

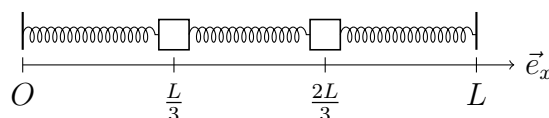
Modes propres d'un système oscillant

1 Modèle

Considérons deux masses ponctuelles m_1 et m_2 égales ($m_1 = m_2 = m$) maintenues par trois ressorts identiques entre deux parois distantes d'une longueur L . Elles subissent ainsi chacune deux forces de rappel (les ressorts sont de longueur au repos ℓ et de constante k) et forment ainsi un système d'**oscillations couplées**.

Choisissons l'origine sur la paroi de gauche et le vecteur \vec{e}_x dirigé vers la droite. Les positions des masses sont données par $x_1(t)$ et $x_2(t)$.

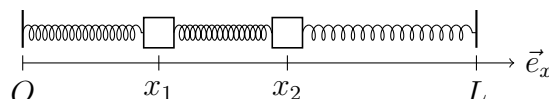
A l'équilibre, les masses se trouvent respectivement aux position $x_1 = \frac{L}{3}$ et $x_2 = \frac{2L}{3}$.



Pour chaque ensemble de conditions initiales (positions et vitesse à un instant donné t_0)

$$\begin{aligned} x_1(t_0) &= p_1 & \dot{x}_1(t_0) &= v_1 \\ x_2(t_0) &= p_2 & \dot{x}_2(t_0) &= v_2, \end{aligned}$$

l'évolution est régie par la seconde loi de Newton.



Un ressort de longueur supérieure à la longueur au repos exerçant une traction, les lois de la dynamique pour m_1 et m_2 s'écrivent selon \vec{e}_x :

$$\begin{aligned} -k(x_1 - \ell) + k(x_2 - x_1 - \ell) &= m\ddot{x}_1 \\ -k(x_2 - x_1 - \ell) + k(L - x_2 - \ell) &= m\ddot{x}_2. \end{aligned}$$

En notant

$$\omega^2 = \frac{k}{m},$$

les équations deviennent

$$\begin{aligned} -\omega^2(2x_1 - x_2) &= \ddot{x}_1 \\ -\omega^2(2x_2 - x_1 - L) &= \ddot{x}_2. \end{aligned}$$

2 Transformation des équations

En additionnant les équations, nous obtenons $-\omega^2(x_1 + x_2 - L) = \ddot{x}_1 + \ddot{x}_2$. Définissant la position du centre de masse (milieu des deux masses)

$$\sigma(t) = \frac{x_1(t) + x_2(t)}{2},$$

celle-ci obéit à la loi

$$-\omega^2 \left(\sigma - \frac{L}{2} \right) = \ddot{\sigma} \quad \text{avec} \quad \sigma(t_0) = \frac{p_1 + p_2}{2} \quad \dot{\sigma}(t_0) = \frac{v_1 + v_2}{2}.$$

Le centre de masse oscille donc autour de la position $L/2$, le milieu entre les parois, à la pulsation

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}.$$

En soustrayant les équations, nous obtenons $-\omega^2(3x_2 - 3x_1 - L) = \ddot{x}_2 - \ddot{x}_1$. Définissant la distance séparant les deux masses

$$\delta(t) = x_2(t) - x_1(t),$$

celle-ci obéit à la loi

$$-3\omega^2 \left(\delta - \frac{L}{3} \right) = \ddot{\delta} \quad \text{avec} \quad \delta(t_0) = p_2 - p_1 \quad \dot{\delta}(t_0) = v_2 - v_1.$$

La distance entre les masses oscille donc autour de la longueur $L/3$, la distance d'équilibre, à la pulsation

$$\sqrt{3}\omega = \sqrt{\frac{3k}{m}}.$$

La transformation inverse

$$x_1(t) = \frac{2\sigma(t) - \delta(t)}{2} \quad x_2(t) = \frac{2\sigma(t) + \delta(t)}{2}$$

donne l'évolution des masses m_1 et m_2 au cours du temps.

Nous obtenons ainsi deux mouvements découplés, celui du centre de masse, ou [mode collectif](#), et celui de la distance entre les masses, ou [mode relatif](#). Ces mouvements sont les modes propres du système formé des deux masses et ω et $\sqrt{3}\omega$ sont les pulsations propres correspondantes. Tout mouvement est alors une [superposition](#) des modes collectif et relatif

3 Formulation matricielle

Les deux équations s'écrivent sous forme matricielle

$$-\omega^2 \left[\begin{pmatrix} 2 & -1 \\ -1 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix} - \begin{pmatrix} 0 \\ L \end{pmatrix} \right] = \begin{pmatrix} \ddot{x}_1 \\ \ddot{x}_2 \end{pmatrix}.$$

Avec les définitions

$$A = \begin{pmatrix} 2 & -1 \\ -1 & 2 \end{pmatrix} \quad X(t) = \begin{pmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \end{pmatrix} \quad B = \begin{pmatrix} 0 \\ L \end{pmatrix},$$

nous avons

$$-\omega^2(AX - B) = \ddot{X} \quad \text{avec} \quad X(t_0) = \begin{pmatrix} p_1 \\ p_2 \end{pmatrix} \quad \dot{X}(t_0) = \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \end{pmatrix}.$$

La matrice A décrit le couplage entre les deux mouvements.

A étant réelle et symétrique, elle est diagonalisable. Son polynôme caractéristique est

$$\det(\lambda I_2 - A) = (\lambda - 1)(\lambda - 3).$$

- Valeur propre $\lambda = 1$: le sous-espace propre E_1 est donné par l'équation

$$A \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} = 1 \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} \quad \text{d'où} \quad E_1 = \left[\begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \right]_{\text{sev}}.$$

- Valeur propre $\lambda = 3$: le sous-espace propre E_3 est donné par l'équation

$$A \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} = 3 \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} \quad \text{d'où} \quad E_3 = \left[\begin{pmatrix} -1 \\ 1 \end{pmatrix} \right]_{\text{sev}} = \left[\begin{pmatrix} -\frac{1}{2} \\ \frac{1}{2} \end{pmatrix} \right]_{\text{sev}}.$$

Appelons D la matrice diagonale des valeurs propres et P la matrice des vecteurs propres :

$$D = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 3 \end{pmatrix} \quad P = \begin{pmatrix} 1 & -\frac{1}{2} \\ 1 & \frac{1}{2} \end{pmatrix} \quad P^{-1} = \begin{pmatrix} \frac{1}{2} & \frac{1}{2} \\ -1 & 1 \end{pmatrix}.$$

Alors $AP = PD$, ou

$$A = PDP^{-1}.$$

L'équation matricielle devient alors $-\omega^2(PDP^{-1}X - B) = \ddot{X}$, ou encore

$$-\omega^2(DP^{-1}X - P^{-1}B) = P^{-1}\ddot{X}.$$

En introduisant la transformation (changement de base)

$$\tilde{X}(t) = \begin{pmatrix} \tilde{x}_1(t) \\ \tilde{x}_2(t) \end{pmatrix} = P^{-1}X(t) = \begin{pmatrix} \frac{1}{2}(x_1(t) + x_2(t)) \\ x_2(t) - x_1(t) \end{pmatrix} \quad \tilde{B} = P^{-1}B = \begin{pmatrix} \frac{1}{2}L \\ L \end{pmatrix},$$

nous obtenons l'équation

$$-\omega^2(D\tilde{X} - \tilde{B}) = \ddot{\tilde{X}},$$

c'est-à-dire les deux équations découplées pour les modes propres

$$\begin{aligned} -\omega^2 \left(\tilde{x}_1 - \frac{L}{2} \right) &= \ddot{\tilde{x}}_1 & \text{avec} \quad \tilde{x}_1(t_0) &= \frac{p_1 + p_2}{2} & \dot{\tilde{x}}_1(t_0) &= \frac{v_1 + v_2}{2} \\ -3\omega^2 \left(\tilde{x}_2 - \frac{L}{3} \right) &= \ddot{\tilde{x}}_2 & \text{avec} \quad \tilde{x}_2(t_0) &= p_2 - p_1 & \dot{\tilde{x}}_2(t_0) &= v_2 - v_1, \end{aligned}$$

comme dans la section précédente, pour $\tilde{x}_1 = \sigma$ et $\tilde{x}_2 = \delta$.

La transformation inverse fournit le mouvement des masses m_1 et m_2 :

$$X(t) = \begin{pmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \end{pmatrix} = P\tilde{X}(t) = \begin{pmatrix} \tilde{x}_1(t) - \frac{1}{2}\tilde{x}_2(t) \\ \tilde{x}_1(t) + \frac{1}{2}\tilde{x}_2(t) \end{pmatrix}.$$

Remarque: la matrice A étant réelle et symétrique, les espaces propres sont orthogonaux. Nous pouvons choisir des générateurs normés, la matrice P des vecteurs propres étant alors unitaire: $P^t P = I_2 \Leftrightarrow P^{-1} = P^t$. Ce choix simplifie les calculs liés au changement de base.