

## 1. Cadena monoatómica

Considere una cadena unidimensional monoatómica con separación interactómica  $a$  donde los átomos interactúan por medio de un potencial semejante al de un oscilador armónico. Si cada átomo tiene masa  $m$  y la constante elástica del potencial de oscilador es  $k$

- a) Demuestre que la relación de dispersión es:

$$\omega(q) = 2\sqrt{\frac{k}{m}} |\sin(qa/2)|$$

Grafique  $\omega(q)$ . Analice la dependencia de  $\omega(q)$  para  $qa \ll 1$  ¿Cuál es la velocidad del sonido?

- b) Encuentre la velocidad de fase y de grupo como función de  $k$ .  
c) Obtenga la densidad de estados  $g(\omega)$   
d) Encuentre una expresión para el calor específico tomando que cada fonón tiene energía  $E_n = \hbar\omega(n + 1/2)$ , esta expresión estará en términos de una integral que no se puede resolver analíticamente. Haga una expansión del calor específico para altas temperaturas.

## 2. Cadena diatómica general

Considere una cadena unidimensional formada por dos tipos de átomos de masas  $m_1$  y  $m_2$ . La interacción entre átomos es la de un oscilador armónico con constantes elásticas  $\kappa_1$  y  $\kappa_2$  como muestra la figura.

- a) Defina la celda unidad de repetición y calcule  $\omega(q)$ .  
b) Grafique  $\omega(q)$  ¿A qué se denomina modos acústicos y modos ópticos?, ¿Los fonones tienen todos los modos de vibración permitidos?  
c) Encuentre la velocidad del sonido.  
d) ¿Para qué valores de  $q$  se produce el valor máximo y mínimo de los modos acústico y óptico? Analice los casos límites en donde las masas y las constantes elásticas son iguales y compare con la cadena monoatómica.  
e) Analice el cociente de las amplitudes de vibración para  $q = 0$ . ¿Cuál es su dependencia con las masas atómicas?  
f) Hacer un esquema de los desplazamientos atómicos de los modos acústico y óptico para  $q \simeq 0$ .  
g) Para el caso  $m_1 = m_2$  considere que la cadena se ve sujeta, en un principio, a una fuerza externa que genera un movimiento con frecuencia  $\omega_0$  tal que  $\omega_0$  no es un valor permitido dentro de los valores de  $\omega(q)$  que encontró en el inciso a). Esto genera ondas evanescentes con momento  $k$  complejo. Encuentre la longitud característica de estas ondas evanescentes. Haga lo mismo para el caso  $\kappa_1 = \kappa_2$  con  $m_1 \neq m_2$  y  $\kappa_1 = \kappa_2$  con  $m_1 = m_2$ .

## 3. Cadena monoatómica con una impureza

Considere una cadena unidimensional en donde todos los átomos tienen masa  $m$  e interactúan con constante elástica  $\kappa$  excepto el átomo en la posición  $n = 0$  que tiene masa  $M$ . Utilice un ansatz de la forma  $\delta x_n = e^{i\omega t - q|n|a}$  con  $q$  complejo y encuentre las frecuencias  $\omega(q)$ .

## 4. \* Red cuadrada monoatómica \*

Considere una red cuadrada de lado  $a$  formada por átomos de masa  $M$ . Cada átomo interactúa con sus primeros vecinos con un potencial de oscilador armónico de constante elástica  $k_1$ , y con sus segundos vecinos con un potencial con constante elástica  $k_2$ .

Si los vectores base de la red son  $\mathbf{a}_1 = a\hat{x}$  y  $\mathbf{a}_2 = a\hat{y}$ , la posición de cualquier átomo en la red puede ser descrita como  $\mathbf{r}_{nm} = n\mathbf{a}_1 + m\mathbf{a}_2$ . Entonces, el átomo en la posición  $\mathbf{r}_{nm}$  tendrá 4 primeros vecinos en las posiciones  $\mathbf{r}_{n,m} + \mathbf{n}_i$  con

$$\mathbf{n}_1 = a\hat{x}, \quad \mathbf{n}_2 = a\hat{y}, \quad \mathbf{n}_3 = -a\hat{x}, \quad \mathbf{n}_4 = -a\hat{y};$$

mientras que sus segundos vecinos estarán en las posiciones  $\mathbf{r}_{n,m} + \mathbf{p}_j$  con

$$\mathbf{p}_1 = a\hat{x} + a\hat{y}, \quad \mathbf{p}_2 = -a\hat{x} + a\hat{y}, \quad \mathbf{p}_3 = -a\hat{x} - a\hat{y}, \quad \mathbf{p}_4 = a\hat{x} - a\hat{y}.$$

a) A partir de la ecuación de movimiento

$$M \frac{\partial^2}{\partial t^2} u(\mathbf{r}_{nm}, t) = k_1 \sum_{j=1}^4 [u(\mathbf{r}_{nm} + \mathbf{n}_j) \cdot \mathbf{n}_j] \mathbf{n}_j + k_2 \sum_{j=1}^4 [u(\mathbf{r}_{nm} + \mathbf{p}_j) \cdot \mathbf{p}_j] \mathbf{p}_j$$

propiniendo como solución general una onda de la forma

$$u(\mathbf{r}_{nm}, t) = \begin{pmatrix} u_x(\mathbf{q}) \\ u_y(\mathbf{q}) \end{pmatrix} e^{i\mathbf{q} \cdot \mathbf{r}_{nm}} e^{-i\omega t}$$

demuestre que se cumple

$$D(\mathbf{q}) \begin{pmatrix} u_x(\mathbf{q}) \\ u_y(\mathbf{q}) \end{pmatrix} = \omega^2 \begin{pmatrix} M & 0 \\ 0 & M \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_x(\mathbf{q}) \\ u_y(\mathbf{q}) \end{pmatrix}$$

donde  $D(\mathbf{q})$  es la llamada **matriz dinámica**

$$D(\mathbf{q}) = \begin{pmatrix} 4k_1 \sin^2(q_x a/2) + 2k_2 [1 - \cos(q_x a) \cos(q_y a)] & 2k_2 \sin(q_x a) \sin(q_y a) \\ 2k_2 \sin(q_x a) \sin(q_y a) & 4k_1 \sin^2(q_x a/2) + 2k_2 [1 - \cos(q_x a) \cos(q_y a)] \end{pmatrix}$$

b) Para obtener la relación de dispersión  $\omega(\mathbf{q})$  necesitamos que la ecuación  $[D(\mathbf{q}) - \omega^2 M\mathcal{I}] u(\mathbf{q}) = 0$  tenga soluciones no triviales, por lo que pedimos

$$\det(D(\mathbf{q}) - \omega^2 M\mathcal{I}) = 0$$

de donde se obtienen dos fonones acústicos, longitudinales (LA) y transversales (TA), demostrar que para el camino  $\Gamma - X$  y  $q_x \simeq 0$  se tiene:

$$\omega_{LA} = \sqrt{\frac{k_1 + k_2}{M}} q_x a, \quad \omega_{TA} = \sqrt{\frac{k_2}{M}} q_x a$$

mientras que para el camino  $\Gamma - M$  con  $q_x = q_y = q \simeq 0$  se obtiene

$$\omega_{LA} = \sqrt{\frac{k_1 + 4k_2}{M}} qa, \quad \omega_{TA} = \sqrt{\frac{k_1}{M}} qa$$

donde  $\Gamma, X$  y  $M$  son puntos de simetría de la primera zona de Brillouin en el espacio recíproco

$$\Gamma : \mathbf{q} = (0, 0), \quad X : \mathbf{q} = (q, 0) \quad M : \mathbf{q} = (2\pi/a, 2\pi/a).$$

c) Graficar  $\omega(\mathbf{q})$  para el camino  $\Gamma - X - M - \Gamma$ , suponer que  $k_1 = 200 \text{ N/m}$ ,  $k_2 = 100 \text{ N/m}$  y  $M = 2 \cdot 10^{-26} \text{ kg}$ . Si bien este es un modelo simplificado, puede describir los fonones de sistemas tales como el Ne, Ar, y Kr. Comparar con los resultados teóricos y experimentales de Phys. Rev. B 75 (2007) 024101.

d) Grafique (con algún programa o lenguaje de programación) la relación de dispersión  $\omega(q)$  para  $q_x, q_y \in [-\pi, \pi]$

## 5. Los modos normales se vuelven autoestados

Considere un conjunto de  $N$  partículas con masas  $m_\alpha$  que interactúan mediante un potencial  $U = \frac{1}{2} \sum_{\alpha, \beta} x_\alpha V_{\alpha\beta} x_\beta$  donde  $x_\alpha$  es la desviación de la partícula  $\alpha$  de su posición de equilibrio y tomamos  $V$  como una matriz simétrica.

- a) Definiendo  $y_\alpha = \sqrt{m_\alpha} x_\alpha$  encuentre las ecuaciones de movimiento para las  $y_\alpha$ . Muestre entonces que las soluciones son de la forma

$$y_\alpha^m = e^{-i\omega_m t} s_\alpha^m$$

siendo  $-\omega_m^2$  un autovalor de la matriz  $S_{\alpha\beta} = \frac{1}{\sqrt{m_\alpha}} V_{\alpha\beta} \frac{1}{\sqrt{m_\beta}}$  y  $s^m$  su autovector.

- b) Como  $S$  es simétrica y real podemos tomar sus autovectores como reales y ortogonales. Construya las coordenadas generalizadas

$$Y^m = \sum_\alpha s_\alpha^m y_\alpha \qquad P^m = \sum_\alpha s_\alpha^m \frac{p_\alpha}{\sqrt{m_\alpha}}$$

y muestre que sus correspondientes operadores cumplen las reglas de conmutación canónicas.

- c) Escriba el hamiltoniano en términos de estas nuevas coordenadas generalizadas.