

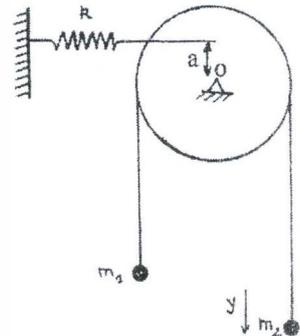
# Université des Sciences et de la Technologie Houari Boumediene

## Physique 3 (V O M)

### Examen Final, le 11 Janvier 2018

#### Exercice n°1 (5 points) : Oscillations libres à un degré de liberté

Le système de la figure ci-contre est constitué d'une poulie de rayon  $R$  et de moment d'inertie :  $J_0 = \frac{1}{2}MR^2$ . Les deux masses  $m_1$  et  $m_2$  sont reliées par un fil inextensible. Un ressort de raideur  $k$  relie la poulie à un bâti fixe.

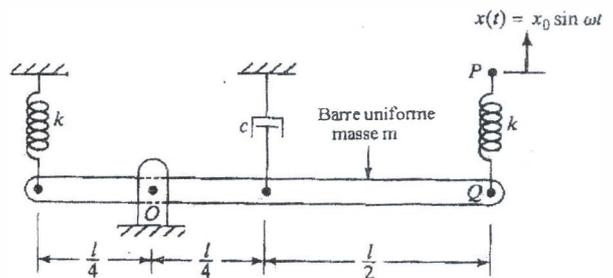


Ecrire pour le système :

- 1- Le Lagrangien,
- 2- L'équation du mouvement linéarisée au voisinage de la position d'équilibre stable (c'est-à-dire l'équation des petites oscillations).
- 3- La période des petites oscillations

#### Exercice n°2 (5 points) : Système à un degré de liberté soumis à un déplacement sinusoïdal

Une barre uniforme de masse  $m$  pouvant pivoter autour du point  $O$ , est connectée à ses extrémités par deux ressorts de constante de raideur  $k$ . L'extrémité  $P$  du ressort  $PQ$  est soumise à un déplacement sinusoïdal  $x(t) = x_0 \sin \omega t$  comme le montre la figure.



- 1- Ecrire l'énergie cinétique, l'énergie potentielle et la fonction de dissipation
- 2- Trouver l'équation différentielle du mouvement
- 3- Donner le déplacement angulaire de la barre en régime permanent en précisant l'amplitude et le déphasage.

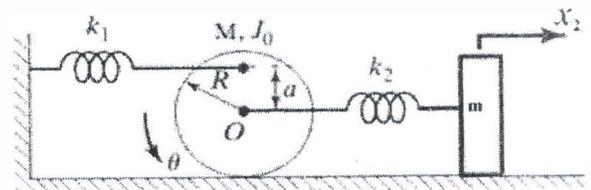
#### Exercice n°3 (5 points) : Oscillations libres à deux degrés de liberté

Le cylindre, représenté sur la figure ci-contre, de moment d'inertie

$J_0 = \frac{MR^2}{2}$ , peut rouler sans glisser sur un plan. Il est raccordé d'un

côté à un bâti fixe par un ressort de raideur  $k_1$  et de l'autre côté à la masse  $m$  par un ressort de raideur  $k_2$ .

On appelle  $x_1 = R\theta$  le déplacement du centre de masse du cylindre par rapport à la position d'équilibre. Les mouvements sont considérés de faible amplitude.



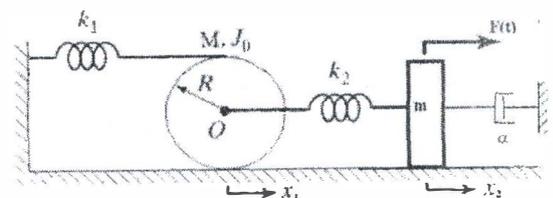
1. Montrer que, dans le cas où  $a = R$ ,  $m = \frac{M}{2}$ ,  $k_1 = 2k$  et  $k_2 = k$ , les équations du mouvement, en  $x_1$  et  $x_2$ , peuvent

s'écrire (on pose  $\omega_0^2 = \frac{k}{m}$ ) sous la forme: 
$$\begin{cases} \ddot{x}_1 + 3\omega_0^2 x_1 - \frac{\omega_0^2}{3} x_2 = 0 \\ \ddot{x}_2 + \omega_0^2 x_2 - \omega_0^2 x_1 = 0 \end{cases}$$

2. Déterminer les pulsations propres du système en fonction de  $\omega_0$
3. En déduire les solutions générales  $x_1(t)$  et  $x_2(t)$ .

#### Exercice n°4 (5 points) : Oscillations forcées à deux degrés de liberté

Dans cet exercice, on considère que les frottements subis par l'ensemble du système mécanique sont représentés par un amortisseur de coefficient de frottement  $\alpha$ . Une force sinusoïdale,  $F(t) = F_0 \cos \Omega t$ , est appliquée sur la masse  $m$ .



1. Etablir les équations du mouvement du système en  $x_1$  et  $x_2$ .
2. Ecrire les équations aux vitesses  $\dot{x}_1$  et  $\dot{x}_2$  et déduire l'impédance d'entrée du système pour  $\Omega = \omega_0$ .
3. En utilisant l'analogie électromécanique force-tension, écrire les équations intégrales du circuit électrique analogue à ce système mécanique et représenter son schéma électrique.

**Exercice n°1 (5 points) : Oscillations libres à un degré de liberté**

1-  $L = \frac{1}{2} \left[ \frac{1}{2} MR^2 + m_1 R^2 + m_2 R^2 \right] \dot{\theta}^2 - \frac{1}{2} ka^2 \theta^2$  *0,5 par terme* 2 points

2-  $\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} \right) - \frac{\partial L}{\partial \theta} = 0 \Rightarrow \dot{\theta} + \omega_0^2 \theta = 0$ ;  $\omega_0^2 = \frac{ka^2}{\left( \frac{1}{2} M + m_1 + m_2 \right) R^2}$  2 points

3-  $T = 2\pi \sqrt{\frac{\frac{1}{2} M + m_1 + m_2}{k} \frac{R}{A}}$  *1 (T = 2π/ω 0,5) w faut* 1 point

**Exercice n°2 (5 points) : Système à un degré de liberté soumis à un déplacement sinusoïdal**

1-  $T = \frac{1}{2} J_0 \dot{\theta}^2$  avec  $J_0 = \frac{7m\ell^2}{.48}$ ;  $V = \frac{1}{2} \left( \frac{k\ell^2}{16} \right) \theta^2 + \frac{1}{2} k \left( \frac{3\ell}{4} \theta - x \right)^2$ ;  $D = \frac{1}{2} \alpha \left( \frac{\ell}{4} \right)^2 \dot{\theta}^2$  2 points

2-  $\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\theta}} - \frac{\partial L}{\partial \theta} = -\frac{\partial D}{\partial \dot{\theta}} \Rightarrow J_0 \ddot{\theta} + \frac{\alpha \ell^2}{16} \dot{\theta} + \frac{10\ell^2}{16} k \theta = \frac{3\ell k}{4} x$  1 point

Que l'on peut réécrire  $\ddot{\theta} + \left( \frac{3\alpha}{7m} \right) \dot{\theta} + \left( \frac{30k}{7m} \right) \theta = \frac{36k}{7m\ell} x(t)$

3- Le déplacement de la barre en régime permanent s'écrit :

$\theta(t) = A(\omega) \sin(\omega t - \varphi(\omega))$  avec  $A(\omega) = \frac{36kx_0/7m\ell}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\delta^2\omega^2}}$  et  $\varphi(\omega) = \text{Arctg} \left( \frac{2\delta\omega}{\omega_0^2 - \omega^2} \right)$  où  $\delta = \frac{3\alpha}{14m}$  2 points

**Exercice n°3 (5 points) : Oscillations libres à deux degrés de liberté**

$L = T - U$

$T = T_M + T_m = \left[ \frac{1}{2} M \dot{x}_1^2 + \frac{1}{2} J_0 \dot{\theta}^2 \right] + \left[ \frac{1}{2} m \dot{x}_2^2 \right] = \frac{1}{2} \left( \frac{3M}{2} \right) \dot{x}_1^2 + \frac{1}{2} m \dot{x}_2^2$  *0,5*

$U = \frac{1}{2} k_1 [(R+a)\theta]^2 + \frac{1}{2} k_2 (x_2 - x_1)^2 = \frac{1}{2} k_1 \left( 1 + \frac{a}{R} \right)^2 x_1^2 + \frac{1}{2} k_2 (x_2 - x_1)^2$  avec  $x_1 = R\theta$  *0,5*

Dans le cas où:  $a = R$ ,  $m = \frac{M}{2}$ ,  $k_1 = 2k$  et  $k_2 = k$

$L = \frac{1}{2} m (3\dot{x}_1^2 + \dot{x}_2^2) - \frac{1}{2} k (8x_1^2 + (x_2 - x_1)^2)$  1 point

les équations du mouvement du système:

$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_1} \right) - \frac{\partial L}{\partial x_1} = 0$  i.e  $\begin{cases} 3m\ddot{x}_1 + 8kx_1 + k(x_1 - x_2) = 0 \\ m\ddot{x}_2 + k(x_2 - x_1) = 0 \end{cases}$  d'où  $\begin{cases} \ddot{x}_1 + 3\omega_0^2 x_1 - \frac{\omega_0^2}{3} x_2 = 0 \\ \ddot{x}_2 + \omega_0^2 x_2 - \omega_0^2 x_1 = 0 \end{cases}$  avec  $\omega_0^2 = \frac{k}{m}$  1 point

2. En supposant des solutions harmoniques:  $x_1(t) = A \cos(\omega t + \varphi)$  et  $x_2(t) = B \cos(\omega t + \varphi)$ , alors

$\begin{cases} (3\omega_0^2 - \omega^2)A - \frac{\omega_0^2}{3} B = 0 & (1) \\ -\omega_0^2 A + (\omega_0^2 - \omega^2)B = 0 & (2) \end{cases}$  (1), le système d'équations admet des solutions non triviales telles que  $A \neq 0$  et  $B \neq 0$  si le

déterminant  $\begin{vmatrix} (3\omega_0^2 - \omega^2) & -\frac{\omega_0^2}{3} \\ -\omega_0^2 & (\omega_0^2 - \omega^2) \end{vmatrix} = 0$ . D'où  $(3\omega_0^2 - \omega^2)(\omega_0^2 - \omega^2) - \frac{\omega_0^4}{3} = 0$  *0,5*

$$d'o\grave{u} \begin{cases} \omega_1 = \left[ \frac{2(\sqrt{3}-1)}{\sqrt{3}} \right]^{1/2} \omega_0 \approx 0.919\omega_0 \\ \omega_2 = \left[ \frac{2(\sqrt{3}+1)}{\sqrt{3}} \right]^{1/2} \omega_0 \approx 1.776\omega_0 \end{cases}$$

*0,5*  
*0,5*

2 points

3. Les solutions g\^en\^erales :  $\begin{cases} x_1(t) = A_1 \cos(\omega_1 t + \phi_1) + A_2 \cos(\omega_2 t + \phi_2) \\ x_2(t) = B_1 \cos(\omega_1 t + \phi_1) + B_2 \cos(\omega_2 t + \phi_2) \end{cases}$

*0,5*  
*0,5*

1 point

**Exercice n°4 (5 points) : Oscillations forc\^ees \`a deux degr\^es de libert\^e**

$$L = \frac{1}{2} m (3\dot{x}_1^2 + \dot{x}_2^2) - \frac{1}{2} k (8x_1^2 + (x_2 - x_1)^2) \quad D = \frac{1}{2} \alpha \dot{x}_2^2$$

$$\begin{cases} \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_1} \right) - \frac{\partial L}{\partial x_1} = 0 \\ \frac{d}{dt} \left( \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_2} \right) - \frac{\partial L}{\partial x_2} + \frac{\partial D}{\partial \dot{x}_2} = F(t) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} 3m\ddot{x}_1 + 8kx_1 + k(x_1 - x_2) = 0 \\ m\ddot{x}_2 + k(x_2 - x_1) + \alpha\dot{x}_2 = F(t) \end{cases}$$

*0,25*  
*0,25*

1 point

$$\begin{cases} \ddot{x}_1 + 3\omega_0^2 x_1 - \frac{\omega_0^2}{3} x_2 = 0 \\ \ddot{x}_2 + \omega_0^2 x_2 - \omega_0^2 x_1 + \frac{\alpha}{m} \dot{x}_2 = \frac{F_0}{m} \cos \Omega t \end{cases}$$

*0,5*  
 $3m \frac{d^2 \ddot{x}_1}{dt^2} + 8k \int \ddot{x}_1 dt + k \int \ddot{x}_2 dt - k \int \ddot{x}_1 dt = 0$   
*0,5*

2. En r\^egime permanent les solutions du syst\^eme d'\^equations II sont harmoniques. En utilisant les notations complexes:

$$\begin{cases} x_1(t) = \tilde{X}_1 e^{j\Omega t} \\ x_2(t) = \tilde{X}_2 e^{j\Omega t} \end{cases} \quad d'o\grave{u} \quad \begin{cases} j\Omega \tilde{x}_1 = j\Omega x_2(t) \\ j\Omega \tilde{x}_2 = j\Omega x_1(t) \end{cases}$$

*0,25*

on obtient ainsi les \^equations aux vitesses:

$$\begin{cases} (3\omega_0^2 - \Omega^2) \dot{x}_1 - \frac{\omega_0^2}{3} \dot{x}_2 = 0 \\ \left[ (\omega_0^2 - \Omega^2) + j\Omega \frac{\alpha}{m} \right] \dot{x}_2 - \omega_0^2 \dot{x}_1 = j\Omega \frac{F}{m} \end{cases} \quad \text{pour } \Omega = \omega_0 \quad \begin{cases} (2\omega_0^2) \dot{x}_1 - \frac{\omega_0^2}{3} \dot{x}_2 = 0 \\ \left[ j\omega_0 \frac{\alpha}{m} \right] \dot{x}_2 - \omega_0^2 \dot{x}_1 = j\omega_0 \frac{F}{m} \end{cases}$$

*0,25*  
*0,25*

1 point

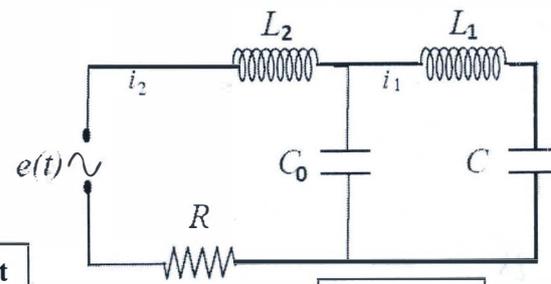
$$\text{Ainsi } Z_m(\omega_0) = \frac{F(t)}{\dot{x}_2} = \alpha + j \frac{m\omega_0}{6}$$

1 point

3. Analogie:  $F(t) \Leftrightarrow e(t); \dot{x}(t) \Leftrightarrow i(t); m \Leftrightarrow L; k \Leftrightarrow \frac{1}{c} \quad \alpha \Leftrightarrow R$

$$\begin{cases} 3m\ddot{x}_1 + 8kx_1 + k(x_1 - x_2) = 0 \\ m\ddot{x}_2 + k(x_2 - x_1) + \alpha\dot{x}_2 = F(t) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} L_1 \frac{di_1}{dt} + \frac{1}{c} \int i_1 dt + \frac{1}{c_0} \int (i_1 - i_2) dt = 0 \Rightarrow \text{Maille 1} \\ L_2 \frac{di_2}{dt} + \frac{1}{c_0} \int (i_2 - i_1) dt + Ri_2 = e(t) \Rightarrow \text{Maille 2} \end{cases}$$

1 point



1 point