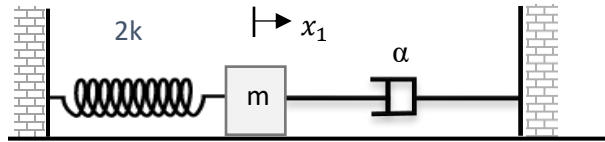


Contrôle continue (durée : 1h00)

Exercice 1 : Oscillateur à 1DDL (11 pts.)

Un système composé d'une masse $m=100\text{ g}$ attaché à une ressort de raideur $2k$ et un amortisseur de constante d'amortissement α est soumis aux conditions initiales suivantes : $x(0) = 0$ et $\dot{x}(0) = 1\text{ cm.s}^{-1}$ pour évoluer librement ensuite.

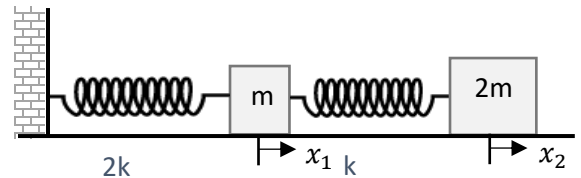


1. Déterminer l'équation du mouvement et donner les expressions de la pulsation propre ω_0 et du facteur d'amortissement δ .
2. Le système est dans le régime critique ou le retour à l'équilibre est le plus rapide.
 - a) Quelle est la relation entre ω_0 et δ et donner l'expression de la solution $x(t)$ dans ce cas.
 - b) A l'aide des conditions initiales déterminer l'expression exacte de $x(t)$
 - c) Déterminer l'expression de t_m ; l'instant pour laquelle le déplacement $x(t)$ est maximal en fonction de δ .
 - d) Trouver l'expression de la distance maximale de $x(t)$ qu'on appellera x_m en fonction de δ .
 - e) La distance maximale x_m a été estimée à 2 cm. Calculer δ et en déduire la valeur de α .
 - f) Calculer la valeur de ω_0 puis la valeur k .
3. On applique une force sinusoïdale $F = F_0 \cos \omega t$ qui agira horizontalement sur la masse m .
 - a) Réécrire l'équation de mouvement dans ce cas.
 - b) Donner l'expression de la solution en régime permanent et donner, sans calculer, les expressions des différents paramètres.

Exercice 2 : Oscillations libres 2DDL (9 pts)

Deux masses m et $2m$ sont reliées par un ressort de raideur k . La première est relié à un bâti fixe à l'aide d'un ressort de raideur $2k$ et l'autre par un ressort de raideur k . L'ensemble peut se déplacer horizontalement sans frottement.

Les déplacements par rapport aux positions d'équilibre des deux masses sont notés $x_1(t)$ et $x_2(t)$.



1. Etablir les équations différentielles du mouvement qui régissent les positions $x_1(t)$ et $x_2(t)$.
2. Trouver les deux pulsations propres ω_1 et ω_2 du système en fonction de $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$ et donner les expressions générales des solutions $x_1(t)$ et $x_2(t)$.

SOLUTION**Exercice 1 :**

1. L'équation de mouvement

- La fonction de Lagrange s'écrit alors : $L = \frac{1}{2}m\dot{x}^2 - kx^2$ (1)
- La fonction de dissipation : $D = \frac{1}{2}\alpha\dot{x}^2$ (0.5)
- Equation de mouvement : $\ddot{x} + \alpha\dot{x} + 2kx = 0 \rightarrow \ddot{x} + \frac{\alpha}{m}\dot{x} + \frac{2k}{m}x = 0$ (1)
- Pulsation propre : $\omega_0 = \sqrt{\frac{2k}{m}}$ Facteur d'amortissement: $\delta = \frac{\alpha}{2m}$ (0.25 + 0.25)

2. Détermination de α et de k

- Régime critique obtenu lorsque $\delta = \omega_0$ dans ce cas $x(t) = (at + b)e^{-\delta t}$ (0.5 + 0.5)
- $x(0) = 0 \rightarrow b = 0$ et $\dot{x}(0) = 1 \rightarrow a = 1$ donc $x(t) = te^{-\delta t}$ (1)
- La distance maximale est obtenue lorsque $\dot{x}(t) = 0 \rightarrow t = \frac{1}{\delta}$ (1)
- $x_m = x(t_m) = \frac{1}{\delta e}$ (1)
- $x_m = 2 \rightarrow \frac{1}{\delta e} = 2 \rightarrow \delta = \frac{1}{2e}$ comme $\delta = \frac{\alpha}{2m} = \frac{1}{2e} \rightarrow \alpha = \frac{m}{e}$ (0.5 + 0.5)
- Or $\delta = \omega_0 \rightarrow \frac{1}{2e} = \sqrt{\frac{2k}{m}} \rightarrow k = \frac{m}{8e^2}$ (1)

3. L'équation de mouvement : on peut reprendre l'équation de mouvement précédente

$$\ddot{x} + \alpha\dot{x} + 2kx = F_0 \cos \omega t \rightarrow \ddot{x} + 2\delta\dot{x} + \omega_0^2 x = \frac{F_0}{m} \cos \omega t \quad (2)$$

4. En régime permanent : (1)

$$x(t) = X \sin(\omega t + \Phi)$$

avec $\Theta = \frac{F_0/m}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\delta^2\omega^2}}$ et $\Phi = \text{atan}\left(\frac{-2\delta\omega}{\omega_0^2 - \omega^2}\right)$

Exercice2 :

1. Les équations de mouvement :

- Energie potentielle : $E_p = \frac{1}{2}(2k)x_1^2 + \frac{1}{2}k(x_1 - x_2)^2 = \frac{3}{2}kx_1^2 + \frac{1}{2}kx_2^2 - kx_1x_2$ (1)
- Energie cinétique : $E_c = \frac{1}{2}m\dot{x}_1^2 + \frac{1}{2}(2m)\dot{x}_2^2 = \frac{1}{2}m\dot{x}_1^2 + m\dot{x}_2^2$ (1)
- La fonction de Lagrange s'écrit alors : $L = \frac{1}{2}m\dot{x}_1^2 + m\dot{x}_2^2 - \frac{3}{2}kx_1^2 - \frac{1}{2}kx_2^2 + kx_1x_2$

$$\begin{cases} \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}_1}\right) - \left(\frac{\partial L}{\partial x_1}\right) = 0 \\ \frac{d}{dt}\left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}_2}\right) - \left(\frac{\partial L}{\partial x_2}\right) = 0 \end{cases} \rightarrow \begin{cases} m\ddot{x}_1 + 3kx_1 - kx_2 = 0 \\ 2m\ddot{x}_2 + kx_2 - kx_1 = 0 \end{cases} \quad (1 + 1)$$

2. On cherche des solutions du type sinusoïdal :

$$\begin{cases} x_1 = A \cos(\omega t + \phi_1) \rightarrow x_1 = -\omega^2 x_1 \\ x_2 = B \cos(\omega t + \phi_2) \rightarrow x_2 = -\omega^2 x_2 \end{cases} \quad (0.5)$$

Les équations de mouvement deviennent : **(0.5 + 0.5)**

On divise les équations par m : $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$

$$\begin{cases} (3k - m\omega^2)x_1 - kx_2 = 0 \\ (k - 2m\omega^2)x_1 - kx_2 = 0 \end{cases} \rightarrow \begin{cases} (3\omega_0^2 - \omega^2)x_1 - \omega_0^2x_2 = 0 \\ (\omega_0^2 - 2\omega^2)x_2 - \omega_0^2x_1 = 0 \end{cases} \equiv \begin{cases} (3\omega_0^2 - \omega^2)x_1 - \omega_0^2x_2 = 0 \\ -\omega_0^2x_1 + (\omega_0^2 - 2\omega^2)x_2 = 0 \end{cases} \quad (I)$$

- Les pulsations propres : Ce système homogène qui n'a de solutions non nulles que si le déterminant est nul.

$$\begin{aligned} (3\omega_0^2 - \omega^2)(\omega_0^2 - 2\omega^2) - (-\omega_0^2)(-\omega_0^2) &= 0 \\ 2\omega^4 - 7\omega_0^2\omega^2 + 2\omega_0^4 &= 0 \rightarrow \Omega = \omega^2 \rightarrow 2\Omega^2 - 7\omega_0^2\Omega + 2\omega_0^4 = 0 \quad \textbf{(0.5)} \end{aligned}$$

$$\omega_1 = \frac{\sqrt{7 - \sqrt{33}}}{2} = 0.56\omega_0 \quad \text{et} \quad \omega_2 = \frac{\sqrt{7 + \sqrt{33}}}{2} = 1.78\omega_0 \quad \textbf{(0.5 + 0.5)}$$

- Les solutions générales s'écrivent donc grâce au principe de superposition comme suit :

$$x_1 = A_1 \cos(\omega_1 t + \phi_1) + A_2 \cos(\omega_2 t + \phi_2) \quad \textbf{(0.5)}$$

$$x_2 = B_1 \cos(\omega_1 t + \phi_1) + B_2 \cos(\omega_2 t + \phi_2) \quad \textbf{(0.5)}$$