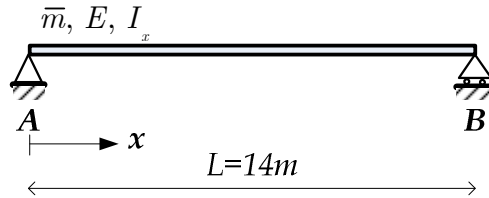


**Corrigé de la série d'exercices N°09****Exercice 1**

Choix de la forme de la déformée approximant le premier mode et qui satisfait les conditions de bord :

$$\psi(x) = -\sin\left(\pi \frac{x}{L}\right)$$

Avec :

$$\psi'(x) = -\frac{\pi}{L} \cos\left(\pi \frac{x}{L}\right)$$

$$\psi''(x) = \left(\frac{\pi}{L}\right)^2 \sin\left(\pi \frac{x}{L}\right)$$

Rappel :  $\int_0^L \sin^2\left(\pi \frac{x}{L}\right) dx = \frac{L}{2}$

Données :  $\bar{m} = 6 \text{ t/m}$ ;  $L=14 \text{ m}$ ;  $I_x=40.5 \cdot 10^4 \text{ cm}^4$ ;  $M=20 \text{ t}$ ;  
 $h=1 \text{ m}$ ;  $E=21 \cdot 10^6 \text{ kN/m}^2$

**1. Fréquence propre de l'ouvrage**

$$k^* = \int_0^L EI(x) [\psi''(x)]^2 dx = \frac{EI\pi^4}{L^4} \int_0^L \sin^2\left(\pi \frac{x}{L}\right) dx = \frac{EI\pi^4}{2L^3} \cong 1.5 \cdot 10^3 \frac{\text{kN}}{\text{m}}$$

$$m^* = \int_0^L m(x) [\psi(x)]^2 dx = \bar{m} \int_0^L \sin^2\left(\pi \frac{x}{L}\right) dx = \frac{\bar{m}L}{2} \cong 42t$$

$$\omega_n = \sqrt{\frac{k^*}{m^*}} \cong 6 \text{ rad/s}$$

**2. Fréquence propre de l'ouvrage modifié**

$$k^* = 1.5 \cdot 10^3 \frac{\text{kN}}{\text{m}}$$

$$m^* = \int_0^L m(x) [\psi(x)]^2 dx + M[\psi(x=L/2)]^2 = \frac{\bar{m}L}{2} + M \cong 62t$$

$$\omega_n = \sqrt{\frac{k^*}{m^*}} \cong 4.9 \text{ rad/s}$$

**3. Force statique équivalente**

Choc mou :

$$F_{choc} = \omega_n m_1 v_1 = 4.9 \cdot 3 \cdot \sqrt{2 \cdot 9.81 \cdot 1} \cong 65 \text{ kN}$$

Force due au camion :

$$F_c = (M - m_1)g = (20 - 3) \cdot 9.81 \cong 167 \text{ kN}$$

**Force statique équivalente :**  $F_{max} = F_{choc} + F_c = 65 + 167 = 232 \text{ kN}$

**4. Ressort sur appui gauche**

On suppose que la forme de la déformée reste la même  $\psi(x) = -\sin\left(\pi\frac{x}{L}\right)$ . Pour le calcul de  $k^*$ , il faut en plus considérer le travail virtuel du ressort.

$$\frac{\delta w_{\text{ressort}}}{dz} = K[\psi'(x=0)]^2 = \frac{\pi^2}{L^2}K$$

Où  $\psi'(x=0)$  est la rotation interne du ressort. Ainsi :

$$k^* = \int_0^L EI(x)[\psi''(x)]^2 dx + \frac{\delta w_{\text{ressort}}}{dz} = \frac{EI\pi^4}{2L^3} + \frac{\pi^2}{L^2}K \cong 2.0 \cdot 10^3 \frac{kN}{m}$$

$$m^* = 42t$$

$$\omega_n = \sqrt{\frac{k^*}{m^*}} \cong 6.9 \text{ rad/s}$$

En réalité, l'approximation de la déformée par la fonction sinusoidale n'est pas valable pour des rigidités plus grandes. Deux méthodes sont possibles pour obtenir une meilleure approximation.

Méthode 1 :

- 1) Déterminer la déformée sous une charge répartie  $q$  (par exemple : poids propre) :

$$\psi(x) = -\frac{q(L-x)x[KL(3L-2x)x + 6EI(L^2 + Lx - x^2)]}{48EI(3EI + KL)}$$

- 2) Déterminer  $\delta w_{\text{flexion}}$ ,  $\delta w_{\text{ressort}}$  et  $\delta w_{\text{inertie}}$  et ainsi  $k^*$  et  $m^*$ .
- 3) Finalement,

$$\omega_n = \sqrt{\frac{k^*}{m^*}} = 18\sqrt{14} \sqrt{\frac{EI(24E^2I^2 + 11EIKL + K^2L^2)}{\bar{m}L^4(1116E^2I^2 + 285EIKL + 19K^2L^2)}}$$

Méthode 2 :

Si l'équation de la déformée est trop compliquée à obtenir et que l'on dispose d'un programme d'éléments finis :

- 1) Discrétiser le système en  $N$  intervalles. Appliquer  $N+1$  forces  $F_i$  uniformément répartie sur le système et déterminer la masse par intervalle  $m_i$ .
- 2) Calculer les déplacements  $d_i$  au droit des forces  $F_i$  avec la méthode des éléments finis.
- 3) Finalement,

$$\omega_n = \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^{N+1} F_i d_i}{\sum_{i=1}^{N+1} m_i d_i^2}}$$

Plus le nombre d'intervalles augmentent, plus la solution se rapproche la valeur exacte de la pulsation propre (par le haut). Si  $N \rightarrow \infty$ , la solution est égale à celle de la méthode 1.

Voici la solution pour différentes valeurs de  $K$  :

$K$ [kNm/rad]	0	$10^2$	$10^3$	$10^4$	$10^5$	$10^6$	$10^9$
1 <sup>ère</sup> approximation [rad/s]	5.99	6.00	6.09	6.92	12.48	35.14	1095
Méthode 1 ou 2 [rad/s]	5.99	6.00	6.10	6.77	8.53	9.28	9.39

Avec la 1<sup>ère</sup> approximation (déformée sinusoidale), la pulsation diverge fortement de l'approximation selon la méthode 1 ou 2 pour  $K \geq 10^5$ . Il faut donc être prudent sur le choix de la forme de la déformée. La meilleure approximation en cas de doute est la déformée sous charge répartie.

**Exercice 2**

La réponse  $u(x, t)$  de la structure peut être écrite comme :

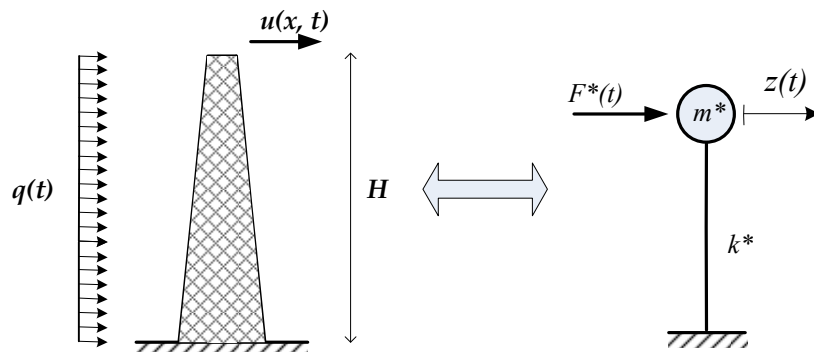
$$u(x, t) = \psi(x) z(t)$$

Avec  $\psi(x)$  une fonction de forme approximant la déformée du premier mode et qui satisfait les conditions de bord.

On peut choisir une fonction parabolique du type :  $\psi(x) = ax^2 + c$

Avec les deux conditions de bord :  $\psi(x=0) = 0$  et  $\psi(x=H) = 1$

On obtient :  $\psi(x) = \frac{x^2}{H^2}$



La structure étudiée peut alors être assimilée à un oscillateur simple équivalent dont les caractéristiques sont les suivantes :

$$k^* = \int_0^H EI(x)[\psi''(x)]^2 dx = \frac{4EI}{H^3} = 1097.4 \text{ kN/m}$$

$$m^* = \int_0^H m(x)[\psi(x)]^2 dx = \frac{\bar{m}H}{5} = 2520 \text{ kg}$$

$$\omega_n = \sqrt{\frac{k^*}{m^*}} = 20.86 \text{ rad/s}$$

$$F^*(t) = \int_0^H q(x,t)\psi(x) dx = \frac{q_0 H}{3} \sin \omega t$$

Le système équivalent est un oscillateur simple non amorti soumis à une force d'excitation sinusoïdale. Sa réponse s'écrit donc de la manière suivante :

$$z(t) = \frac{\frac{q_0 H}{3}}{\left|1 - \frac{\omega^2}{\omega_n^2}\right|} \sin(\omega t) = 0.566 \sin(15t)$$

La correction par rapport à la solution particulière est relativement limitée si les conditions initiales sont nulles même sans amortissement.

Avec une vitesse initiale nulle, la réponse totale s'éloigne assez peu de la réponse à l'équilibre, même sans amortissement (voir figure 2.16 du livre).

La réponse de la structure s'écrit donc :

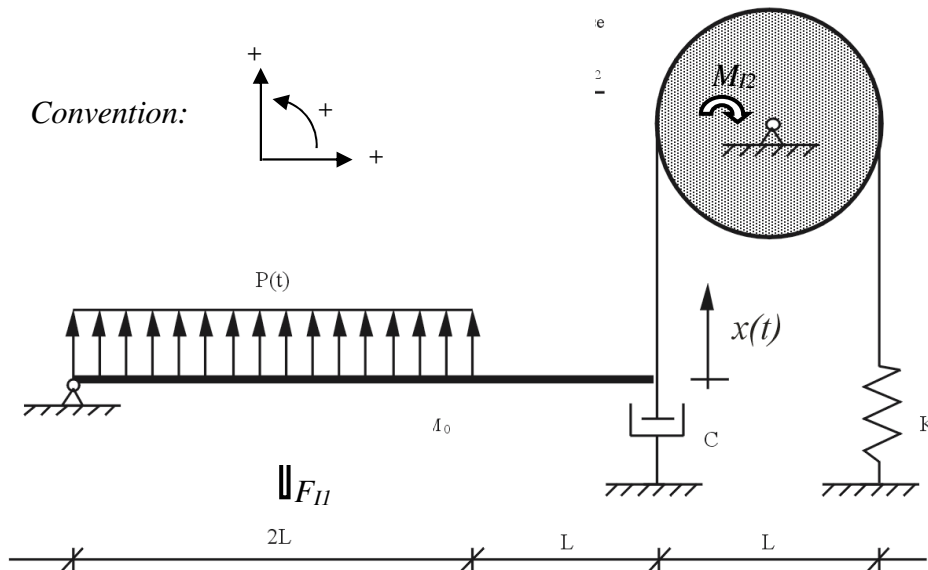
$$u(x,t) = \psi(x) z(t) = \frac{x^2}{H^2} \cdot \frac{\frac{q_0 H}{3}}{\left|1 - \frac{\omega^2}{\omega_n^2}\right|} \sin(\omega t) = \frac{\frac{q_0}{3}}{\left|1 - \frac{\omega^2}{\omega_n^2}\right|} x^2 \sin(\omega t)$$

Application numérique :

$$u(x,t) = 1.75^{-3} x^2 \sin(15t)$$

### Exercice 3

Détermination de l'équation du mouvement



Sous l'effet d'un déplacement  $x(t)$ , les éléments apportent les contributions suivantes :

Type d'action	Désignation	Valeur de l'effort associé $x(t)$	Incrément du déplacement en fonction de $\delta x$	Contribution au travail virtuel
Force due au ressort	$F_{S1}$	$-Kx$	$\delta x$	$-Kx\delta x$
Force due à l'amortisseur	$F_{D1}$	$-C\dot{x}$	$\delta x$	$-C\dot{x}\delta x$
Effets de l'inertie	$F_{I1}$	$M_0 3L \frac{\ddot{x}}{2} = \frac{3}{2} M_0 L \ddot{x}$	$\frac{\delta x}{2}$	$\frac{3}{2} M_0 L \ddot{x} \frac{\delta x}{2}$
	$M_{I1}$	$I_0 \ddot{\theta} = M_0 3L \frac{(3L)^2}{12} \frac{\ddot{x}}{3L} = M_0 \frac{9L^2}{12} \ddot{x} = \frac{3}{4} M_0 L^2 \ddot{x}$	$\frac{\delta x}{3L}$	$\frac{3}{4} M_0 L^2 \ddot{x} \frac{\delta x}{3L}$
	$M_{I2}$	$I_0 \ddot{\theta} = -M \frac{L^2}{8} \frac{\ddot{x}}{L/2} = -M \frac{L}{4} \ddot{x}$	$-\frac{\delta x}{L/2}$	$M \frac{L}{4} \ddot{x} \frac{2\delta x}{L}$
Force externe	$F$	$2L \cdot P(t)$	$\frac{\delta x}{3}$	$P(t) 2L \frac{\delta x}{3}$

Travail effectué lors d'un déplacement virtuel compatible avec les liaisons :

$$\delta w_i = \delta w_e$$

$$\frac{3}{2} M_0 L \ddot{x} \frac{\delta x}{2} + \frac{3}{4} M_0 L^2 \ddot{x} \frac{\delta x}{3L} + M \frac{L}{4} \ddot{x} \frac{2\delta x}{L} = -Kx\delta x - C\dot{x}\delta x + P(t) 2L \frac{\delta x}{3}$$

Equation du mouvement :

$$M_0 L \ddot{x} + \frac{1}{2} M \ddot{x} + Kx + C\dot{x} - P(t) \frac{2}{3} L = 0 \Rightarrow (M_0 L + \frac{1}{2} M) \ddot{x} + C\dot{x} + Kx = P(t) \frac{2}{3} L$$

**Rappel :** Les travaux des forces d'inertie sont toujours positifs. Les travaux des ressorts et des amortisseurs sont toujours négatifs.