

## Correction ex 6-7-8-9

**6. Association de 2 ressorts verticaux ☺☺☺**

**1)** Forces exercées sur  $M$  dans le référentiel terrestre supposé galiléen :

- poids :  $m\vec{g} = -mg\vec{e}_x$

- force de rappel du ressort (1) :  $\vec{T}_1 = -k_1.(l_1 - l_0).\vec{e}_x = -k_1.(x - l_0).\vec{e}_x$

- force de rappel du ressort (2) :  $\vec{T}_2 = -k_2.(l_2 - l_0).(-\vec{e}_x) = +k_2.((2l_0 - x) - l_0).\vec{e}_x = -k_2.(x - l_0).\vec{e}_x$

**2.a)** Le PFD s'écrit :  $ma_{M/R_T} = m\vec{g} + \vec{T}_1 + \vec{T}_2$

Soit, en projection selon  $\vec{e}_x$  : 
$$\begin{cases} \text{hors équilibre} & m\ddot{x} = -mg - (k_1 + k_2).(x - l_0) \\ \text{à l'équilibre :} & 0 = -mg - (k_1 + k_2).(x_{\text{éq}} - l_0) \end{cases} \quad \text{①} \quad \text{②}$$

La relation ② donne :  $x_{\text{éq}} = l_0 - \frac{mg}{k_1 + k_2}$

**2.b)** En effectuant ① - ②, on obtient :  $m\ddot{x} = -(k_1 + k_2).(x - x_{\text{éq}})$

Soit :  $\overset{X=x-x_{\text{éq}}}{\rightarrow} \ddot{X} + \frac{k_1 + k_2}{m}.X = 0 \Leftrightarrow \boxed{\ddot{X} + \omega_0^2 X = 0} \quad \text{avec} \quad \omega_0 = \sqrt{\frac{k_1 + k_2}{m}}$

**3)**  $\mathcal{E}_p = \mathcal{E}_{p_g} + \mathcal{E}_{p_{el_1}} + \mathcal{E}_{p_{el_2}} = mgx + \frac{1}{2}k_1.(l_1 - l_0)^2 + \frac{1}{2}k_2.(l_2 - l_0)^2 + \text{Cte}$

Soit :  $\boxed{\mathcal{E}_p = mgx + \frac{1}{2}.(k_1 + k_2).(x - l_0)^2 + \text{Cte}}$

**4.a)** Pour trouver la position d'équilibre on pose :

$$\left(\frac{d\mathcal{E}_p}{dx}\right)_{x_{\text{éq}}} = \begin{cases} 0 \\ (k_1 + k_2).(x_{\text{éq}} - l_0) + mg \end{cases} \Rightarrow \boxed{x_{\text{éq}} = l_0 - \frac{mg}{k_1 + k_2}}$$

**4.b)** En dérivant une seconde fois, on établit que l'équilibre est stable puisque :

$$\left(\frac{d^2\mathcal{E}_p}{dx^2}\right)_{x_{\text{éq}}} = k_1 + k_2 > 0$$

**4.c)** Pour établir l'équation du mouvement, on applique le théorème de la puissance mécanique :

$$\frac{d\mathcal{E}_m}{dt} = \frac{d\mathcal{E}_k + \mathcal{E}_p}{dt} = \begin{cases} \mathcal{P}_{NC} = 0 \\ m.\dot{x}.\ddot{x} + (k_1 + k_2).\dot{x}.(x - l_0) + mg\dot{x} \end{cases} \Rightarrow \ddot{x} + \frac{k_1 + k_2}{m}.(x - l_0) + \textcolor{red}{g} = 0$$

On retrouve :  $\boxed{\ddot{X} + \omega_0^2 X = 0}$

**5)** La solution est de la forme :  $X = X_m \cos(\omega_0 t + \varphi)$

La dérivée est :  $\dot{X} = -X_m \cdot \omega_0 \cdot \sin(\omega_0 t + \varphi)$ .

Les conditions initiales donnent :

$$\begin{cases} X(0) = X_m \cos(\varphi) = x_0 - x_{\text{éq}} \\ \dot{X}(0) = -X_m \cdot \omega_0 \cdot \sin(\varphi) = 0 \end{cases} \Rightarrow \boxed{x(t) = x_{\text{éq}} + (x_0 - x_{\text{éq}}) \cdot \cos(\omega_0 t)}$$

## 7. Influence de l'amortissement ☺

**1. Ref d'étude:** ref terrestre repère d'espace associé  $\mathbf{R}(\mathbf{0}, \vec{u}_x, \vec{u}_y)$  (*l'origine est prise à la position d'équilibre*)

**Système:** la masse - Coordonnées: cartésiennes  $(x,y)$  - Base de projection:  $(\vec{u}_x, \vec{u}_y)$

Vecteurs cinématiques:  $\overrightarrow{OM} = x \vec{u}_x$   $\vec{v} = \dot{x} \vec{u}_x$   $\vec{a} = \ddot{x} \vec{u}_x$  ( $y=0$ )

Bilan des forces:

- Poids:  $\vec{P} = m \vec{g} = -mg \vec{u}_y$
- Réaction du support:  $\vec{R} = R \vec{u}_y$   $R$  orthogonale au déplacement car pas de frottements
- Force de rappel du ressort:  $\vec{F} = -k(l-l_0) \vec{u}_x = -k(l_0+x-l_0) \vec{u}_x = -kx \vec{u}_x$
- Force de frottement:  $\vec{f} = -\lambda \vec{v} = -\lambda \dot{x} \vec{u}_x$

Loi de la quantité de mouvement:

- $m \vec{a} = \vec{P} + \vec{R} + \vec{F} + \vec{f}$
- Par projection sur les axes:  $m \ddot{x} = -kx - \lambda \dot{x}$  (1) et  $-mg + R = 0$  (2)
- L'équation (1) conduit à (1'):  $\ddot{x} + \frac{\lambda}{m} \dot{x} + \frac{k}{m} x = 0$ .

**2.** A l'équation (1') on associe l'équation caractéristique:  $r^2 + \frac{\lambda}{m} r + \frac{k}{m} = 0$ . La solution dépend du signe de son discriminant:  $\Delta = \left(\frac{\lambda}{m}\right)^2 - 4 \frac{k}{m}$ . (*par la suite, il est plus simple de raisonner directement sur les applications numériques*)

a)  $\lambda = 50$ ;  $m = 5\text{kg}$ ;  $k = 8\text{SI}$ .

L'équation caractéristique est:  $r^2 + \frac{50}{5}r + \frac{80}{5} = 0$  en simplifiant:  $r^2 + 10r + 16 = 0$ .

$\Delta = (10)^2 - 4 \times 16 = 36 = 6^2 > 0$ . **Le régime est apériodique.**

Les racines de l'équation sont  $x_1 = \frac{(-10-6)}{2} = -8$   $x_2 = \frac{(-10+6)}{2} = -2$ . La solution est du type:  $x(t) = A e^{-8t} + B e^{-2t}$ .

On détermine A et B grâce aux conditions initiales:  $x(0) = 3 = A + B$ . On calcule  $\dot{x}(t) = -8Ae^{-8t} - 2Be^{-2t}$  d'où:  $\dot{x}(0) = 0 = -8A - 2B$ . On tire des deux équations précédentes:  $A = 4\text{cm} = 0,04\text{m}$  et  $B = -1\text{cm} = -0,01\text{m}$

Finalement:  **$x(t) = 0,04e^{-8t} - 0,01e^{-2t}$**  ( $x(t)$  exprimé en m).

La durée caractéristique du régime transitoire est:  **$\tau = \frac{1}{2} = 0,5\text{s}$**

b)  $\lambda = 20$ ;  $m = 5\text{kg}$ ;  $k = 8\text{SI}$ .

L'équation caractéristique est:  $r^2 + \frac{20}{5}r + \frac{80}{5} = 0$  en simplifiant:  $r^2 + 4r + 16 = 0$ .  $\Delta = (4)^2 - 4 \times 16 = -48 < 0$ .

**Le régime est pseudo-périodique.**

Les racines de l'équation sont  $x_1 = \frac{(-4-i\sqrt{48})}{2} = -2 - 2\sqrt{3}i = -2 - 3,46i$   $x_2 = -2 + 3,46i$ . La solution est du type:  $x(t) = e^{-2t}[A \cos(3,46t) + B \sin(3,46t)]$ .

On détermine A et B grâce aux conditions initiales:  $x(0) = 3 = A$ . On calcule

$\dot{x}(t) = -2e^{-2t}[A \cos(3,46t) + B \sin(3,46t)] + e^{-2t}[-3,46A \sin(3,46t) + 3,46B \cos(3,46t)]$  d'où:

$\dot{x}(0) = 0 = -2A + 3,46B$ . On tire des deux équations précédentes:  $A = 3\text{cm} = 0,03\text{m}$  et  $B = 1,7\text{cm} = 0,017\text{m}$

Finalement:  **$x(t) = e^{-2t}[0,03 \cos(3,46t) + 0,017 \sin(3,46t)]$**  ( $x(t)$  exprimé en m)

La durée caractéristique du régime transitoire est:  **$\tau = \frac{1}{2} = 0,5\text{s}$**

c)  $\lambda = 0$ ;  $m = 5\text{kg}$ ;  $k = 8\text{SI}$ .

L'équation différentielle est celle d'un oscillateur harmonique :  $\ddot{x} + 16x = 0$ .

Sa pulsation propre est :  $\omega_0 = \sqrt{16} = 4 \text{ rad.s}^{-1}$ . Le régime est sinusoïdal.

La solution est du type :  $x(t) = [A \cos(4t) + B \sin(4t)]$ .

On détermine A et B grâce aux conditions initiales :  $x(0) = 3 = A$ . On calcule  $\dot{x}(t) = -4A \sin(4t) + 4B \cos(4t)$  d'où :  $\dot{x}(0) = 0 = 4B$ . On tire des deux équations précédentes :  $A = 3 \text{ cm} = 0,03 \text{ m}$  et  $B = 0$

Finalement :  $x(t) = 0,03 \cos(4t)$  ( $x(t)$  exprimé en m)

Il n'y a pas de régime transitoire dans ce cas.

3. Le régime critique correspond au cas où  $\Delta = (\frac{\lambda}{m})^2 - 4 \frac{k}{m} = 0$  d'où :  $\lambda = 2\sqrt{km} = 2\sqrt{1600} = 40$ . L'équation caractéristique est :  $r^2 + \frac{40}{5}r + \frac{80}{5} = 0$  en simplifiant :  $r^2 + 8r + 16 = 0$ . La racine double est :  $x_1 = -4$ . La solution est du type :  $x(t) = (A + Bt)e^{-4t}$ . On détermine A et B grâce aux conditions initiales :  $x(0) = 3 = A$ . On calcule  $\dot{x}(t) = Be^{-4t} - 4(A + Bt)e^{-4t}$  d'où :  $\dot{x}(0) = 0 = B - 4A$ . On tire des deux équations précédentes :  $A = 3 \text{ cm} = 0,03 \text{ m}$  et  $B = 4A = 12 \text{ cm} = -0,12 \text{ m}$

Finalement :  $x(t) = 0,01(1 + 4t)e^{-4t}$  ( $x(t)$  exprimé en m).

La durée caractéristique du régime transitoire est :  $\tau = \frac{1}{4} = 0,25 \text{ s}$ . Ce régime correspond au retour le plus rapide à la position d'équilibre.

## 8. Mesure du coefficient de viscosité de la glycérine ☺☺

**1. Ref d'étude:** ref terrestre repère d'espace associé  $R(O, \vec{u}_z)$

**Système:** la masse. **Coordonnées:** cartésiennes ( $z$ ). **Base de projection:** ( $\vec{u}_z$ )

**Bilan des forces:**

- Poids :  $\vec{P} = m \vec{g} = m g \vec{u}_z = \rho \frac{4}{3} \pi r^3 g \vec{u}_z$
- Force de rappel du ressort:  $\vec{F} = -k(z_{eq} - l_0) \vec{u}_z$
- La poussée d'Archimède :  $\vec{\Pi}_A = -\rho_0 \frac{4}{3} \pi r^3 g \vec{u}_z$
- La force de frottement est nulle à l'équilibre.

**Loi de la quantité de mouvement à l'équilibre:**  $\vec{P} + \vec{F} + \vec{\Pi}_A = \vec{0}$

$$\text{Par projection sur l'axe } O z: \rho \frac{4}{3} \pi r^3 g - k(z_{eq} - l_0) - \rho_0 \frac{4}{3} \pi r^3 g = 0 \text{ d'où: } z_{eq} = l_0 + \frac{4}{3} \pi r^3 \frac{g}{k} (\rho - \rho_0)$$

**2. On étudie maintenant la masse hors équilibre.**

**Vecteurs cinématiques :**  $\vec{v} = \dot{z} \vec{u}_z$  ;  $\vec{a} = \ddot{z} \vec{u}_z$

**Bilan des forces:**

- Poids :  $\vec{P} = m \vec{g} = m g \vec{u}_z = \rho \frac{4}{3} \pi r^3 g \vec{u}_z$
- Force de rappel du ressort:  $\vec{F} = -k(z - l_0) \vec{u}_z$
- La poussée d'Archimède :  $\vec{\Pi}_A = -\rho_0 \frac{4}{3} \pi r^3 g \vec{u}_z$
- La force de frottement :  $\vec{f} = -6\pi\eta r \vec{v} = -6\pi\eta r \dot{z} \vec{u}_z$

**Loi de la quantité de mouvement à l'équilibre:**  $\vec{P} + \vec{F} + \vec{\Pi}_A + \vec{f} = m \ddot{z} \vec{u}_z$

$$\text{Par projection sur l'axe } O z: \rho \frac{4}{3} \pi r^3 g - k(z - l_0) - \rho_0 \frac{4}{3} \pi r^3 g - 6\pi\eta r \dot{z} = m \ddot{z} \text{ d'où :}$$

$$m \ddot{z} + 6\pi\eta r \dot{z} + kz = \rho \frac{4}{3} \pi r^3 g + kl_0 - \rho_0 \frac{4}{3} \pi r^3 g \quad (I)$$

**3. On pose**  $Z = z - z_{eq}$

**3.1. Ainsi :**  $z = Z + l_0 + \frac{4}{3} \pi r^3 \frac{g}{k} (\rho - \rho_0)$  ;  $\dot{z} = \dot{Z}$  et  $\ddot{z} = \ddot{Z}$ . On remplace dans l'équation (1) :

$$m \ddot{Z} + 6\pi\eta r \dot{Z} + k(Z + l_0 + \frac{4}{3} \pi r^3 \frac{g}{k} (\rho - \rho_0)) = \rho \frac{4}{3} \pi r^3 g + kl_0 - \rho_0 \frac{4}{3} \pi r^3 g .$$

Après simplification :  $m \ddot{Z} + 6\pi\eta r \dot{Z} + kZ = 0$ . Cette équation écrite sous sa forme canonique est :

$$\ddot{Z} + \frac{6\pi\eta r}{m} \dot{Z} + \frac{k}{m} Z = 0 .$$

Par identification :  $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$  et  $\frac{\omega_0}{Q} = \frac{6\pi\eta r}{m}$  d'où  $Q = m \frac{\omega_0}{6\pi\eta r} = \frac{\sqrt{k}m}{6\pi\eta r}$

**3.2. Pour résoudre l'équation précédente, on lui associe l'équation caractéristique :**  $u^2 + \frac{6\pi\eta r}{m} u + \frac{k}{m} = 0$ . Le régime

est pseudo périodique si son discriminant est négatif soit :  $\left(\frac{6\pi\eta r}{m}\right)^2 - \frac{4k}{m} < 0$  soit :  $\eta < \frac{\sqrt{k}m}{3\pi r}$ .

La pseudo-pulsation est :  $\omega = \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}}$ .

**3.3.**

a) On déduit  $\omega = \omega_0 \sqrt{1 - \frac{9\pi^2 \eta^2 r^2}{k m}}$  d'où  $T = \sqrt{\frac{T_0}{1 - \frac{9\pi^2 \eta^2 r^2}{m \omega_0^2}}} = \sqrt{\frac{T_0}{1 - \frac{9T_0^2 \eta^2 r^2}{4m^2}}}$  soit  $T^2 \left(1 - \frac{9T_0^2 \eta^2 r^2}{4m^2}\right) = T_0^2$  d'où

$$1 - \frac{9T_0^2 \eta^2 r^2}{4m^2} = \frac{T_0^2}{T^2} \text{ d'où } \frac{9T_0^2 \eta^2 r^2}{4m^2} = 1 - \frac{T_0^2}{T^2} \text{ d'où } \eta = \frac{2m}{3r} \sqrt{\frac{1}{T_0^2} - \frac{1}{T^2}}.$$

Or  $m = \rho \frac{4}{3} \pi r^3$  d'où :  $\eta = \frac{8}{9} \rho \pi r^2 \sqrt{\frac{1}{T_0^2} - \frac{1}{T^2}}$ . La détermination de  $T$  et  $T_0$  permet d'accéder à  $\eta$ .

b)  $3T_0 = 1,1$  D'où  $T_0 = 0,367 \text{ s}$ ,  $T = 0,4 \text{ s}$

D'où  $\eta = \frac{8}{9} 7800 \pi (5 \cdot 10^{-3})^2 \sqrt{\frac{1}{0,367^2} - \frac{1}{0,4^2}} = 0,655 \text{ SI}$

## 9. Vibrations d'un moteur ☺☺

32) A l'ordre  $\omega$  on associe  $F = F_0$ . A l'équation de la question 31, on associe l'équation complexe en considérant que dériver revient à multiplier par  $j\omega$  et intégrer à diviser par  $j\omega$ :  $j\omega V \frac{\omega_0 V}{Q} + \frac{\omega_0^2}{j\omega} V = \frac{F_0}{m}$   
 $\Rightarrow V \left( \frac{\omega_0}{Q} + j\left(\omega - \frac{\omega_0^2}{\omega}\right) \right) = \frac{F_0}{m}$

$$\Rightarrow V = \frac{\frac{F_0}{m}}{\frac{\omega_0}{Q} + j\left(\omega - \frac{\omega_0^2}{\omega}\right)}$$

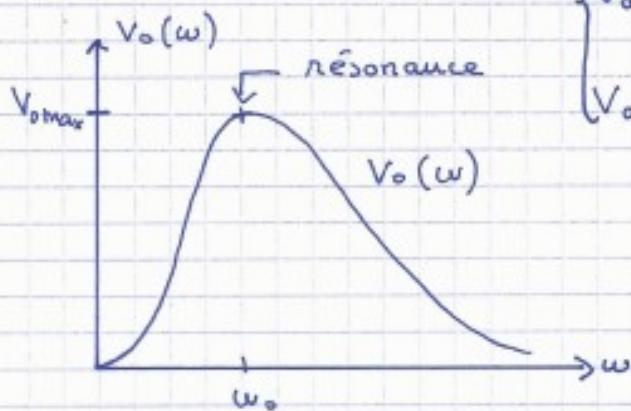
En prenant le module:  $V_0 = \frac{\frac{F_0}{m}}{\sqrt{\left(\frac{\omega_0}{Q}\right)^2 + \left(\omega - \frac{\omega_0^2}{\omega}\right)^2}}$

$$\lim_{\omega \rightarrow 0} V_0 = 0 \quad \lim_{\omega \rightarrow \infty} V_0 = 0$$

$V_0$  est max pour  $\omega = \omega_0$

$$V_{0\max} = \frac{F_0/m}{\omega_0} \times Q = \frac{F_0/m}{\sqrt{\frac{\omega_0^2}{Q}}} \sqrt{m}$$

$$V_{0\max} = \frac{F_0}{\alpha}$$

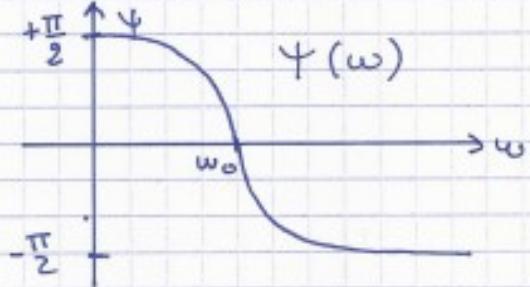


33)  $\Psi(\omega) = \arg V(\omega) = \arg \frac{F_0/m}{\frac{\omega_0}{Q} + j\left(\omega - \frac{\omega_0^2}{\omega}\right)}$

$$\Rightarrow \Psi(\omega) = \arg \left[ \frac{\omega_0}{Q} + j\left(\frac{\omega_0^2}{\omega} - \omega\right) \right]$$

$$\cos \Psi > 0 \Rightarrow -\frac{\pi}{2} < \Psi < +\frac{\pi}{2}$$

$$\tan \Psi = Q \left( \frac{\omega_0}{\omega} - \frac{\omega}{\omega_0} \right)$$



$$\begin{cases} \lim_{\omega \rightarrow 0} \tan \Psi = +\infty \\ \Rightarrow \Psi \rightarrow +\frac{\pi}{2} \end{cases} \quad \begin{cases} \lim_{\omega \rightarrow +\infty} \tan \Psi = -\infty \\ \Rightarrow \Psi \rightarrow -\frac{\pi}{2} \end{cases} \quad \begin{cases} \tan \Psi = 0 \text{ pour } \omega = 0 \\ \Rightarrow \Psi = 0 \end{cases}$$

34) Pour  $k_1 = 4 \cdot 10^6 \text{ N.m}^{-1}$   $\omega_{0,1} = \sqrt{\frac{k_1}{m}} = 632 \text{ rad.s}^{-1}$

Pour  $k_2 = 10^6 \text{ N.m}^{-1}$   $\omega_{0,2} = \sqrt{\frac{k_2}{m}} = 316 \text{ rad.s}^{-1}$

$\omega_{0,1} = \omega$ , il faut choisir le 2<sup>nd</sup> ressort pour que le ressort n'entre pas en résonance.