

Couplage d'oscillateurs.

Soit un système d'oscillateurs. Pour faire simple on en prend 2 ici (on peut généraliser à N oscillateurs).

On utilise ici la mécanique analytique et les équations de Hamilton.

2 oscillateurs décrit par $\begin{cases} q_1 \\ q_2 \end{cases}$ coordonnées.

$\begin{cases} p_1 \\ p_2 \end{cases}$ impulsions.

Soit ω_1 et ω_2 leurs fréquences propres.

$$H = \frac{p_1^2}{2m_1} + \frac{p_2^2}{2m_2} + m_1 \frac{\omega_1^2 q_1^2}{2} + m_2 \frac{\omega_2^2 q_2^2}{2}$$

Si à partir de H on écrit les équations de Hamilton $\Rightarrow \begin{cases} \ddot{q}_1 + \omega_1^2 q_1 = 0 \\ \ddot{q}_2 + \omega_2^2 q_2 = 0 \end{cases}$

On parle de couplage capacitif si on rajoute un terme $C q_1 q_2$ à l'hamiltonien.

$$H = \frac{p_1^2}{2m_1} + \frac{p_2^2}{2m_2} + m_1 \frac{\omega_1^2 q_1^2}{2} + m_2 \frac{\omega_2^2 q_2^2}{2} + C q_1 q_2.$$

$$\begin{cases} \ddot{q}_1 + \omega_1^2 q_1 + \frac{C}{m_1} q_2 = 0 \\ \ddot{q}_2 + \omega_2^2 q_2 + \frac{C}{m_2} q_1 = 0 \end{cases}$$



On parle de couplage inductif si on rajoute un terme de type $C_{p_1 p_2}$.

$$H = \frac{p_1^2}{2m_1} + C_{p_1 p_2} + \frac{p_2^2}{2m_2} + \frac{m_1 \omega_1^2 q_1^2}{2} + \frac{m_2 \omega_2^2 q_2^2}{2}$$

$$\Leftrightarrow \begin{cases} \dot{q}_1 = \frac{p_1}{m_1} + C_{p_2} \\ \dot{q}_2 = \frac{p_2}{m_2} + C_{p_1} \end{cases} \quad \begin{cases} \dot{p}_1 = -m_1 \omega_1^2 q_1 \\ \dot{p}_2 = -m_2 \omega_2^2 q_2 \end{cases}$$

On ne rajoutera pas les cas où le couplage est à la fois inductif et capacitif.

Rg 1 - Couplage capacitif = on retrouve un couplage capacitif pour tout système avec 2 degrés de liberté au voisinage d'un point d'équilibre.

$$V(x_1, x_2) = V(0,0) + \cancel{x_1 \frac{\partial V}{\partial x_1}} + \cancel{x_2 \frac{\partial V}{\partial x_2}} + \frac{1}{2} x_1^2 \frac{\partial^2 V}{\partial x_1^2} + x_1 x_2 \frac{\partial^2 V}{\partial x_1 \partial x_2} + \frac{1}{2} x_2^2 \frac{\partial^2 V}{\partial x_2^2}$$

Rg 2 = - Couplage inductif se retrouve surtout en électromécanique.

Rép - Il existe aussi des couplages résistifs dans le cas où il y a de la dissipation - Je n'en parle pas ici -

Méthode de résolution des équations

que le couplage soit inductif ou capacif, on aboutit toujours à des équations différentielles couplées.

La méthode de résolution des équations est toujours un changement de variables permettant de découpler les équations.

Cas de 2 oscillateurs identiques (à connaître)

et adapter au cas d'étude).

$$\text{Soit } m_1 = m_2 = m$$

$$\omega_1 = \omega_2 = \omega$$

Dans cette partie, je traite le cas du couplage capacif.

les équa. diff s'écrivent.

$$\begin{aligned} \ddot{q}_1 + \omega^2 q_1 + \frac{C}{m} q_2 &= 0, \\ \ddot{q}_2 + \omega^2 q_2 + \frac{C}{m} q_1 &= 0. \end{aligned}$$

je pose $\begin{cases} u = q_1 + q_2 \\ v = q_1 - q_2 \end{cases}$

Bq: à retenir.
dans les exos.

des changt variables classique

$$\begin{cases} \ddot{u} + \omega^2 u + \frac{\epsilon c}{m} u = 0 \\ \ddot{v} + \omega^2 v = 0 \end{cases}$$

sont $(u = q_1 + q_2)$
 $(v = q_1 - q_2)$
ou
 $(u = q_1 + i q_2)$
 $(v = q_2 - i q_2)$

$$\begin{cases} \ddot{u} + \left(\omega^2 + \frac{\epsilon c}{m}\right) u = 0 \\ \ddot{v} + \omega^2 v = 0 \end{cases}$$

j'ai bien
2 oscillateurs
independants.

pulsations propres = pulsations des oscillations
indep.

$$\omega_+ = \sqrt{\omega^2 + \frac{\epsilon c}{m}}$$

$$\omega_- = \omega.$$

Bq $q_1 = \frac{u + v}{2}$

$$q_2 = \frac{u - v}{2}.$$

Donc pour exciter le système dans son mode propre à ω_+ je m'rends pour condit initiales.

$$\begin{aligned} u(0) &= 1 & \dot{u}(0) &= 0 \\ v(0) &= 0 & \dot{v}(0) &= 0 \end{aligned} \Rightarrow \begin{aligned} q_1(0) &= \frac{1}{2} & \dot{q}_1(0) &= 0 \\ q_2(0) &= \frac{1}{2} & \dot{q}_2(0) &= 0. \end{aligned}$$

Pour scinder le syst dans son mode à w_1

je prends pour conditions initiales :

$$\begin{cases} u(0) = 0 \\ v(0) = 1 \end{cases} \quad \begin{cases} \dot{u}(0) = 0 \\ \dot{v}(0) = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} q_1(0) = \frac{1}{\sqrt{2}} \\ q_2(0) = -\frac{1}{\sqrt{2}} \end{cases} \quad \begin{cases} \dot{q}_1(0) = 0 \\ \dot{q}_2(0) = 0 \end{cases}$$

2) Méthode générale (différale).

L'idée est toujours de faire un changement de variables pour obtenir un oscillateur indépendant ça revient toujours à diagonaliser une matrice.

$$H = \frac{p_1^2}{2m_1} + \frac{p_2^2}{2m_2} + m_1 \frac{\omega_1^2}{2} q_1^2 + C q_1 q_2 + M_{12} \frac{q_2^2}{2}$$

On fait un changt de variables :

$$P_1 = \frac{p_1}{\sqrt{m_1}}$$

$$P_2 = \frac{p_2}{\sqrt{m_2}}$$

$$q_1 = \sqrt{m_1} q_1$$

$$q_2 = \sqrt{m_2} q_2$$

Rg : si on fait un chgt de variable $q \rightarrow \sqrt{m} q$ dans le Lagrangien, $p \rightarrow p/\sqrt{m}$

$$\Rightarrow H = \frac{P_1^2}{2} + \frac{P_2^2}{2} + \frac{\omega_1^2}{2} q_1^2 + \frac{C}{\sqrt{m_1 m_2}} q_1 q_2 + \frac{\omega_2^2}{2} q_2^2$$

$$H = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} P_1^T & P_2^T \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} P_1 \\ P_2 \end{bmatrix} + \frac{1}{2} \begin{bmatrix} q_1^T & q_2^T \end{bmatrix} \begin{bmatrix} w_1^2 & \frac{c}{m_1 m_2} \\ \frac{c}{m_1 m_2} & w_2^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} q_1 \\ q_2 \end{bmatrix}$$

L'objectif de ce premier changement de variable étant de faire apparaître la matrice identité dans le 1^{er} terme du membre de droite.

$\begin{bmatrix} w_1^2 & \frac{c}{m_1 m_2} \\ \frac{c}{m_1 m_2} & w_2^2 \end{bmatrix}$ est symétrique nulle
 \Rightarrow elle est diagonalisable.

$$\begin{bmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{bmatrix} = P \begin{pmatrix} w_1^2 & \frac{c}{m_1 m_2} \\ \frac{c}{m_1 m_2} & w_2^2 \end{pmatrix} P$$

$$\Rightarrow H = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} P_1^T & P_2^T \end{bmatrix} \tilde{P} P \begin{bmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{bmatrix} P^T P \begin{bmatrix} P_1 \\ P_2 \end{bmatrix}$$

$$+ \frac{1}{2} \begin{bmatrix} q_1^T & q_2^T \end{bmatrix} \tilde{P} \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{pmatrix} P \begin{bmatrix} q_1 \\ q_2 \end{bmatrix}$$

On pose

$$Q' = \begin{pmatrix} q'_1 \\ q'_2 \end{pmatrix}$$

$$\Pi' = \begin{pmatrix} p'_1 \\ p'_2 \end{pmatrix}$$

$$H = \frac{1}{2} \left[\begin{matrix} P\Pi' \\ Q' \end{matrix} \right] \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \left[\begin{matrix} P\Pi' \\ Q' \end{matrix} \right] + \frac{1}{2} \left[\begin{matrix} PQ' \\ \tilde{Q} \end{matrix} \right] \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{pmatrix} \left[\begin{matrix} PQ' \\ \tilde{Q} \end{matrix} \right]$$

On a donc des oscillateurs indépendants de pulsations propres

$$\omega_+ = \sqrt{\lambda_1}$$

$$\omega_- = \sqrt{\lambda_2}$$

$R_Q = \omega$ peut montrer que $\lambda_1 > 0$, $\lambda_2 > 0$

(conditions d'équilibre stable)

PQ' donne le changement de variables pertinents

- Rq : On peut faire le travail si on a un couplage inductif
- 1/ changement de variable pour faire apparaître la matrice identique dans le 2^{me} terme du hamiltonien.
 - 2/ Diagonalisation de la matrice du 1^{er} terme de droite de H -