

6.4 Exercices corrigés

6.4.1 Exercice 1

On étudie le système de la barre couplée à la masse ponctuelle, en régime forcé en tenant compte de l'amortissement. La force sinusoïdale $F(t) : F_0 \cos \omega t$, est appliquée perpendiculairement à l'extrémité de barre (voir figure 6.2) avec : $M = 9m$ et $K = k_1$.

1. Établir les équations différentielles du mouvement pour les coordonnées $x_1(t)$ et $x_2(t)$, où $x_2(t) = l\theta/2$. En déduire les réponses $x_1(t)$ et $x_2(t)$ en régime permanent.
2. Quelle pulsation ω faut-il choisir pour arrêter le mouvement de la barre. En déduire l'amplitude X_1 de vibration de la masse m .
3. Dans le cas où l'amortissement est négligé, déterminer la (les) pulsations de résonances.

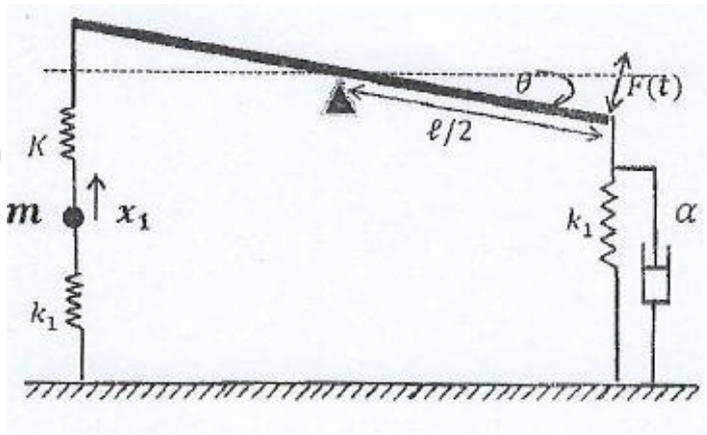


FIGURE 6.3 –

Solution

Énergie cinétique

$$T = \frac{1}{2} m \dot{x}_1^2 + \frac{1}{2} \frac{M}{3} \dot{x}_2^2$$

Énergie potentielle

$$U = \frac{1}{2}k_1 (x_1^2 + x_1^2) + \frac{1}{2}k (x_2 + x_1)^2$$

Énergie de dissipation

$$D = \frac{1}{2}c \dot{x}_2^2$$

Le travail :

$$W = F \frac{l}{2} \theta = F x$$

D'où les équations de mouvement :

$$\begin{cases} m\ddot{x}_1 + 2k_1x_1 - k_1x_2 = 0 \\ \frac{M}{3}\ddot{x}_2 + 2k_1x_2 - k_1x_1 + c \dot{x}_2 = F \end{cases}$$

En régime permanent et en notation complexe, les solutions s'écrivent :

$$\begin{cases} x_1(t) = \underline{A}_1 e^{j(\omega t + \phi_1)} \\ x_2(t) = \underline{A}_2 e^{j(\omega t + \phi_2)} \end{cases}$$

$$\begin{cases} (2\Omega^2 - \omega^2)x_1 - \Omega^2x_2 = 0 \\ -\Omega^2x_1 + (2\Omega^2 - 3\omega^2 + j\omega\frac{c}{m})x_2 = \frac{F}{m} \end{cases}$$

Sous forme matricielle :

$$\begin{bmatrix} (2\Omega^2 - \omega^2) & \Omega^2 \\ -\Omega^2 & 2\Omega^2 - 3\omega^2 + j\omega\frac{c}{m} \end{bmatrix} \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{F}{m} \end{pmatrix}$$

Les réponses x_1 et x_2 sont données par :

$$x_1 = \frac{\begin{vmatrix} 0 & \Omega^2 \\ \frac{F}{m} & 2\Omega^2 - 3\omega^2 + j\omega\frac{c}{m} \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} (2\Omega^2 - \omega^2) & \Omega^2 \\ -\Omega^2 & 2\Omega^2 - 3\omega^2 + j\omega\frac{c}{m} \end{vmatrix}}$$

$$x_1 = \frac{F \Omega^2}{m \left[-\Omega^4 + (2\Omega^2 - \omega^2) \left(2\Omega^2 - 3\omega^2 + j\omega\frac{c}{m} \right) \right]}$$

$$x_2 = \frac{\begin{vmatrix} (2\Omega^2 - \omega^2) & 0 \\ -\Omega^2 & \frac{F}{m} \end{vmatrix}}{\begin{vmatrix} (2\Omega^2 - \omega^2) & \Omega^2 \\ -\Omega^2 & 2\Omega^2 - 3\omega^2 + j\omega \frac{c}{m} \end{vmatrix}}$$

$$x_2 = \frac{F(2\Omega^2 - \omega^2)}{m[-\Omega^4 + (2\Omega^2 - \omega^2)(2\Omega^2 - 3\omega^2 + j\omega \frac{c}{m})]}$$

Pour arrêter le mouvement de la barre il faut que $x_2 = 0$, d'où il suffit que :

$$2\Omega^2 - \omega^2 = 0 \Rightarrow \omega = \sqrt{2}\Omega$$

Dans ce cas l'amplitude des vibrations de la masse est :

$$X_1 = \frac{F}{m\Omega^2}$$

Dans le cas où l'amortissement est négligé ($c=0$), les pulsations de résonances correspondent au maximum des amplitudes X_1 et X_2 qui a lieu lorsque le dénominateur des amplitudes est nul.

$$Det = 3\omega^4 - 8\Omega^2\omega^2 + 3\Omega^4 = 0$$

D'où les pulsation de résonance sont données par :

$$\begin{cases} \omega_{01} = 0.451 \Omega \\ \omega_{02} = 2.215 \Omega \end{cases}$$