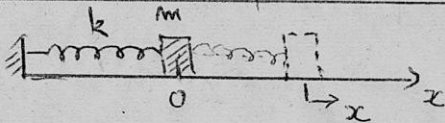


(1)

Solution de la série
N°2 O.V (2023/2024)

EX01:

* système mécanique $k+m$:

L'équation diff du syst pour les oscillations de faibles amplitudes est:

$$\ddot{x} + \frac{k}{m}x = 0 \quad \text{alors la}$$

solution est sinusoïdale de type:

$$x(t) = x_0 \cos(\omega_0 t + \varphi) \quad \text{tel que:}$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

Donc la pulsation propre est

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

par $k = 100 \text{ N.m}^{-1}$ et $m = 250 \text{ g}$

on trouve que: $\omega_0 = 20 \text{ rad.s}^{-1}$

* système électrique LC:



L'éq diff régissant les vib du circuit LC est:

$$\ddot{x} + \frac{1}{LC}x = 0$$

donc le courant est sinusoïdale

de type: $x(t) = I_0 \cos(\omega_0 t + \varphi)$

tel que $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ et la

pulsation propre du circuit

par $L = 0,1 \text{ H}$ et $C = 100 \text{ pF}$ on

trouve que $\omega_0 = 3,16 \cdot 10^5 \text{ rad.s}^{-1}$

$$\Rightarrow (\omega_0)_{\text{elec}} \gg (\omega_0)_{\text{mec}} \quad (2)$$

Conclusion:

les circuits élec possèdent un spectre de fréquences assez large en comparaison avec celui de syst mécanique.

EX02

L'éq temporelle du syst $k+m$ est de

la forme:

$$x(t) = x_0 \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

avec: $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$ d'où:

$$f = \frac{\omega_0}{2\pi} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{m}} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{36}{0,01}} = \frac{60}{2\pi}$$

$$\Rightarrow \boxed{f = 9,55 \text{ Hz}}$$

* calcul de x_0 et φ :

à $t=0$ nous avons:

$$x(0) = 50 \text{ mm} \Rightarrow$$

$$\dot{x}(0) = 1,7 \text{ m/s}$$

$$\left. \begin{array}{l} x_0 \cos \varphi = 5 \cdot 10^{-2} \\ -x_0 \omega_0 \sin \varphi = 1,7 \end{array} \right\} \Rightarrow \begin{array}{l} \varphi = -\frac{\pi}{6} \text{ rad} \\ x_0 = 57,5 \text{ mm} \end{array}$$

* calcul de l'énergie:

Le système est conservatif car il n'est soumis à aucune force de frottement

donc:

$$E = T + V = U_{\text{max}} = \frac{1}{2} k x_0^2 = \frac{1}{2} 36 \cdot (0,0575)^2$$

$$\approx \boxed{0,06 \text{ J}}$$

EX02 (suite):

L'éq temporelle du second syst est:

$$x(t) = x_0 \cos(\omega_0 t + \varphi + \frac{\pi}{2})$$

alors:

$$x(0) = x_0 \cos(\varphi + \frac{\pi}{2}) = x_0 \cos(-\frac{\pi}{6} + \frac{\pi}{2}) \quad (3)$$

$$= x_0 \cos(\frac{\pi}{3})$$

d'où: $x(0) = 28,8 \text{ mm}$

$$\dot{x}(0) = -x_0 \omega_0 \sin(-\frac{\pi}{6} + \frac{\pi}{2}) = -2,98 \text{ m/s}$$

$$\Rightarrow \dot{x}(0) = -3 \text{ m/s}$$

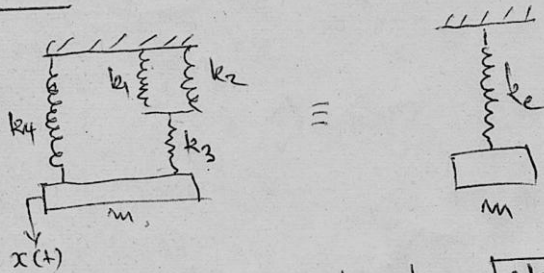
Donc le 2^{ème} syst à $t=0$ est à $28,8 \text{ mm}$ de la position d'équilibre (à droite) et se déplace avec une vitesse de 3 m/s vers la gauche.

* le 2^{ème} syst étant à $28,8 \text{ mm}$ de $x=0$ à $t=0$, alors il atteint $x=0$ (la position d'équilibre) à l'instant t tel que:

$$x(t) = x_0 \cos(\omega_0 t + \frac{\pi}{3}) = 0 \Rightarrow$$

$$\omega_0 t + \frac{\pi}{3} = \frac{\pi}{2} \quad \text{d'où } t = 0,045$$

EX03



$$k_1 \parallel k_2 \Rightarrow k_5 = k_1 + k_2 = 2k$$

k_5 en série avec k_3 alors:

$$\frac{1}{k_6} = \frac{1}{k_5} + \frac{1}{k_3} = \frac{1}{2k} + \frac{1}{k} = \frac{3}{2k}$$

$$\Rightarrow k_6 = \frac{2}{3}k$$

$k_6 \parallel k_4$ alors

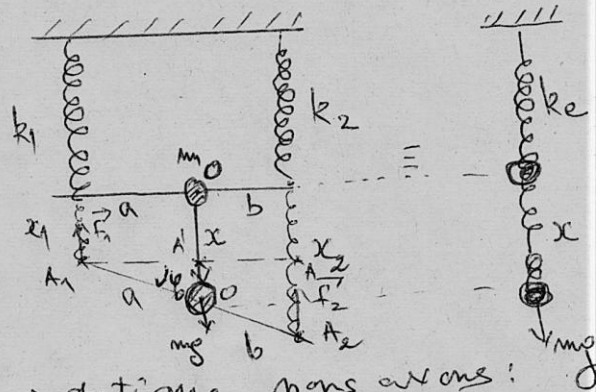
$$k_7 = k_6 + k_4 = \frac{2}{3}k + 2k = \frac{8}{3}k$$

d'où: $k_6 = k_7 = \frac{8}{3}k$ (4)

les vib du syst sont semblables aux vib du syst simple équivalent

alors: $\omega_0 = \sqrt{\frac{k_e}{m}} = \sqrt{\frac{8k}{3m}} = 2 \text{ rad/s}$

EX04



à l'équilibre statique nous avons:

1. $\sum F_i = 0$
2. $\sum M_i = 0$

$$1 \Rightarrow mg = k_1 x_1 + k_2 x_2 \quad (1)$$

$$2 \Rightarrow \vec{OA}_2 \wedge \vec{F}_2 + \vec{OA}_1 \wedge \vec{F}_1 + \vec{OO} \wedge \vec{mg} = 0$$

$$\Rightarrow b F_2 \cos \varphi_0 - a F_1 \cos \varphi_0 = 0 \Rightarrow$$

$$a F_1 = b F_2 \Rightarrow a k_1 x_1 = b k_2 x_2 \quad (2)$$

à l'équilibre du syst simple équivalent nous avons:

$$mg = k_e x \quad (3)$$

(1) et (3) donnent:

$$k_e x = k_1 x_1 + k_2 x_2 \quad (4)$$

les triangles $A_1 A' O$ et $A_1 A A_2$ sont semblables

alors:

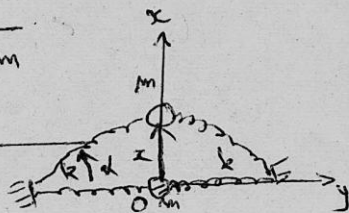
$$\frac{x-x_1}{x_2-x_1} = \frac{a}{a+b} \quad (5)$$

(2) et (5) dans (4) on obtient:

$$k_e = \frac{L^2}{\frac{a^2}{k_2} + \frac{b^2}{k_1}} \quad L = a+b$$

d'où la pulsation propre sera:

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{L^2}{\left(\frac{a^2}{k_2} + \frac{b^2}{k_1}\right) m}}$$



EXOS

a) position horizontale initiale:

F_0 proportionnelle à l'allongement

donc:

$$F_0 = k(l_1 - l_0) = k_1 l_1 \left(1 - \frac{l_0}{l_1}\right)$$

$$\Rightarrow \boxed{F_0 = k_1 l_1 \left(1 - \frac{l_0}{l_1}\right)}$$

b) Système écarté verticalement de

x :

$$\|\vec{F}_1\| = \|\vec{F}_2\| = F = k(l - l_0)$$

$$\text{avec: } l = \sqrt{l_1^2 + x^2} = l_1 \sqrt{1 + \left(\frac{x}{l_1}\right)^2}$$

on pose: $\varepsilon = \frac{x}{l_1}$ alors

$$l = l_1 \sqrt{1 + \varepsilon^2}$$

$$\Rightarrow \boxed{F = k l_1 \left(\sqrt{1 + \varepsilon^2} - \frac{l_0}{l_1}\right)}$$

c) Choix de la coordonnée généralisée

La masse se déplace verticalement

alors on peut choisir un axe z vertical par lequel la

masse se déplace.

donc: $q(t) = x(t)$.

Force généralisée associée à x : F_x

mais avons:

$$\vec{F}_1 = F(-\sin \alpha \vec{i} + \cos \alpha \vec{j})$$

$$\vec{F}_2 = F(-\sin \alpha \vec{i} - \cos \alpha \vec{j})$$

$$\vec{F}_{res} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2 = -2F \sin \alpha \vec{i}$$

$$F_x = \frac{\delta W(F_{res})}{\delta x} = \vec{F}_{res} \cdot \frac{\delta \vec{r}}{\delta x} = -2F \sin \alpha$$

$$\Rightarrow \boxed{F_x = -2k \left(1 - \frac{l_0}{l_1 \sqrt{1 + \varepsilon^2}}\right) x}$$

force dérivant du potentiel élastique

$U(x)$ alors:

$$F_x = -\frac{dU}{dx}$$

a) 1^{er} cas: $\frac{x}{l_1} \ll 1$ dans ce cas

$$F_x = -2k \left(1 - \frac{l_0}{l_1}\right) x \Rightarrow$$

$$\boxed{U(x) = k \left(1 - \frac{l_0}{l_1}\right) x^2 + U(0)}$$

si la position d'équilibre est choisie comme origine des potentiels alors:

$$\boxed{U(x) = k \left(1 - \frac{l_0}{l_1}\right) x^2}$$

Le Lagrangien du système est

alors:

$$L(x, \dot{x}) = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 - k \left(1 - \frac{l_0}{l_1}\right) x^2$$

L'équation de Lagrange pour le système sera donc (1 degré de liberté):

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \dot{x}} \right) - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial x} = 0$$

d'où l'équation diff régissant le mvmt du syst est:

$$\ddot{x} + \left(\frac{2k(1 - \frac{l_0}{l_1})}{m} \right) x = 0$$

équation diff de type:

$$\ddot{x} + \omega_0^2 x = 0$$

La solution est sinusoidale de pulsation propre:

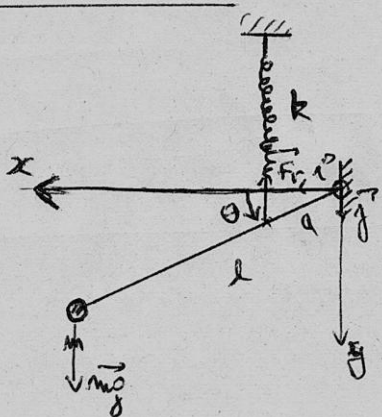
$$\omega_0 = \sqrt{\frac{2k(1 - \frac{l_0}{l_1})}{m}}$$

b) 2ème cas: si $\frac{l_0}{l_1} \ll 1$ alors sans faire de calcul on trouve que:

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{2k}{m}}$$

le syst équivaut simple est: un ressort $2k + m$ disposée verticalement.

Exo 6:



1) Calcul de la force généralisée F_θ

$$F_\theta = F_\theta(\vec{m}g) + F_\theta(\vec{F}_r)$$

$$= mg \vec{j} \cdot \frac{\delta \vec{r}_m}{\delta \theta} + \vec{F}_r \cdot \frac{\delta \vec{r}_k}{\delta \theta}$$

$$= mg \vec{j} \cdot \frac{\delta}{\delta \theta} (l \cos \theta \vec{i} + l \sin \theta \vec{j}) - k(a \sin \theta + b) \vec{j} \cdot \frac{\delta}{\delta \theta}$$

$$(a \cos \theta \vec{i} + a \sin \theta \vec{j}) \quad [b = \text{allongement initial}]$$

$$= mgl \cos \theta - k(a \sin \theta + b) a \cos \theta$$

$$\Rightarrow \boxed{F_\theta = (mgl - kab - ka^2 \sin \theta) \cos \theta}$$

F_θ est une force qui dérive du potentiel $U(\theta)$ \Rightarrow

$$F_\theta = - \frac{dU}{d\theta}$$

après intégration on trouve que

$$U(\theta) = \frac{1}{2} ka^2 \sin^2 \theta + (kab - mgl) \sin \theta + U(0)$$

a) $l' \Rightarrow$ on a:

$$\left. \frac{dU(\theta)}{d\theta} \right|_{\theta=0} = 0 \Rightarrow kab - mgl = 0$$

d'où nous aurons: $\boxed{b = \frac{mgl}{ka}}$

c.à-d le ressort est allongé de

$$b = \frac{mgl}{ka} \text{ à } l' \rightarrow$$

2) Equation diff de mvmt du syst:

$$\mathcal{L}(\theta, \dot{\theta}) = T - U = \frac{1}{2} m l^2 \dot{\theta}^2 - \frac{1}{2} ka^2 \sin^2 \theta$$

$U(0)$

L'équation de Lagrange:

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

d'un et après dérivation

on trouve :

$$ml^2 \ddot{\theta} + ka^2 \sin \theta \cos \theta = 0$$

Dans le cas des oscillations de faibles amplitudes: $\theta \ll 1$ alors

$$U(\theta) = \frac{1}{2} ka^2 \theta^2 + U(0) \Rightarrow$$

$$\mathcal{L} = \frac{1}{2} ml^2 \dot{\theta}^2 - \frac{1}{2} ka^2 \theta^2 - U(0)$$

L'équation diff dans le cas aura

la forme suivante :

$$ml^2 \ddot{\theta} + ka^2 \theta = 0 \Rightarrow \ddot{\theta} + \frac{ka^2}{ml^2} \theta = 0$$

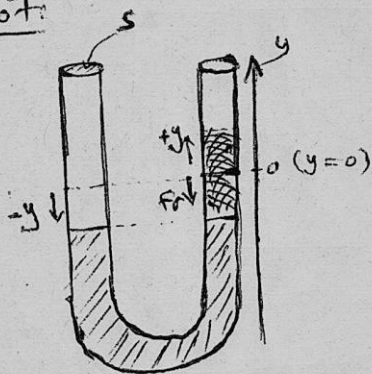
équation diff de la forme :

$$\ddot{q} + \omega_0^2 q = 0$$

dont la sol est sinusoidale de pulsation

propre: $\omega_0 = \frac{1}{l} \sqrt{\frac{ka^2}{m}}$

Exot:



- fonction de Lagrange du syst:

$$\mathcal{L} = T - U$$

$$T = \frac{1}{2} M \dot{y}^2$$

avec: $M = \rho V = \rho s l$

Donc: $T = \frac{1}{2} \rho s l \dot{y}^2$

Energie potentielle U :

$$\vec{F}_r = - \text{grad} U$$

La force de rappel \vec{F}_r est la force de pesanteur du liquide dans le tube de longueur $2y$

$$\vec{F}_r = \vec{P} = m \vec{g} \quad \text{avec:}$$

$$m = 2y s \rho \Rightarrow \vec{F}_r = 2y s \rho g \vec{e}_y$$

$$\Rightarrow U(y) - U(0) = \int s \rho g y^2 = \frac{M g}{2} y^2$$

$$\Rightarrow U(y) = \frac{M g}{2} y^2 + U(0)$$

si la position d'équilibre est prise comme origine de potentielle alors:

$$U(0) = 0 \Rightarrow$$

$$U(y) = \frac{M g}{2} y^2 \quad \text{et la}$$

fonction de Lagrange sera:

$$\mathcal{L}(y, \dot{y}) = T - U = \frac{1}{2} M \dot{y}^2 - \frac{M g}{2} y^2$$

avec: $M = \rho s l$

finalement on trouve:

$$\ddot{y} + \frac{2g}{l} y = 0$$

équation de la forme $\ddot{q} + \omega_0^2 q = 0$

la sol est alors sinusoidale de pulsation propre:

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{2g}{l}}$$

§

fin