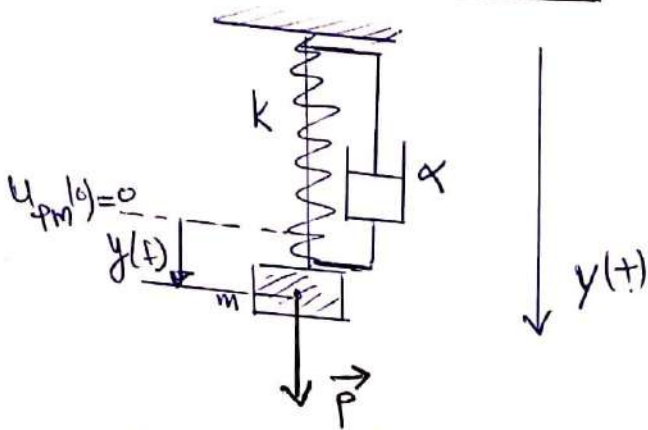


Ex1:

systeme (a): PFD



a) l'équilibre libre du système:

$$\sum \vec{F}_{ext}/m = \vec{0}$$

$$\vec{P} + \vec{F}_k = \vec{0}$$

$$/y: mg - k(l_{eq} - l_0) = 0$$

$$\Rightarrow mg = k(l_{eq} - l_0)$$

on pose:  $y_0 = l_{eq} - l_0$

la déformation du ressort à l'équilibre.

Soit donc:

$$mg = ky_0 \text{ est la.}$$

Condition d'équilibre du système.

en mouvement du système:

$$\sum \vec{F}_{ext}/m = m \vec{a}$$

$$\vec{P} + \vec{F}_r + \vec{f}_f = m \vec{a}$$

$$mg - k[y_0 + (l_{eq} - l_0)] - \alpha \dot{y} = m \ddot{y}$$

$$mg - k(y_0 + y) - \alpha \dot{y} = m \ddot{y}$$

$$(mg - ky_0) - Ky - \alpha \dot{y} = m \ddot{y}$$

$$\Rightarrow \ddot{y} + \frac{\alpha}{m} \dot{y} + \frac{k}{m} y = 0$$

équation de forme:

$$\ddot{y} + 2\delta \dot{y} + \omega_0^2 y = 0$$

Avec:  $\delta = \frac{\alpha}{2m}$   
 $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$

sont: le facteur d'amortissement et la.

pulsation propre des oscillations libres non amorties du système, respectivement.

Méthode de Lagrange.

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{y}} \right) - \frac{\partial L}{\partial y} = - \frac{\partial D}{\partial y} \dots \textcircled{1}$$

$$L = T - U_p$$

$$D = \frac{1}{2} \alpha v_{amort}^2$$

## La suite de TD N°3 (2/3)

$$T = T_{\text{trans}} = \frac{1}{2} m v_m^2$$

$$T = \frac{1}{2} m (\dot{y})^2$$

$$U_p = U_{\text{ressort}} + U_{\text{poids}}$$

$$U_p = \frac{1}{2} k (y_0 + y)^2 - mgy$$

$$D = \frac{1}{2} \alpha v_{\text{amort}}^2 = \frac{1}{2} \alpha \dot{y}^2$$

$$v_{\text{amort}} = v_m = \dot{y} = \left( \frac{dy}{dt} \right)$$

$$\underline{L = \frac{1}{2} m \dot{y}^2 - \frac{1}{2} k (y_0 + y)^2 + mgy}$$

est le Lagrangien du système

$$\left( \frac{\partial L}{\partial y} \right) = m \ddot{y} \Rightarrow \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{y}} \right) = m \ddot{y}$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial L}{\partial y} &= -k(y_0 + y) + mg \\ &= (-ky + mg) - ky \end{aligned}$$

condition d'équilibre

$$\left( \frac{\partial L}{\partial y} \right) = -ky$$

$$\left( \frac{\partial D}{\partial \dot{y}} \right) = \alpha \dot{y}$$

substituons dans l'équation de Lagrange; (1)

$$\textcircled{1} \Rightarrow m \ddot{y} + ky = -\alpha \dot{y}$$

$$\Rightarrow m \ddot{y} + \alpha \dot{y} + ky = 0$$

ou:

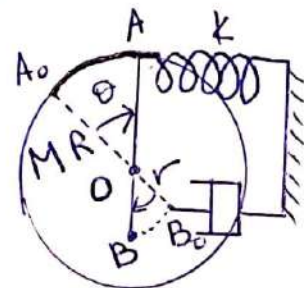
$$\ddot{y} + \frac{\alpha}{m} \dot{y} + \frac{k}{m} y = 0$$

ou bien:

$$\ddot{y} + 2\delta \dot{y} + \omega_0^2 y = 0$$

qui est bien la même équation précédente.

système (b):



Équation de Lagrange des systèmes amortis s'écrit:

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = - \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}} \quad \text{--- (*)}$$

ici le mouvement est un mouvement de rotation, c'est pour ça on utilise la coordonnée rotationnelle

$\theta$ .

## La suite de TDN°3 (3/9)

$$T = T_{\text{rotation}} = \frac{1}{2} J_{M/O} \dot{\theta}^2$$

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

$J_{M/O} = \frac{1}{2} MR^2$  est le moment d'inertie du disque par rapport au point O.

$$U_p = U_{pm} + U_{pr} = 0 + U_{pr}$$

$$U_p = \frac{1}{2} k d^2 \quad | \quad d = \widehat{A_0A} = R\theta$$

$$U_p = \frac{1}{2} k R^2 \theta^2$$

$$L = T - U = \frac{1}{4} MR^2 \dot{\theta}^2 - \frac{1}{2} k R^2 \theta^2$$

$$D = \frac{1}{2} \alpha v_{\text{amot}}^2$$

$$v_{\text{amot}} = \frac{d}{dt} (r \dot{\theta}) = \frac{d}{dt} (\widehat{B_0B})$$

$$= \frac{d}{dt} (r\theta) = r\dot{\theta}$$

$$D = \frac{1}{2} \alpha r^2 \dot{\theta}^2$$

$$\left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = \frac{1}{2} MR^2 \dot{\theta} \Rightarrow \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = \frac{1}{2} MR^2 \ddot{\theta}$$

$$\left( \frac{\partial L}{\partial \theta} \right) = -kR^2 \theta$$

$$\left( \frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}} \right) = \alpha r^2 \dot{\theta}$$

Substituons dans l'équation (\*)

$$\frac{1}{2} MR^2 \ddot{\theta} + kR^2 \theta = -\alpha r^2 \dot{\theta}$$

$$\Rightarrow \ddot{\theta} + \left( \frac{2kR^2}{MR^2} \right) \theta = -\frac{2\alpha r^2}{MR^2} \dot{\theta}$$

ou

$$\ddot{\theta} + 2\left( \frac{\alpha r^2}{MR^2} \right) \dot{\theta} + \left( \frac{2k}{M} \right) \theta = 0$$

équation de forme :

$$\ddot{\theta} + 2\delta \dot{\theta} + \omega_0^2 \theta = 0$$

$$\text{Avec : } \left\{ \begin{array}{l} \delta = \frac{\alpha r^2}{MR^2} \\ \omega_0 = \sqrt{\frac{2k}{M}} \end{array} \right.$$

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

Nature du mouvement,

pour savoir la nature de mouvement, il faut comparer les deux paramètres ;  $\delta$  et  $\omega_0$ .

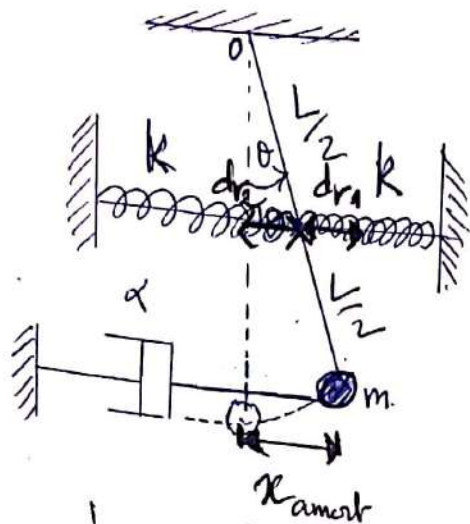
$$\underline{\text{A.N.}} : \omega_0 = \sqrt{\frac{2 \times 2}{1}} = 2 \text{ rad/s}$$

$$\delta = \frac{8}{1} \cdot \left( \frac{1}{2} \right)^2 = \frac{8}{4} = 2 \text{ (s}^{-1}\text{)}$$

$\delta = \omega_0 \Leftrightarrow (\Delta' = 0)$ , donc le mouvement est en régime critique.

(3)

EX2:

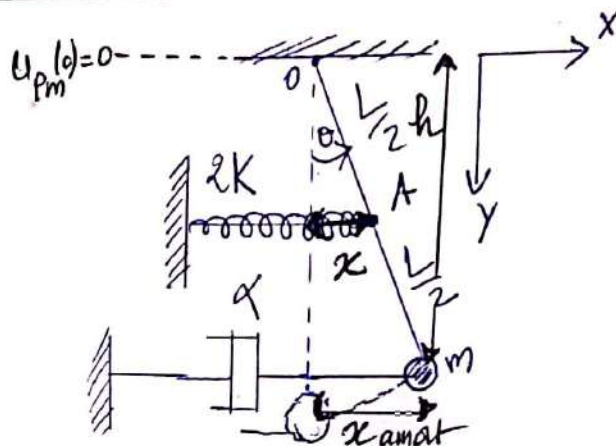


Système équivalent:

Les deux ressorts identiques ( $k_1 = k_2 = k$ ) sont liés en opposition, donc, on peut les remplacer par un ressort équivalent de raideur  $k_{eq} = k + k = 2k$ .

Le ressort à droite se comprime d'une distance  $dx_1 = x$ , l'autre à gauche s'allonge de la même distance  $dx_2 = x$ .

Soit donc le système équivalent suivant:



1) - Le Lagrangien L

$$L = T - U_p$$

$$T = \frac{1}{2} m v_m^2, \quad \vec{v}_m = \frac{d\vec{om}}{dt}$$

$$\vec{om} = L \sin\theta \vec{i} + L \cos\theta \vec{j}$$

$$\vec{v} = L \dot{\theta} \cos\theta \vec{i} - L \dot{\theta} \sin\theta \vec{j}$$

$$= L \dot{\theta} \begin{pmatrix} \cos\theta \\ -\sin\theta \end{pmatrix}$$

$$v = \|\vec{v}\| = L \dot{\theta} \sqrt{\cos^2\theta + \sin^2\theta}$$

$$v = L \dot{\theta}$$

$$T = \frac{1}{2} m L^2 \dot{\theta}^2$$

$$U_p = U_{pm} + U_{ressort}$$

$$U_{pm} = -mg h \quad \because h = L \cos\theta$$

$$U_{pm} = -mgL \cos\theta$$

$$U_{rr} = \frac{1}{2} (2k) x^2 = k \left( \frac{L}{2} \sin\theta \right)^2$$

## La suite de TD N°3 ( $\sqrt{g}$ )

$$U_p = k \left( \frac{L}{2} \sin \theta \right)^2 - mgL \cos \theta$$

Pour des petites oscillations ( $\theta \ll 1$ ),  $\sin \theta \approx \theta$ ,  $\cos \theta \approx 1 - \frac{\theta^2}{2}$

$$U_p \approx \frac{kL^2}{4} \theta^2 - mgL \left( 1 - \frac{\theta^2}{2} \right)$$

$$U_p = \frac{1}{2} \left( \frac{k}{2} L^2 + mgL \right) \theta^2 - mgL$$

Donc:

$$L = \frac{1}{2} m L^2 \dot{\theta}^2 - \frac{1}{2} \left( \frac{k}{2} L^2 + mgL \right) \theta^2 + mgL$$

2) L'équation différentielle du mouvement étant donnée par l'équation de Lagrange.

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = - \frac{\partial D}{\partial \theta}$$

$$\left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = mL^2 \dot{\theta} \Rightarrow \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = mL^2 \ddot{\theta}$$

$$\frac{\partial L}{\partial \theta} = - \left( \frac{kL^2}{2} + mgL \right) \theta$$

$$D = \frac{1}{2} \alpha v_{\text{amort}}^2 \quad / \quad v_{\text{amort}} = \frac{d x_{\text{amort}}}{dt}$$

$$= \frac{d}{dt} (L \sin \theta)$$

$$\approx \frac{d}{dt} (L \theta)$$

$$= L \dot{\theta}$$

$D = \frac{1}{2} \alpha L^2 \dot{\theta}^2$  est la fonction de dissipation de l'énergie du système.

$$\frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}} = \alpha L^2 \dot{\theta}$$

Substituons dans l'équation de Lagrange;

$$mL^2 \ddot{\theta} + \left( \frac{k}{2} L^2 + mgL \right) \theta = - \alpha L^2 \dot{\theta}^2$$

$\Rightarrow$

$$\ddot{\theta} + \frac{\alpha}{m} \dot{\theta} + \left( \frac{k}{2m} + \frac{g}{L} \right) \theta = 0 \quad (*)$$

3) équation de forme:

$$\ddot{\theta} + 2\delta \dot{\theta} + \omega_0^2 \theta = 0$$

Avec  $\left\{ \begin{array}{l} \delta = \frac{\alpha}{2m} \end{array} \right.$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{2m} + \frac{g}{L}}$$

pulsation propre des oscillations libres non amorties du système

4). Dans le cas de faible amortissement ( $\delta < \omega_0$ ),

l'équation (\*) admet une solution de forme

## La suite de TD N°3 (6/9)

$$\theta(t) = A e^{-\delta t} \cos(\omega_a t + \phi) \dots (**)$$

avec :

$A e^{-\delta t}$  est l'amplitude modulée du mouvement pseudo-périodique

$\omega_a$  : est la pseudo-pulsation des oscillations amorties du système définie par :

$$\omega_a = \sqrt{\omega_0^2 - \delta^2}$$


---


$$\omega_a = \sqrt{\frac{k}{2m} + \frac{g}{L} - \frac{d^2}{4m^2}}$$

$\phi$  : est la phase initiale.

$A$  et  $\phi$  sont déterminés à l'aide des conditions initiales

$$\left\{ \begin{array}{l} t=0, \theta(0) = 0 \\ t=0, \dot{\theta}(0) = \dot{\theta}_0 \end{array} \right.$$

1<sup>ère</sup> condition initiale :

$t=0, \theta(0) = 0$ , et de (\*\*)

$$\theta(0) = A \cos \phi$$

Donc :

$$A \cos \phi = 0 \Leftrightarrow \phi = \pm \frac{\pi}{2}$$

e<sup>me</sup>

Pour appliquer la 2<sup>e</sup> condition initiale, il faut trouver l'expression de la vitesse instantanée du système ;

$$\begin{aligned} \dot{\theta}(t) &= \frac{d\theta(t)}{dt} \\ &= A \left[ -\delta e^{-\delta t} \cos(\omega_a t + \phi) - e^{-\delta t} \omega_a \sin(\omega_a t + \phi) \right] \end{aligned}$$

$$\dot{\theta}(t) = -A e^{-\delta t} \left[ \delta \cos(\omega_a t + \phi) + \omega_a \sin(\omega_a t + \phi) \right]$$

à  $t=0, \dot{\theta}(0) = \dot{\theta}_0$

$$\dot{\theta}(0) = -A \left[ \delta \cos \phi + \omega_a \sin \phi \right]$$

Donc :

$$-A \left[ \delta \cos \phi + \omega_a \sin \phi \right] = \dot{\theta}_0 \dots (***)$$

pour  $\phi = \frac{\pi}{2}$

$$-A \left[ \delta \times 0 + \omega_a \right] = \dot{\theta}_0$$

$$\Rightarrow A = \frac{-\dot{\theta}_0}{\omega_a} < 0, \text{ résultat}$$

refusé physiquement, car

$$A > 0$$

donc on admet que  $\phi \neq -\frac{\pi}{2}$

# La suite de TD N°3 (7/9)

ce qui conduit à :

$$-A \left[ \delta \times 0 - \omega_a \right] = \theta_0^{\circ}$$

$$\Rightarrow A = \frac{\theta_0^{\circ}}{\omega_a}$$

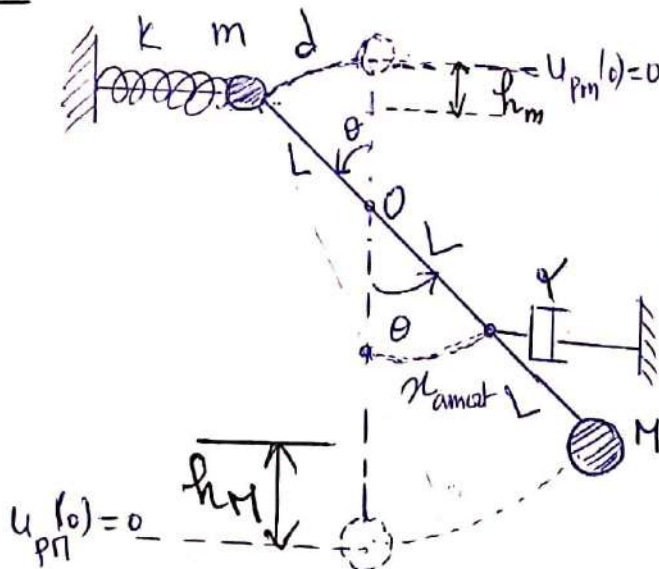
Soit finalement le déplacement angulaire instantané du système :

$$\theta(t) = \left( \frac{\theta_0^{\circ}}{\omega_a} \right) e^{-\delta t} \cos(\omega_a t - \pi/2)$$

ou

$$\theta(t) = \left( \frac{\theta_0^{\circ}}{\omega_a} \right) e^{-\delta t} \sin \omega_a t$$

Ex 3 :



$$J_{m/o} = mL^2$$

$$J_{\pi/o} = \pi(2L)^2 = 4\pi L^2$$

$$T = \frac{1}{2} mL^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} (4\pi L^2) \dot{\theta}^2$$

$$T = \frac{1}{2} mL^2 \dot{\theta}^2 + 2\pi L^2 \dot{\theta}^2$$

$$= \frac{1}{2} (\frac{1}{2}m + 2\pi) L^2 \dot{\theta}^2$$

$$U_p = U_{pr} + U_{pm} + U_{pn}$$

$$U_{pr} = \frac{1}{2} K d^2 = \frac{1}{2} K (L\theta)^2$$

$$U_{pr} = \frac{1}{2} K L^2 \theta^2$$

$$U_{pm} = -mg h_m$$

$$h_m = L - L \cos \theta = L(1 - \cos \theta)$$

$$U_{pm} = -mgL(1 - \cos \theta)$$

$$U_{pn} = +\pi g h_{\pi}$$

$$h_{\pi} = 2L - 2L \cos \theta = 2L(1 - \cos \theta)$$

$$U_{pn} = 2\pi gL(1 - \cos \theta)$$

donc :

$$U_p = \frac{1}{2} K L^2 \theta^2 + 2\pi gL(1 - \cos \theta) - mgL(1 - \cos \theta)$$

i) - T, U<sub>p</sub> et D du système ;

$$T = \frac{1}{2} J_{m/o} \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} J_{\pi/o} \dot{\theta}^2$$

$$T = T_{rotation}$$

## La suite de TD N°3 (8/9)

$$U_p = \frac{1}{2} k L^2 \theta^2 + g L (1 - \cos \theta) (2M - m)$$

pour de faibles amplitudes:

$$\cos \theta \approx 1 - \frac{\theta^2}{2}$$

$$U_p \approx \frac{1}{2} k L^2 \theta^2 + g L (2M - m) \frac{\theta^2}{2}$$

$$U_p = \frac{\theta^2}{2} \left[ k L^2 + g L (2M - m) \right]$$

$$D = \frac{1}{2} \alpha v_{\text{amat}}^2$$

$$v_{\text{amat}} = \frac{d(N_{\text{amat}})}{dt} = \frac{d(L\theta)}{dt} = L\dot{\theta}$$

$$D = \frac{1}{2} \alpha L^2 \dot{\theta}^2$$

2/- Le Lagrangien de L :

$$L = T - U$$

$$L = \left( \frac{1}{2} m + 2M \right) L^2 \dot{\theta}^2 - \frac{1}{2} \left[ k L^2 + g L (2M - m) \right] \theta^2$$

Équation du mouvement

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = - \frac{\partial D}{\partial \theta} \quad (1)$$

$$\left( \frac{\partial}{\partial \dot{\theta}} \right) = 2 \left( \frac{1}{2} m + 2M \right) L^2 \dot{\theta} \Rightarrow$$

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) = (m + 4M) L^2 \ddot{\theta}$$

$$\left( \frac{\partial L}{\partial \theta} \right) = - \left[ k L^2 + g L (2M - m) \right] \theta$$

$$\frac{\partial D}{\partial \theta} = \alpha L^2 \dot{\theta}$$

$$\textcircled{1} \Leftrightarrow$$

$$(4M + m) L^2 \ddot{\theta} + \left[ k L^2 + g L (2M - m) \right] \theta = - \alpha L^2 \dot{\theta}$$

ou.

$$\ddot{\theta} + \left( \frac{\alpha}{4M + m} \right) \dot{\theta} + \theta \left[ \frac{k}{4M + m} + \frac{g(2M - m)}{L(4M + m)} \right] = 0$$

équation de forme:

$$\ddot{\theta} + 2\delta \dot{\theta} + \omega_0^2 \theta = 0$$

Avec :

$$\delta = \frac{\alpha}{8M + 2m} = \frac{\alpha}{2(4M + m)}$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{4M + m} + \frac{g}{L} \frac{2M - m}{4M + m}}$$

3/- Nature de mvt :

Calculons les valeurs de  $\delta$  et  $\omega_0$  et faisons les comparaisons



# La suite de TD N°3 (9/9)

A.N°  

$$\delta = \frac{\alpha}{2(4\pi+m)} = \frac{54}{2(4 \times 2 + 1)}$$

$$\delta = \frac{54}{18} = \frac{6}{2} = 3 \text{ (s}^{-1}\text{)}$$

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{5}{4 \times 2 + 1} + \frac{10}{1} \frac{(2 \times 2 - 1)}{4 \times 2 + 1}}$$

$$= \sqrt{\frac{5}{9} + \frac{10}{3}} = 1,97 \text{ rad/s}$$

$\omega_0 = 1,97 \text{ rad/s}$

s. >  $\omega_0$  ( $\Delta' < 0$ )

le mouvement est donc

aperçu aperiodique et le système n'oscille pas.

• pour qu'il y ait oscillation il faut que :  $\delta < \omega_0$  ( $\Delta' > 0$ )

$$\Rightarrow \frac{\alpha}{2(4\pi+m)} < \sqrt{\frac{k}{4\pi+m} + \frac{g(2\pi-m)}{L(4\pi+m)}}$$

$$\Rightarrow \frac{\alpha^2}{4(4\pi+m)^2} < \frac{k}{4\pi+m} + \frac{g}{L} \frac{(2\pi-m)}{(4\pi+m)}$$

$$\Rightarrow \alpha^2 < 4k(4\pi+m) + 4 \frac{g}{L} (2\pi-m)(4\pi+m)$$

$$\Rightarrow \alpha^2 < 4(4\pi+m) \left[ k + \frac{g}{L} (2\pi-m) \right]$$

$$\Rightarrow \alpha < 2 \sqrt{(4\pi+m) \left[ k + \frac{g}{L} (2\pi-m) \right]}$$

A.N:

$$\alpha < 6\sqrt{35} \Rightarrow \alpha < 35,5$$

Donc, pour que le système puisse osciller, il faut que  $\alpha$  ne doit pas dépasser

$35,5 \text{ N.s/m}$

$\alpha_{\max} = 35,5 \text{ N.s/m}$

5) - pour  $\alpha = 9 \text{ N.s/m}$ ,  $\delta = 0,5 \text{ (s}^{-1}\text{)}$

le temps de relaxation  $\tau$

Vérifie l'égalité :

$$-s/(t+\tau) = -s e^{-st}$$

$$Ae^{-s(t+\tau)} = \frac{1}{5} Ae^{-st}$$

$$\Rightarrow \frac{1}{5} = e^{-s\tau}$$

$$\Rightarrow -\ln 5 = -s\tau \Rightarrow$$

$$\tau = \frac{1}{s} \ln 5$$

$\tau \approx 322 \text{ (s)}$