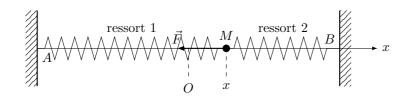
## TD4: Oscillateur harmonique - corrigé

## Exercice 1 : Oscillateur à deux ressorts



1. La force  $\vec{F}$  subie par la masse m lorsqu'elle est déplacée de x par rapport à sa position d'équilibre est

$$\vec{F} = (-k(\underbrace{\ell_{\text{\'eq}} + x}_{\text{longueur du}} - \ell_0) + k(\underbrace{\ell_{\text{\'eq}} - x}_{\text{longueur du}} - \ell_0))\vec{e}_x = -2kx\vec{e}_y$$

Le principe fondamental de la dynamique projeté sur l'axe  $\vec{e}_x$  donne l'équation différentielle :

$$\ddot{x} + \frac{2k}{m}x = 0$$

- 2. On reconnait l'équation différentielle d'un oscillateur harmonique de pulsation propre  $\omega_0 = \sqrt{\frac{2k}{m}}$ . La période des oscillations est  $T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi\sqrt{\frac{m}{2k}}$
- 3. La solution générale est  $x(t) = A\cos(\omega_0 t + \varphi)$ . Les conditions initiales sont  $x(0) = x_0 = A\cos(\varphi)$ , et  $\dot{x}(0) = -A\omega_0\sin(\varphi) = 0$ . On en déduit que  $\varphi = 0$  et  $A = x_0$ . On obtient donc

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

4. L'énergie mécanique totale du système est la somme des énergies potentielles des ressorts et de l'énergie cinétique de la masse. On obtient

$$E = E_{p1} + E_{p2} + E_c = \frac{1}{2}k(\ell_{\text{\'eq}} + x - \ell_0)^2 + \frac{1}{2}k(\ell_{\text{\'eq}} - x - \ell_0)^2 + \frac{1}{2}m\dot{x}^2 = kx^2 + k(\ell_{\text{\'eq}} - \ell_0)^2 + \frac{1}{2}m\dot{x}^2$$

$$= k(\ell_{\text{\'eq}} - \ell_0)^2 + kx_0^2\cos^2(\omega_0 t) + \frac{1}{2}mx_0^2\omega_0^2\sin^2(\omega_0 t)$$

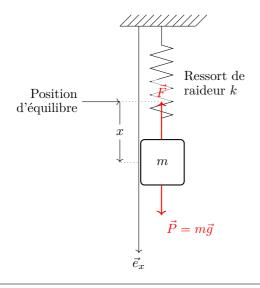
$$= k(\ell_{\text{\'eq}} - \ell_0)^2 + kx_0^2\cos^2(\omega_0 t) + kx_0^2\sin^2(\omega_0 t)$$

$$= k(\ell_{\text{\'eq}} - \ell_0)^2 + kx_0^2$$

On trouve bien une expression qui ne dépend pas du temps, l'énergie mécanique totale est donc constante.

## Exercice 2 : Gadget à ressort

1. On modélise l'avion par une masse m suspendue à un ressort de raideur k. On note x le déplacement par rapport à la position d'équilibre.



2. On applique le principe fondamental de la dynamique à la masse :  $m\vec{a} = \vec{P} + \vec{F} = m\vec{g} - k(\ell_{\rm eq} + x - \ell_0)\vec{e}_x$ . Lorsqu'on projette cette équation sur l'axe  $\vec{e}_x$ , on obtient :

$$m\ddot{x} = mg - k(\ell_{\text{eq}} + x - \ell_0)$$
 soit  $\ddot{x} + \underbrace{\frac{k}{m}}_{\omega^2} x = g - \frac{k}{m}(\ell_{\text{eq}} - \ell_0)$ 

La pulsation propre du système est  $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$ .

3. Lorsque le système est à l'équilibre,  $\ddot{x}=0$  e x=0 (car x est le déplacement par rapport à la position d'équilibre). On obtient donc :

$$g - \frac{k}{m}(\ell_{\text{eq}} - \ell_0) = 0$$
 soit  $\ell_{\text{eq}} = \ell_0 + \frac{mg}{k} = 92.7 \,\text{cm}$ 

4. Vu l'expression de  $\ell_{\rm eq}$  trouvée à la question précédente, l'équation différentielle du mouvement se simplifie en  $\ddot{x} + \omega_0^2 x = 0$ . La solution générale est

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

Les conditions initiales sont :  $x(0) = \ell_0 - \ell_{eq} = -\frac{mg}{k}$  et  $\dot{x}(0) = -v_0$  (car la vitesse est vers le haut et l'axe x est orienté vers le bas. On a alors :

$$\begin{cases} A\cos\varphi = -\frac{mg}{k} \\ -A\omega_0\sin\varphi = -v_0 \end{cases} \Rightarrow A^2 = \left(\frac{mg}{k}\right)^2 + \left(\frac{v_0}{\omega_0}\right)^2$$

et on obtient bien un mouvement d'amplitude :

$$A = \sqrt{\left(\frac{mg}{k}\right)^2 + \left(\frac{v_0}{\omega_0}\right)^2}$$

5. Pour que l'avion touche le sol, il faut que  $\ell_{eq} + x = h$  donc  $x = h - \ell_{eq}$ . Il faut donc que l'amplitude du mouvement soit au moins égale à  $h - \ell_{eq}$ . Donc

$$A \geq h - \ell_{\rm eq} \Leftrightarrow \frac{v_0}{\omega_0} \geq \sqrt{(h - \ell_{\rm eq})^2 - \left(\frac{mg}{k}\right)^2} \Leftrightarrow v_0 \geq \omega_0 \sqrt{(h - \ell_{\rm eq})^2 - \left(\frac{mg}{k}\right)^2} \Leftrightarrow v_0 \geq 7.3 \, {\rm m/s}$$

6. L'énergie doit être conservée car nous avons négligé tous les frottements. L'énergie totale du système est la somme de l'énergie cinétique  $E_c = \frac{1}{2}m\dot{x}^2$ , de l'énergie potentielle de pesanteur  $E_p = -mgx$  (on choisit l'origine à la position d'équilibre) et de l'énergie potentielle élastique  $E_l = \frac{1}{2}k(\ell_{\rm eq} + x - \ell_0)^2$ .

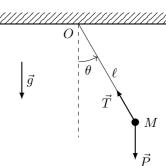
En utilisant l'expression de x(t) obtenue plus haut ainsi que  $\ell_{\rm eq}-\ell_0=\frac{mg}{k}$ 

$$E = \frac{1}{2}mA^{2}\omega_{0}^{2}\sin^{2}(\omega_{0}t + \varphi) - mgA\cos(\omega_{0}t + \varphi) + \frac{1}{2}k\left(\frac{mg}{k} + A\cos(\omega_{0}t + \varphi)\right)^{2}$$
$$= \frac{1}{2}kA^{2}\sin^{2}(\omega_{0}t + \varphi) + \frac{1}{2}\frac{(mg)^{2}}{k} + \frac{1}{2}kA^{2}\cos^{2}(\omega_{0}t + \varphi) = \frac{1}{2}kA^{2} + \frac{(mg)A^{2}}{2k} = \text{constante}$$

L'énergie totale du système ne dépend pas du temps, elle est donc conservée.

## Exercice 3: PENDULE SIMPLE

1. Les forces qui s'exercent sur la masse M sont le poids  $\vec{P}=m\vec{g}$  et la tension  $\vec{T}$  du fil.



2. La trajectoire est circulaire car le fil reste tendu et le point M reste à une distance constante du point O.

3. L'énergie totale reste constante car on néglige les frottements de l'air. Comme l'altitude h du point M est donnée par  $h = -\ell \cos \theta$ , on obtient :

$$E = \frac{1}{2}m(\ell\dot{\theta})^2 - mg\ell\cos\theta = \text{constante}$$

En dérivant l'équation précédente par rapport à t, on obtient :

$$m\ell^2\dot{\theta}\ddot{\theta} + mg\ell\sin\theta\dot{\theta} = 0$$

Comme cette équation est valable quel que soit t et comme  $\dot{\theta}$  n'est pas identiquement nul, on en déduit que

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{\ell}\sin\theta = 0$$

- 4. Cette équation différentielle n'est pas celle d'un oscillateur harmonique à cause du terme  $\sin\theta.$
- 5. Dans ces conditions, l'équation différentielle devient

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{\ell}\theta = 0$$

6. La pulsation propre de cet oscillateur est  $\omega_0 = \sqrt{\frac{g}{l}}$  et la période des oscillations est

$$T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$$