



UNIVERSITÉ DE STRASBOURG

## TD2

*Bernard Doudin*

Transcrit par  
PIERRE GUICHARD

L3 Semestre 6 2021

## 2.1 Vibration d'une chaîne 1D, influence des seconds voisins

On généralise le cas du cours, d'atomes identiques, équidistants, en position d'équilibre  $x_n = na$  avec  $n \in \mathbb{Z}$  de masses identiques  $m$ . On suppose une interaction harmonique de constante  $\kappa_1$  avec les premiers voisins, et  $\kappa_2$  avec les seconds voisins.

- a) Établir l'équation régissant le déplacement  $\delta x_n$  de l'atome  $n$ , en fonction des déplacements de ses premiers et seconds voisins.

On peut écrire le potentiel total  $V_{\text{tot}}$  :

$$\begin{aligned} V_{\text{tot}} &= \sum_i V(x_{i+1} - x_i) + \sum_i V(x_{i+2} - x_i) \\ &= V_0 + \sum_i \frac{\kappa_1}{2} (\delta x_{i+1} - \delta x_i)^2 + \sum_i \frac{\kappa_2}{2} (\delta x_{i+2} - \delta x_i)^2 \end{aligned}$$

Et on peut définir la force  $F_n$  :

$$F_n = -\frac{\partial V_{\text{tot}}}{\partial x_n} = \kappa_1 (\delta x_{n+1} + \delta x_{n-1} - 2\delta x_n) + \kappa_2 (\delta x_{n+2} + \delta x_{n-2} - 2\delta x_n)$$

Et alors on trouve l'équation régissant le déplacement  $\delta x_n$  :

$$m\delta\ddot{x}_n = \kappa_1 (\delta x_{n+1} + \delta x_{n-1} - 2\delta x_n) + \kappa_2 (\delta x_{n+2} + \delta x_{n-2} - 2\delta x_n)$$

- b) Établir la relation de dispersion des phonons longitudinaux  $\omega = f(k)$  à partir d'une hypothèse de solution de la forme  $\delta x_n(t) = A \exp(i\omega t - ikna)$ .

On injecte la forme de l'hypothèse dans l'équation précédente, alors

$$-m\omega^2 = 2\kappa_1 (\cos(ka) - 1) + 2\kappa_2 (\cos(2ka) - 1)$$

Et on se rappelle de la relation trigonométrique

$$1 - \cos(x) = 2 \sin^2\left(\frac{x}{2}\right)$$

Et ainsi

$$\begin{aligned} \omega^2 &= \frac{2\kappa_1}{m} (1 - \cos(ka)) + \frac{2\kappa_2}{m} (1 - \cos(2ka)) \\ &= \frac{4\kappa_1}{m} \sin^2\left(\frac{ka}{2}\right) + \frac{4\kappa_2}{m} \sin^2(ka) \end{aligned}$$

d'où

$$\omega = \frac{2}{\sqrt{m}} \sqrt{\kappa_1 \sin^2\left(\frac{ka}{2}\right) + \kappa_2 \sin^2(ka)}$$

- c) Quel est le signe de  $\kappa_1$ ? Donner une justification physique. Les mêmes considérations fixent-elles aussi le signe de  $\kappa_2$ ? Comment peut-on avoir un  $\kappa_2$  négatif?

Par hypothèse de stabilité des liaisons chimique entre premiers voisins,  $\kappa_1 > 0$ . Cependant  $\kappa_2$  lui peut-être négatif, dans la mesure que dans l'équation précédente, ce qui est sous la racine reste positif ou nul.

- d) Calculer la vitesse du son pour  $k_2 = 0$ ,  $k_2 > 0$  et  $-k_1/4 < k_2 < 0$ . Expliquez pourquoi la vitesse du son pour  $k_2 > 0$  est plus grande que dans le cas  $k_2 = 0$ . Expliquez ce qui se passe pour  $-k_1/4 = k_2$ .

On sait que pour  $k$  petit :

$$\omega = v_{\text{son}} k$$

Alors :

$$v_{\text{son}} = 2a \sqrt{\frac{\frac{\kappa_1}{4} + \kappa_2}{m}}$$

Dans le cas  $\kappa_2 = 0$ , on retrouve la vitesse du son qu'on connaît  $v_{\text{son}}^0$  :

$$v_{\text{son}}^0 = a \sqrt{\frac{\kappa_1}{m}}$$

Si  $\kappa_2 > 0$ , alors

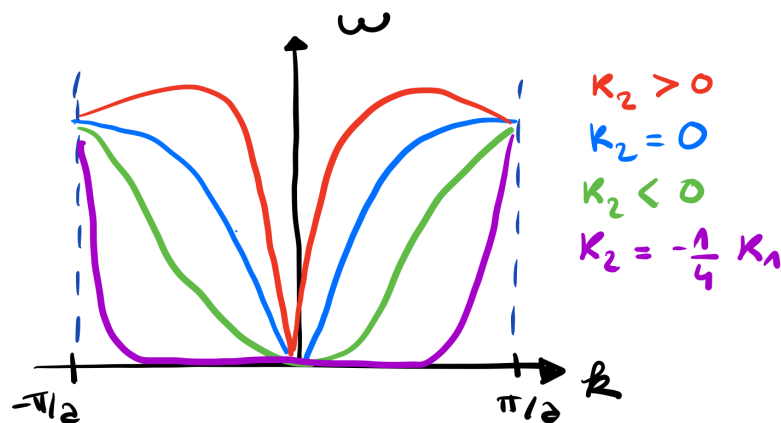
$$v_{\text{son}} > v_{\text{son}}^0$$

Si  $\kappa_2 < 0$ , alors

$$v_{\text{son}} < v_{\text{son}}^0$$

Et on remarque  $v_{\text{son}}$  tend vers 0 pour  $\kappa_2$  qui tend vers  $-\kappa_1/4$ .

- e) Représenter la relation de dispersion pour les cas  $k_2 > 0$ ,  $-k_1/4 < k_2 < 0$ , que se passe-t-il quand  $-k_1/4 > k_2$ ?



## 2.2 Vibration d'une chaîne 1D, constante de rappel asymétrique

On considère un réseau linéaire de maille  $a$  ayant un motif composé de deux atomes identiques et distants à l'équilibre de  $b < a/2$ . La position des atomes à l'équilibre est notée  $x_1, x_2, \dots, x_{2n}, x_{2n+1}$ . Leur écart par rapport à leur position d'équilibre est  $u_1, u_2, \dots, u_{2n}, u_{2n+1}$ .

Ce système peut correspondre, par exemple, à une chaîne d'atomes de C, avec une alternance de liaisons simples et doubles, dans des systèmes polymères.

1. On considère uniquement les interactions entre premiers voisins caractérisées par les constantes de rappel  $\beta_1$  et  $\beta_2$ .  $\beta_1$  est associée à la liaison entre les atomes de carbone notés  $2n$  et  $2n+1$ ,  $\beta_2$  à la liaison entre les atomes de carbone notés  $2n+1$  et  $2n+2$ . Établir les équations du mouvement des deux espèces d'atomes constituant le motif.

Soit  $M$  la masse des atomes de carbone

$$\begin{cases} M\ddot{u}_{2n} = \beta_1(u_{2n+1} - u_{2n}) - \beta_2(u_{2n} - u_{2n-1}) & (1) \\ M\ddot{u}_{2n+1} = \beta_2(u_{2n+2} - u_{2n+1}) - \beta_1(u_{2n+1} - u_{2n}) & (2) \end{cases}$$

2. On cherchera des solutions de la forme :

$$u_{2n} = A \exp(i\omega t - kx_{2n}) \quad u_{2n+1} = B \exp(i\omega t - kx_{2n+1})$$

Établir les relations de dispersion  $\omega = f(k)$  des branches acoustiques et optiques longitudinales en fonction de  $\beta_1, \beta_2, M$  la masse d'un atome et  $a$ .

On sait que

$$u_{2n+2} = u_{2n} \exp(-ika) \quad u_{2n-1} = u_{2n+1} \exp(ika)$$

Alors

$$\begin{cases} -M\omega^2 u_{2n} = \beta_1 u_{2n+1} - \beta_1 u_{2n} - \beta_2 u_{2n} + \beta_2 \exp(ika) u_{2n+1} \\ -M\omega^2 u_{2n+1} = \beta_2 \exp(-ika) u_{2n} - \beta_2 u_{2n+1} - \beta_1 u_{2n+1} + \beta_1 u_{2n} \end{cases}$$

On peut alors encore réécrire ça

$$\begin{cases} (M\omega^2 - \beta_1 - \beta_2)u_{2n} + (\beta_1 + \beta_2 \exp(ika))u_{2n+1} = 0 \\ (\beta_2 \exp(-ika) + \beta_1)u_{2n} + (M\omega^2 - \beta_2 - \beta_1)u_{2n+1} = 0 \end{cases}$$

Alors on sait que la solution est pour le déterminant de ce système égal à 0 :

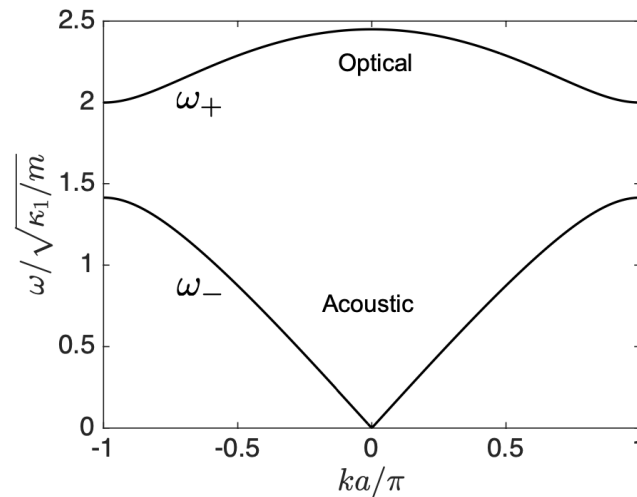
$$\begin{vmatrix} M\omega^2 - (\beta_1 + \beta_2) & \beta_1 + \beta_2 \exp(ika) \\ \beta_2 \exp(-ika) + \beta_1 & M\omega^2 - (\beta_1 + \beta_2) \end{vmatrix} = 0$$

On trouve alors :

$$(\beta_1 + \beta_2 - M\omega^2)^2 - [\beta_1^2 + \beta_2^2 + 2\beta_1\beta_2 \cos(ka)] = 0$$

D'où

$$\omega_{\pm} = \sqrt{\frac{\beta_1 + \beta_2}{M} \pm \frac{1}{M} \sqrt{(\beta_1 + \beta_2)^2 - 4\beta_1\beta_2 \sin^2\left(\frac{ka}{2}\right)}}$$



3. Calculer la valeur du rapport  $A/B$  pour chacune des branches au centre de la zone de Brillouin ( $k = 0$ ).
4. La vitesse du son mesurée le long de la chaîne est  $v_s = 5000 \text{ m.s}^{-1}$ . On donne :

$$a = 5 \text{ \AA}$$

$$b = 1.25 \text{ \AA}$$

$$\frac{\beta_2}{\beta_1} = \frac{b}{a - b}$$

Déterminer les valeurs de fréquences caractéristiques d'oscillation des atomes au centre et en limite de la zone de Brillouin. Représenter les courbes de dispersion correspondantes et mettre en évidence l'intervalle des fréquences interdites.