

Corrigé type
de l'épreuve de O.V
(2018/2019)

EX01 (6pts)

1- Le système de la fig. 1 est un système à 1 degré de liberté \Rightarrow 1 seule coordonnée généralisée.
On choisit comme coordonnée généralisée la grandeur x telle qu'elle est définie dans l'énoncé.
Le système admet alors une seule équation de Lagrange du type:

$$\frac{d}{dt} \left[\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{x}} \right] - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial x} + \frac{\partial D}{\partial \dot{x}} = 0 \quad (0,5)$$

$\mathcal{L} = \mathcal{T} - U$ fonction de Lagrange
 D fonction dissipation

L'énergie cinétique \mathcal{T} est donnée par

$$\mathcal{T} = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 \quad (0,5)$$

L'énergie potentielle U est uniquement élastique \Rightarrow

$$U(x) = \frac{1}{2} K x^2 \text{ avec } K = 6k \quad (0,5)$$

alors: $\mathcal{L}(x, \dot{x}) = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 - \frac{1}{2} K x^2 \quad (0,5)$

$$D = \frac{1}{2} \alpha \dot{x}^2 \quad (0,5)$$

après dérivation on obtient:

$$\ddot{x} + \frac{\alpha}{m} \dot{x} + \frac{6k}{m} x = 0 \quad (0,5)$$

par identification on aura:

$$\omega_0^2 = \frac{6k}{m}$$

$$2\delta = \frac{\alpha}{m}$$

(1)

alors la pulsation propre ω_0 et le rapport d'amortissement ξ sont

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{6k}{m}} = 12 \text{ rad/s} \quad (0,5)$$

$$\xi = \frac{\delta}{\omega_0} = \frac{\alpha}{\sqrt{24km}} \quad (0,5)$$

2- On obtient le régime critique

$$\text{Si } \xi = 1 \Rightarrow$$

$$\frac{\alpha}{\sqrt{24km}} = 1 \Rightarrow \alpha_c = \sqrt{24km} \quad (0,5)$$

A.N: pour $k = 48 \text{ N/m}$
 $m = 2 \text{ kg} \Rightarrow$

$$\alpha_c = \sqrt{24 \times 2 \times 48} = 48 \text{ N.s/m}$$

3- si $\alpha = 4 \text{ N.s/m}$ alors:

$$\xi = \frac{\alpha}{\sqrt{24km}} = \frac{1}{12} < 1$$

dans ce cas le régime est pseudo-sinusoidal \Rightarrow

$$x(t) = A e^{-\delta t} \cos(\omega_d t + \varphi) \quad (0,5)$$

avec: $\omega_d = \omega_0 \sqrt{1 - \xi^2} = \sqrt{143}$
 $= 11,95 \text{ rad/s}$

calcul de A et φ

d'après les C.I: $x(0) = 0$ et $\dot{x}(0) = 5 \text{ m/s}$

on obtient:

$$x(0) = 0 \Rightarrow A \cos \varphi = 0$$

$$\dot{x}(0) = 5 \Rightarrow A(-\delta \cos \varphi - \omega_d \sin \varphi) = 5$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \varphi = \pi/2 \\ A = -\frac{5}{\sqrt{143}} = -0,42 \end{cases} \quad (0,5)$$

et avec $\delta = 1 \text{ s}^{-1} \Rightarrow$



$$x(t) = 0,1 + 2e^{-t} \sin(11,95t) \quad (0,5)$$

EX02 (8pts)

1- le ressort équivalent k_e de k_1 et k_2

Comme k_1 et k_2 sont en série avec k_2 alors:

$$\frac{1}{k_e} = \frac{1}{k_1} + \frac{1}{k_2} \Rightarrow k_e = \frac{2}{3} k = 4 \text{ N/m} \quad (0,5)$$

2- l'énergie cinétique $T(\dot{x})$:

$T =$ l'énergie cinétique de m + l'énergie cinétique du disque

$$\Rightarrow T = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + \frac{1}{2} J_{\text{disque}} \dot{\theta}^2$$

$\theta =$ angle de rotation du disque

nous avons: $x = R\theta \Rightarrow \dot{x} = R\dot{\theta}$

alors et comme $J_{\text{disque}} = \frac{1}{2} MR^2$.

$$T = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + \frac{1}{2} \left(\frac{1}{2} MR^2 \right) \dot{\theta}^2$$

$$= \frac{1}{2} \left(m + \frac{1}{2} M \right) \dot{x}^2 \quad (1,5)$$

3- Dans le système nous avons un mouvement de rotation du disque autour d'un axe de symétrie et un mouvement de translation de m verticalement

le 1^{er} mouvement est repéré par θ l'angle de rotation du disque

le 2nd mouvement est repéré par x

et comme nous avons: $x = R\theta$

alors le système est à 1 degré de liberté.

Donc on peut choisir x comme coordonnée généralisée

alors le système admet une seule équation de Lagrange de type:

$$\frac{d}{dt} \left[\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \right] - \frac{\partial L}{\partial x} + \frac{\partial D}{\partial \dot{x}} = 0 \quad (0,5)$$

avec:

$$L(x, \dot{x}) = T - U = \frac{1}{2} \left(m + \frac{1}{2} M \right) \dot{x}^2 - \frac{1}{2} \left(k_1 + \frac{1}{4} k_2 \right) x^2 \quad (0,5)$$

$$D = \frac{1}{2} \alpha \dot{x}^2 \quad (D = \frac{1}{2} R \dot{\theta}^2) \quad (0,5)$$

après dérivation on obtient:

$$\ddot{x} + \frac{\alpha}{m + \frac{1}{2} M} \dot{x} + \frac{k_1 + \frac{1}{4} k_2}{m + \frac{1}{2} M} x = 0 \quad (0,5)$$

4- par identification nous aurons:

$$\xi = \frac{\alpha}{m + \frac{1}{2} M} = \frac{32}{9} = 3,55 \text{ s}^{-1} \quad (0,5)$$

$$\omega_0^2 = \frac{k_1 + \frac{1}{4} k_2}{m + \frac{1}{2} M} = \frac{100}{9} \Rightarrow \omega_0 = 3,33 \text{ rad/s}$$

d'où la valeur du rapport d'amortissement: ξ est:

$$\xi = \frac{\alpha}{2\sqrt{(k_1 + \frac{1}{4} k_2)(m + \frac{1}{2} M)}} = \frac{8}{15} = 0,53 \quad (0,5)$$

$\Rightarrow \xi < 1$ c'est le régime pseudo-périodique (pseudo-sinusoidal) dont la pseudo-période est:

$$\omega_a = \omega_0 \sqrt{1 - \xi^2} = 2,82 \text{ rad/s} \quad (0,5)$$

d'où la pseudo-période T_a est

$$T_a = \frac{2\pi}{\omega_a} = 2,23 \text{ s} \quad (0,5)$$

5- En présence de $f(t)$ le système devient forcé et l'équation différentielle:

s'écrit:

$$\ddot{x} + \xi \dot{x} + \omega_0^2 x = \frac{f(t)}{m + \frac{1}{2} M} \dots \dots \quad (1) \quad (0,5)$$

car la force généralisée f_x correspond à $f(t)$ est:

$$F_x = f(t) \vec{x}, \frac{\partial \vec{x}}{\partial t} = f(t)$$

et comme $f(t) = \sin t$ (sinusoïdale)

alors : $x(t) = A \cos(t + \varphi)$ (régime permanent)

résolution de l'équation diff :

$$x(t) \rightarrow \bar{x}(t) = \bar{A} e^{it} \quad \bar{A} = A e^{i\varphi} \quad (0,5)$$

$$f(t) \rightarrow \bar{f}(t) = e^{-it/2} e^{it}$$

En résolvant l'éq (1) dans l'ensemble des nbs complexes on obtient :

$$\bar{A} = \frac{e^{-it/2}}{(w_0^2 - 1) + i\delta} \quad (0,5)$$

d'où on tire :

$$A = |\bar{A}| = \frac{1}{\sqrt{(w_0^2 - 1)^2 + (\delta)^2}} = 0,1 \text{ m} \quad (0,5)$$

$$\varphi = \arg(\bar{A}) = -\frac{\pi}{2} - \arctan \frac{\delta}{w_0^2 - 1}$$

$$= -\frac{\pi}{2} - 0,334 = -1,91 \text{ rad}$$

$$\approx -\frac{3\pi}{5} \text{ rad}$$

EX03 (6pts)

le système est constitué de deux masses ponctuelles m_1 et m_2 .

m_1 est repérée par θ_1 (mvt de rotation)

m_2 " " " " θ_2 (" ")

alors le système est à deux degrés de liberté dont les coordonnées généralisées sont θ_1 et θ_2 . (0,5)

Donc le système admet deux équations de Lagrange de type :

$$\frac{d}{dt} \left[\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\theta}_1} \right] - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \theta_1} = 0$$

$$\frac{d}{dt} \left[\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{\theta}_2} \right] - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \theta_2} = 0$$

se sont les équations d'un système libre non-amorti.

par dérivation on obtient :

$$\begin{cases} \ddot{\theta}_1 + \frac{g}{l} \theta_1 + \frac{1}{2} \ddot{\theta}_2 = 0 \\ \ddot{\theta}_2 + \frac{g}{l} \theta_2 + \ddot{\theta}_1 = 0 \end{cases} \dots (2) \quad (0,5)$$

le système d'équations diff admet une solution sinusoïdale pour θ_1 et de même pulsation.

alors on peut écrire :

$$\begin{cases} \theta_1(t) = A \cos(\omega t + \varphi_1) \\ \theta_2(t) = B \cos(\omega t + \varphi_2) \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} \bar{\theta}_1 = \bar{A} e^{i\omega t} \\ \bar{\theta}_2 = \bar{B} e^{i\omega t} \end{cases} \dots (3) \quad (0,5)$$

après dérivation de (3) et substitution dans on aura :

$$\begin{cases} \left(\frac{g}{l} - \omega^2 \right) \bar{A} + \frac{1}{2} \bar{B} = 0 \\ -\omega^2 \bar{A} + \left(\frac{g}{l} - \omega^2 \right) \bar{B} = 0 \end{cases} \quad (0,5)$$

le système des deux équations algébriques admet une solution non-nulle si :

$$\frac{\bar{A}}{\bar{B}} = \frac{\frac{1}{2} \omega^2}{\frac{g}{l} - \omega^2} = \frac{\frac{g}{l} - \omega^2}{-\omega^2}$$

d'où l'équation aux pulsations propres :

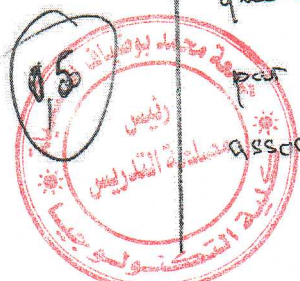
$$\left(\frac{g}{l} - \omega^2 \right)^2 - \frac{1}{2} \omega^4 = 0 \dots (4) \quad (0,5)$$

(4) admet 2 solutions positives :

$$\begin{cases} \omega_1^2 = (2 + \sqrt{2}) \frac{g}{l} \Rightarrow \omega_1 = \sqrt{(2 + \sqrt{2}) \frac{g}{l}} \\ \omega_2^2 = (2 - \sqrt{2}) \frac{g}{l} \Rightarrow \omega_2 = \sqrt{(2 - \sqrt{2}) \frac{g}{l}} \end{cases} \quad (0,5)$$

qui sont les 2 pulsations propres du syst

par conséquent les deux modes propres associés sont :



1^{er} mode propre :

$$\omega_1 = \omega_2 = (2 - \sqrt{2}) \frac{g}{l}$$

$$\Rightarrow \frac{A}{B} = +\frac{1}{\sqrt{2}} \Rightarrow A = \frac{1}{\sqrt{2}} B \Rightarrow \boxed{B = \sqrt{2} A}$$

$$\text{et } \arg(A) - \arg(B) = 0 \Rightarrow \boxed{\varphi_1 = \varphi_2}$$

donc :

$$\theta_1(t) = A \cos(\omega_1 t + \varphi_1)$$

$$\theta_2(t) = \sqrt{2} A \cos(\omega_1 t + \varphi_1)$$

les 2 pendules vibrent en phase avec des amplitudes proportionnelles ($B = \sqrt{2} A$)

2^{ème} mode propre :

$$\omega_3 = \omega_4 = (2 + \sqrt{2}) \frac{g}{l}$$

$$\Rightarrow \frac{A'}{B'} = -\frac{1}{\sqrt{2}} \Rightarrow \boxed{B' = \sqrt{2} A'}$$

$$\text{et } \arg(A') - \arg(B') = \pi \Rightarrow \boxed{\varphi'_1 = \varphi'_2 + \pi}$$

donc :

$$\theta_1(t) = A' \cos(\omega_3 t + \varphi'_1)$$

$$\theta_2(t) = \sqrt{2} A' \cos(\omega_3 t + \varphi'_1 - \pi)$$

les 2 pendules vibrent en opposition de phase avec des amplitudes proportionnelles ($B' = \sqrt{2} A'$).

solution générale :

C'est une combinaison linéaire des deux modes propres :

$$\theta_1(t) = A \cos(\omega_1 t + \varphi_1) + A' \cos(\omega_3 t + \varphi'_1) \dots (5)$$

$$\theta_2(t) = \sqrt{2} A \cos(\omega_1 t + \varphi_1) + \sqrt{2} A' \cos(\omega_3 t + \varphi'_1 - \pi)$$

3 - Dans les conditions initiales :

$$\theta_1(0) = \theta_0, \dot{\theta}_1(0) = 0 \text{ et } \theta_2(0) = \sqrt{2} \theta_0, \dot{\theta}_2(0) = 0$$

et d'après la solution générale (5)

on obtient :

$$\theta_1(0) = A \cos \varphi_1 + A' \cos \varphi'_1 = \theta_0$$

$$\theta_2(0) = \sqrt{2} A \cos \varphi_1 + \sqrt{2} A' \cos(\varphi'_1 - \pi) = \sqrt{2} \theta_0$$

$$\dot{\theta}_1(0) = -\omega_1 A \sin \varphi_1 - \omega_3 A' \sin \varphi'_1 = 0$$

$$\dot{\theta}_2(0) = -\sqrt{2} \omega_1 A \sin \varphi_1 - \sqrt{2} \omega_3 A' \sin(\varphi'_1 - \pi) = 0$$

le système d'équation (6) donne la solution suivante :

$$\varphi_1 = \varphi'_1 = 0, A = \theta_0 \text{ et } A' = 0$$

alors :

$$\theta_1(t) = A \cos(\omega_1 t)$$

$$\theta_2(t) = \sqrt{2} A \cos(\omega_1 t)$$

C'est le 1^{er} mode de vibration



fin