Problemas Estado Sólido

Abel Doñate Muñoz

Contents

| 1 | Estructura cristalina | 2 |
|---|---------------------------|---|
| 2 | Dinámica de los cristales | 2 |

1 Estructura cristalina

2 Dinámica de los cristales

- 1 Consideramos un cristal iónico unidimensional infinito, construido por una sucesión de átomos con masa m y carga +q y -q alternativamente. El potencial interatómico es $V_i(r_i) = \frac{A}{|r_i r_{i-1}|^n} + \frac{A}{|r_{i+1} r_i|^n} + \sum_{i \neq j} \varepsilon \frac{q_i q_j}{|r_i r_j|}$. El parámetro de red a corresponde a la posición de equilibrio en T = 0.
 - a) Calculad el valor de la constante A en función del parámetru de red y demostrad que la energía de enlace es $E_0 = \frac{\varepsilon q^2 \ln 2}{a} (1 \frac{1}{n})$
 - b) Calculad la compresibilidad del cristal y la velocidad del sonido.
- a) (dibujito) Sea r la distancia entre átomos cuando T=0. Entonces

$$U_T = \frac{1}{2} \left(2N \frac{2A}{r^n} + \sum_{j=1}^{2N} \sum_{l \neq 0} (-1)^l \varepsilon \frac{q^2}{|l|r}\right) = \frac{2NA}{r^n} - \frac{2Nq^2 \varepsilon \ln 2}{r}$$

Si diferenciamos con respecto a r e igualamos a cero encontramos la posición de equilibrio

$$0 = \frac{dU_T}{dr} = -\frac{2NAn}{a^{n+1}} + \frac{2nq^2 \ln 2\varepsilon}{a^2} \quad \Rightarrow \quad \boxed{A = \frac{a^{n-1}\varepsilon \ln 2q^2}{n}}$$

Y la energía por enlace es simplemente sustituyendo $E_0 = -\frac{U_T}{2N} = \left(1 - \frac{1}{n}\right) \frac{\varepsilon q^2 \ln 2}{a}$

- b) (falta)
- 2 Calculad la relación de dispersión para una cadena unidimensional de átomos de masa m conectadas por un muelle de constante k_1 para los primeros vecinos y k_2 para los segundos

(dibujito)

Sea x_n la posición respecto a la posición de equilibrio $r_n = an$. Entonces las ecuaciones del movimiento son

$$F = m\ddot{x}_n = k_1(x_{n+1} + x_{n-1} - 2x_n) + k_2(x_{n+2} + x_{n-2} - 2x_n)$$

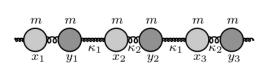
Suponiendo que se comporta como un oscilador armónico hacemos el siguiente ansatz: $x_n = Ae^{i(kna-\omega t)}$. Vemos ahora que deben cumplir la ω y la k.

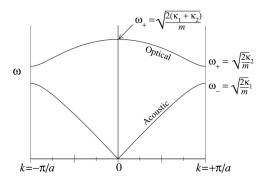
$$-m\omega^2 A e^{i(kna-\omega t)} = k_1 A e^{i(nka-\omega t)} \left(e^{ika} + e^{-ika} - 2 \right) + k_2 (e^{2ika} + e^{-2ika} - 2)$$
$$m\omega^2 = 4k_1 \left(\frac{\cos(ka) - 1}{2} \right) + 4k_2 \left(\frac{\cos(2ka) - 1}{2} \right) = 4k_1 \sin^2 \left(\frac{ka}{2} \right) + 4k_2 \sin^2(ka)$$

Por tanto llegamos a la ecuación de dispersión $\overline{ \omega(k) = \sqrt{\frac{4}{m} \left(k_1 \sin^2 \left(\frac{ka}{2} \right) + k_2 \sin^2(ka) \right) } }$

3 Calculad la relación de dispersión para una cadena unidimensional de átomos de masa m conectados con los primeros vecinos por muelles de constantes k_1 y k_2 alternativamente.

2





Procedemos de manera parecida al ejercicio anterior, pero apreciamos algunos cambios. En primer lugar las amplitudes serán diferentes según el tipo de partícula (par o impar). Las posiciones de equilibrio ya no son equiespaciadas, sino que hay 2 distancias (la del muelle k_1 y la del k_2). Llamaremos x_n e y_n a las variaciones con respecto al equilibrio respectivamente. Si planteamos el diagrama de fuerzas tenemos

$$m\ddot{x}_n = k_1(y_{n-1} - x_n) + k_2(y_n - x_n), \quad m\ddot{y}_n = k_1(x_{n+1} - y_n) + k_2(x_n - y_n)$$

Con todo esto podemos hacer nuestro ansatz como:

$$x_n = Ae^{i(kna - \omega t)}$$
 $y_n = Be^{i(kna - \omega t)}$

y obtenemos las ecuaciones

$$-m\omega^2 A = -A(k_1 + k_2) + B(k_1 e^{ika} + k_2), \quad -m\omega^2 B = -A(k_1 e^{ika} + k_2) + B(-k_1 - k_2)$$

Que puede ser escrito en forma matricial como

$$m\omega^{2}\begin{pmatrix}A\\B\end{pmatrix} = \begin{pmatrix}(k_{1} + k_{2}) & -k_{2} - k_{1}e^{ika}\\-k_{2} - k_{1}e^{ika} & (k_{1} + k_{2})\end{pmatrix}\begin{pmatrix}A\\B\end{pmatrix} = K\begin{pmatrix}A\\B\end{pmatrix}$$

Con lo que $m\omega$ ha de ser valor propio de la matriz K. Imponiendo esta condición tenemos que

$$0 = \det(K - m\omega^2 I) = |(k_1 + k_2) - m\omega^2|^2 - |k_2 + k_1 e^{ika}|^2$$

cuyas raíces son $m\omega^2 = (k_1 + k_2) \pm |k_1 + k_2 e^{ika}|$. Simplificando el segundo término llegamos a la ecuación de dispersión

$$\omega_{\pm}(k) = \sqrt{\frac{k_1 + k_2}{m} \pm \frac{1}{m} \sqrt{(k_1 + k_2)^2 - 4k_1 k_2 \sin^2(ka/2)}}$$

Cada rama del dibujo corresponde a un signo de la solución de la ecuación de dispersión. El negativo corresponde a la acústica y el positivo a la óptica.

5 Un sistema consta de $N=10^{23}$ osciladores armónicos unidimensionales de frecuencia propia $\omega=2\pi\times 10^{13}$. Calculad la energía térmica media del sistema a T=2,20,200,2000K. ¿En qué rango de temperatura se puede tratar el sistema clásicamente?

Calculamos la energía media del sistema

$$\langle E \rangle = N\hbar\omega \left(\langle n \rangle + \frac{1}{2} \right) = N\hbar\omega \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{e^{\frac{\hbar\omega}{k_BT}} - 1} \right) \Rightarrow \left\{ \langle E \rangle (T=2) = 331J \langle E \rangle (T=2) = 331J \langle E \rangle (T=2) = 397J \langle E \rangle (T=2) = 397J$$

Calculamos ahora la capacidad calorífica

$$C_v = \frac{d\langle E \rangle}{dT} = Nk_B \left(\frac{T_E}{T}\right)^2 \frac{e^{\frac{T_E}{T}}}{(e^{\frac{T_E}{T}} - 1)^2}$$
 con $T_E = \frac{\hbar\omega}{k_B} = 480K$

A partir de T = 1000K se debería comportar clásicamente.

6 La velocidad del sonido del Cu es $\nu_s=400m/s$. Calculad la frecuencia de Debye y la longitud de onda de las vibraciones atómicas con esta frecuencia, comparadla con el espaciado interatómico entre los átomos de Cu. Recordad que el cobre es una FCC con 4 átomos por celda unidad, $M=63.546g/mol, \rho=8.92g/cm^3$

Calculamos a a través del siguiente factor de conversión

$$\rho = \frac{4 \text{ at. Cu}}{a^3} \frac{1 \text{ mol}}{N_A \text{ at. Cu}} \frac{63.546g}{1 \text{ mol}} = 8.92g/cm^3 \Rightarrow a = 3.615A \Rightarrow \frac{V}{N} = 11.81A/\text{celda}$$

Calculamos la frecuencia de Debye y después la longitud de onda con las fórmulas

$$\omega_D = \left(\frac{6\pi^2 \nu_S^3 N}{V}\right)^{\frac{1}{3}} = \boxed{6.846 \times 10^{13} rad/s}, \qquad k_D = \frac{\omega_D}{\nu_S} = 1.7116 A^{-1} = \frac{2\pi}{\lambda_D} \Rightarrow \boxed{\lambda_D = 3.67 A}$$

El espaciado interatómico es $a_p = \frac{a}{\sqrt{2}} = 2.56 A$