre dos partículas. Calcula la **energía media del sistema** y la **presión media** para el siguiente potencial de interacción (Sutherland):

$$u(r) = \begin{cases} \infty & \text{si } r < r_0 \\ -u_0 \left( \frac{r_0}{r} \right)^s & \text{si } r \geq r_0 \end{cases} \quad (1)$$

donde  $r$  es la distancia entre partículas,  $r_0$  indica la separación mínima entre partículas y  $u_0$  el valor de la energía mínima del potencial. ¿Cómo se relacionan los resultados de la presión que has obtenido con la ecuación de **van der Waals** que se discutió en Termodinámica? Repite el cálculo para el potencial de esferas rígidas:

$$u(r) = \begin{cases} \infty & \text{si } r < r_0 \\ 0 & \text{si } r \geq r_0 \end{cases} \quad (2)$$

2. En la aproximación de campo medio la función de partición para un gas no-ideal de  $N$  partículas a temperatura constante  $T$  puede escribirse como:

$$Z = \frac{1}{N!} \left( \frac{2\pi m k T}{h^2} \right)^{3N/2} \left[ (V - V_x) e^{-\beta \langle U_e \rangle} \right]^N$$

**(a)** Explica el significado de  $V_x$  y de  $\langle U_e \rangle$ .

- (b) Teniendo en cuenta que  $\langle U_e \rangle = \frac{N}{2} \langle u \rangle$ , donde  $\langle u \rangle$  es la energía media entre moléculas, calcula  $\langle U_e \rangle$  considerando el potencial de interacción de Sutherland.
- (c) Calcula  $V_x$  en términos del radio de la molécula  $r_0$  del potencial de Sutherland. Ten en cuenta que el número de parejas de interacción se puede aproximar a  $N^2/2$ .
3. Muestra que si  $J > 0$  y el campo magnético externo  $H$  es nulo, la menor energía para el modelo de Ising a primeros vecinos con una red cúbica es:  $E = -DNJ$  donde  $D$  es la dimensionalidad y  $N$  el número de átomos de la red. (Pista: calcula el número de primeros vecinos en una red cúbica con 1, 2 y 3 dimensiones). Calcula la energía del estado fundamental para el caso de una red triangular en dos dimensiones con el modelo de Ising.
4. Muestra que la energía media para  $N$  partículas a temperatura constante  $T$  con spin  $\pm 1/2$  interactuantes según el modelo de Ising y en la aproximación de campo medio viene dada por:  $\langle E \rangle = -N\mu H m - (1/2)JNzm^2$  donde  $m = \langle s_i \rangle = \frac{\langle M \rangle}{\mu N}$  (magnetización por partícula) y  $z$  es el número de primeros vecinos. Muestra que para  $H = 0$  y  $T = 0$  el resultado es igual al valor exacto  $\langle E \rangle = -DNJ$ .
- (a) Escribe la función de partición y calcula la energía libre  $F$ .
- (b) Usando que  $M = -\frac{\partial F}{\partial H}$  muestra que cuando  $H = 0$  existe una temperatura crítica  $T_c = zJ/k$  por debajo de la cual hay tres soluciones  $M = 0$ ,  $M = \pm M_0$ . Muestra también que si  $T > T_c$  la única solución es  $M = 0$ .
- (c) Muestra que si  $T < T_c$  la solución  $M = 0$  corresponde a un máximo de  $F$ . Dibuja  $F$  en función de  $m$  para  $T > T_c$  y para  $T < T_c$ .
- (d) Calcula  $M(T)$  cuando  $T < T_c$  y  $T - T_c \sim 0$ .
- (e) Calcula la susceptibilidad  $\chi = \frac{\partial M}{\partial H}(H = 0)$  cuando  $T - T_c \sim 0$ .
- (f) Compara  $T_c$  que da campo medio con el resultado que obtuviste al resolver el modelo de Ising usando el método de montecarlo.
- (g) Analiza si existe esta transición de fase en una dimensión cuando  $N \rightarrow \infty$ . Ayuda: calcula la energía libre de los estados con una pared de dominio y compárala con la energía libre del estado ordenado.

5. **PROBLEMA EXTRA: Ver el video propuesto.**

Partiendo del modelo de Ising en una dimensión para  $N$  partículas con espín  $\pm 1/2$  en un campo magnético externo  $H$ :

- (a) Expresa la función de partición canónica para este sistema en términos de una matriz de la forma:

$$q = \begin{bmatrix} e^{\beta(J+H)} & e^{-\beta J} \\ e^{-\beta J} & e^{\beta(J-H)} \end{bmatrix} \quad (3)$$

- (b) Muestra que la función de partición se puede expresar como:  $Z = \lambda_+^N + \lambda_-^N$  donde  $\lambda_+$  y  $\lambda_-$  son el mayor y el menor de los dos autovalores de la matriz  $q$ .
- (c) Muestra que en el límite en que  $N \rightarrow \infty$  se cumple:  $\frac{\ln Z}{N} = \ln \lambda_+$  y calcula los autovalores.
- (d) Calcula el valor medio de la magnetización considerando que este se puede obtener como:  $\langle M \rangle = -\frac{\partial F}{\partial H}$  donde  $F$  es la energía libre de Helmholtz que podemos calcular a partir de la función de partición ( $F = -kT \ln Z$ ).
- (e) Analiza el resultado anterior. ¿Cuánto vale  $m(T)$  si  $H = 0$ ? ¿Hay transición de fase? ¿Qué ocurre si primero haces  $T \rightarrow 0$  y luego haces  $H = 0$ ?

## Tema 5: Soluciones

1. Sutherland:  $\langle E \rangle = \frac{3}{2}NkT + \frac{1}{2} \frac{N^2}{V} \frac{4\pi u_0 r_0^3}{3-s}$ ;  $\langle p \rangle = kT \left[ \left( \frac{N}{V} \right) + \frac{2\pi r_0^3}{3} \left( 1 + \frac{3}{(3-s)kT} \right) \left( \frac{N}{V} \right)^2 \right]$   
 Esfera rígida:  $\langle E \rangle = \frac{3}{2}NkT$ ;  $\langle p \rangle = kT \left[ \left( \frac{N}{V} \right) + \frac{2\pi r_0^3}{3} \left( \frac{N}{V} \right)^2 \right]$
2. (a)  $\langle U_e \rangle = -a \frac{N}{V}$   
 (b)  $V_x = bN$  con  $a = \frac{2\pi r_0^3 u_0}{s-3}$  y  $b = \frac{2\pi r_0^3}{3}$ .
3.  $E = -3NJ$  para una red triangular en 2D.