

TD9 : Oscillateur harmonique - corrigé

Exercice 1 : Evolution temporelle d'un oscillateur harmonique

X_e est la valeur moyenne du signal. Sur le graphique, on lit $X_e = 2 \text{ cm}$.

X_m est l'amplitude du signal, c'est-à-dire la moitié de la valeur crête à crête. On lit $X_m = 5 \text{ cm}$.

La période du signal vaut $T = 50 \text{ ms}$ donc $\omega_0 = \frac{2\pi}{T} = 1,3 \cdot 10^2 \text{ rad} \cdot \text{s}^{-1}$.

Le signal est maximal, dans l'intervalle $[-\frac{T}{2}, \frac{T}{2}]$, à la date $t_m = -9 \text{ ms}$. On en déduit que :

$$\omega_0 t_m + \varphi = 0 \iff \varphi = -\omega_0 t_m = 1 \text{ rad}$$

La vitesse s'écrit $\dot{X}(t) = -\omega_0 X_m \sin(\omega_0 t + \varphi)$. À la date $t = 0$, en valeur absolue, elle vaut :

$$v(0) = \omega_0 X_m \sin \varphi = 6 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$$

Exercice 2 : Signaux synchrones

Amplitude du signal 1 : $U_1 = 5 \text{ V}$. Amplitude du signal 2 : $U_2 = 3 \text{ V}$.

Les deux signaux ont la même période : $T = 100 \text{ ms}$, donc la même fréquence : $f = T^{-1} = 10 \text{ Hz}$.

La plus petite durée qui sépare deux maxima des signaux 1 et 2 vaut $\Delta t = 17 \text{ ms}$. On en déduit la valeur du déphasage : $\Delta\varphi = \frac{2\pi}{T} \Delta t = 1,1 \text{ rad}$.

★ Exercice 3 : Oscillations harmoniques

1. La solution générale de l'équation différentielle est $x(t) = A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)$. Avec les conditions initiales $\dot{x}(0) = v_0$ et $x(0) = x_0$, on montre que $A = x_0$ et $B = \frac{v_0}{\omega_0} = \frac{T_0 v_0}{2\pi}$. On a ainsi :

$$x(t) = x_0 \cos\left(\frac{2\pi}{T_0} t\right) + \frac{T_0 v_0}{2\pi} \sin\left(\frac{2\pi}{T_0} t\right)$$

2. Pour déterminer l'amplitude des oscillations, il faut écrire la position sous la forme $x(t) = X_m \cos(\omega_0 t + \varphi)$. En utilisant une formule trigo, on peut se ramener à l'écriture :

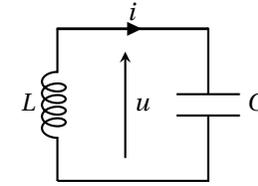
$$x(t) = X_m \cos \varphi \cos(\omega_0 t) - X_m \sin \varphi \sin(\omega_0 t)$$

Par identification avec le résultat de la question 1, X_m et φ doivent vérifier :

$$\begin{cases} X_m \cos \varphi = x_0 & (1) \\ -X_m \sin \varphi = \frac{T_0 v_0}{2\pi} & (2) \end{cases}$$

En écrivant $(1)^2 + (2)^2$, on peut isoler l'amplitude : $X_m = \sqrt{x_0^2 + \left(\frac{T_0 v_0}{2\pi}\right)^2} = 8,5 \text{ cm}$.

★ Exercice 4 : Oscillations d'un circuit LC



1. On utilise la loi d'évolution de la bobine et du condensateur (attention, la bobine est en convention générateur) :

$$u = -L \frac{di}{dt} = -LC \frac{d^2 u}{dt^2} \iff \frac{d^2 u}{dt^2} + \frac{u}{LC} = 0$$

2. Par continuité, $u(0^+) = u(0^-) = U_0$ et $i(0^+) = i(0^-) = 0$ (le circuit est ouvert à $t = 0^-$). Puisque $\frac{du}{dt} = \frac{i}{C}$, les deux conditions initiales qui permettent de résoudre cette équation différentielle sont :

$$u(0^+) = U_0 \quad \text{et} \quad \frac{du}{dt}(0^+) = 0$$

Après calculs, on montre que la solution s'écrit : $u(t) = U_0 \cos(\omega_0 t)$ avec $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$.

La fréquence des oscillations harmoniques vaut $f_0 = \frac{\omega_0}{2\pi} = \frac{1}{2\pi\sqrt{LC}} = 3,2 \cdot 10^2 \text{ Hz}$. Leur amplitude vaut $U_0 = 6 \text{ V}$.

3. $i(t) = C \frac{du}{dt} = -\sqrt{\frac{C}{L}} U_0 \sin(\omega_0 t)$. L'amplitude des oscillations de $i(t)$ vaut $\sqrt{\frac{C}{L}} U_0 = 0,12 \text{ A}$.

4. $\mathcal{E}_C = \frac{1}{2} C u^2 = \frac{C U_0^2}{2} \cos^2(\omega_0 t)$, $\mathcal{E}_L = \frac{1}{2} L i^2 = \frac{C U_0^2}{2} \sin^2(\omega_0 t)$, $\mathcal{E} = \mathcal{E}_C + \mathcal{E}_L = \frac{C U_0^2}{2}$.

L'énergie totale se conserve, ce qui est logique puisqu'il n'y a pas de résistance qui dissipe l'énergie électrique en chaleur.

★ Exercice 5 : Oscillation verticales d'un ressort

1. On applique le PFS à la masse en équilibre dans le référentiel terrestre supposé galiléen. La masse est soumise à son poids $\vec{P} = mg \vec{u}_z$ et à la force de rappel élastique $\vec{F} = -k(\ell_{\text{eq}} - \ell_0) \vec{u}_z$ du ressort :

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

On projette cette équation sur (Oz) et on isole ℓ_{eq} :

$$mg - k(\ell_{\text{eq}} - \ell_0) = 0 \iff \ell_{\text{eq}} = \ell_0 + \frac{mg}{k}$$

TD9 : Oscillateur harmonique - corrigé

2. On applique le PFD à la masse en équilibre dans le référentiel terrestre supposé galiléen :

$$m\vec{a} = \vec{P} + \vec{F}$$

La longueur du ressort est liée à la coordonnée z par la relation : $\ell = \ell_{eq} + z$. On projette le PDF sur (Oz) :

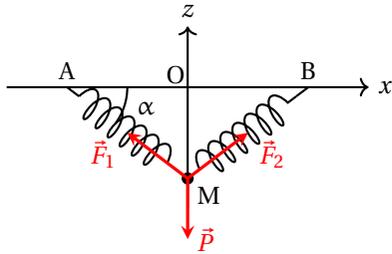
$$m\ddot{z} = mg - k(\ell_{eq} + z - \ell_0) = -kz \iff \ddot{z} + \frac{k}{m}z = 0$$

3. La solution générale de cette équation est $z(t) = A\cos(\omega_0 t) + B\sin(\omega_0 t)$ avec $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$. Avec les conditions initiales $\dot{z}(0) = 0$ et $z(0) = -a$ (ressort comprimé par rapport à sa position d'équilibre), on montre que $B = 0$ et $A = -a$:

$$z(t) = -a\cos(\omega_0 t)$$

La vitesse de la masse vaut $\dot{z}(t) = a\omega_0 \sin(\omega_0 t)$. La vitesse maximale vaut $v_{max} = a\omega_0$.

★ Exercice 6 : Masse suspendue à deux ressorts



1. On applique le PFS à la masse en équilibre dans le référentiel terrestre supposé galiléen. La masse est soumise à son poids \vec{P} et aux forces de rappel élastique \vec{F}_1 et \vec{F}_2 exercées par les ressorts :

$$\vec{0} = \vec{P} + \vec{F}_1 + \vec{F}_2$$

La force de rappel exercée par le ressort de gauche s'écrit : $\vec{F}_1 = -k\overrightarrow{AM}$ (car la longueur à vide est nulle). De même, la force de rappel exercée par le ressort de droite s'écrit : $\vec{F}_2 = -k\overrightarrow{BM}$. On projette le PFS dans la base cartésienne :

$$\begin{cases} 0 = -ka + ka & \text{sur } \vec{u}_x \\ 0 = 2k\alpha \tan \alpha - mg & \text{sur } \vec{u}_z \end{cases}$$

Rq : la projection de \vec{F}_1 sur \vec{u}_z s'obtient en écrivant que $\overrightarrow{AM} \cdot \vec{u}_z = z = -OM$, avec $\tan \alpha = \frac{OM}{OA} = \frac{OM}{a}$ (même méthode pour \vec{F}_2).

La projection du PFS sur \vec{u}_z permet de déterminer l'angle α à l'équilibre. Ce dernier vérifie :

$$\tan \alpha = \frac{mg}{2ka}$$

2. On applique le PFD à la masse dans le référentiel terrestre supposé galiléen projeté sur \vec{u}_z :

$$m\ddot{z} = 2kz - mg \iff \ddot{z} + \frac{2k}{m}z = -g$$

L'équation du mouvement est celle d'un OH de pulsation propre $\omega_0 = \sqrt{\frac{2k}{m}}$, donc de période propre

$$T_0 = 2\pi\sqrt{\frac{m}{2k}}$$

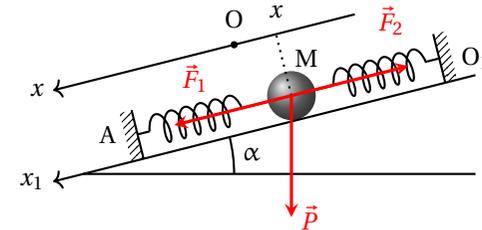
★ Exercice 7 : Pendule de longueur variable

Le pendule effectue un mouvement de petites oscillations autour de la verticale. Étant donnée la géométrie du système, le pendule effectue une demi-oscillation avec une longueur $\ell = 1$ m et l'autre demi-oscillation avec une longueur $\frac{\ell}{2} = 50$ cm.

Sachant que la période propre d'un pendule simple de longueur ℓ vaut $T = 2\pi\sqrt{\frac{\ell}{g}}$, on en déduit que la première demi-oscillation dure $t_1 = \pi\sqrt{\frac{\ell}{g}}$ et la deuxième $t_2 = \pi\sqrt{\frac{\ell}{2g}}$. La période des oscillations de ce pendule vaut donc :

$$T = \pi(1 + \sqrt{2})\sqrt{\frac{\ell}{2g}} = 1,7 \text{ s}$$

★★ Exercice 8 : Oscillateur sur un plan incliné



1. On applique le PFS à la masse en équilibre dans le référentiel terrestre supposé galiléen. La masse est soumise à son poids \vec{P} et aux forces de rappel élastique \vec{F}_1 et \vec{F}_2 exercées par les ressorts :

$$\vec{0} = \vec{P} + \vec{F}_1 + \vec{F}_2$$

Le ressort de droite a une longueur $\ell_1 = x_{1e}$ et celui de gauche une longueur $\ell_2 = O_1A - \ell_1 = 2\ell_0 - x_{1e}$. On projette le PFS sur \vec{u}_x :

$$0 = mg \sin \alpha - k(x_{1e} - \ell_0) + k(2\ell_0 - x_{1e} - \ell_0) = mg \sin \alpha - 2kx_{1e} + 2k\ell_0 \iff x_{1e} = \ell_0 + \frac{mg \sin \alpha}{2k}$$

2. En mouvement, le ressort de droite a une longueur $\ell_1 = x_{1e} + x$ et celui de gauche une longueur $\ell_2 = 2\ell_0 - x_{1e} - x$. On projette le PFD sur \vec{u}_x :

$$m\ddot{x} = mg \sin \alpha - k(x + x_{1e} - \ell_0) + k(2\ell_0 - x - x_{1e} - \ell_0) = -2kx \iff \ddot{x} + \frac{2k}{m}x = 0$$

TD9 : Oscillateur harmonique - corrigé

La solution générale de cette équation est $x(t) = A \cos(\omega_0 t) + B \sin(\omega_0 t)$ avec $\omega_0 = \sqrt{\frac{2k}{m}}$. Avec les conditions initiales $\dot{x}(0) = v_0$ et $x(0) = 0$, on montre que $A = 0$ et $B = \frac{v_0}{\omega_0}$.

$$x(t) = \frac{v_0}{\omega_0} \sin(\omega_0 t)$$

★★ Exercice 9 : Molécule d'acide chlorhydrique

1. Le centre de gravité O est défini par la relation : $m_1 \vec{OH} + m_2 \vec{OC}l = \vec{0}$. Par projection sur \vec{u}_x , on obtient la relation : $m_1 x_1 + m_2 x_2 = 0$. Sachant que $\ell = x_2 - x_1$, on en déduit que :

$$x_1 = -\frac{m_2}{m_1 + m_2} \ell \quad \text{et} \quad x_2 = \frac{m_1}{m_2 + m_1} \ell$$

2. On applique le PFD à l'atome d'hydrogène dans le référentiel terrestre supposé galiléen. On néglige toute autre force que celle exercée par le ressort équivalent :

$$m_1 \ddot{x}_1 = +k(\ell - \ell_0)$$

Sachant que $\ddot{x}_1 = -\frac{m_2}{m_1 + m_2} \ddot{\ell}$, on en déduit l'équation différentielle vérifiée par $\ell(t)$:

$$\ddot{\ell} + \frac{(m_1 + m_2)k}{m_1 m_2} \ell = \frac{(m_1 + m_2)k}{m_1 m_2} \ell_0$$

Cette équation est celle d'un OH de pulsation propre $\omega_0 = \sqrt{\frac{(m_1 + m_2)k}{m_1 m_2}}$, donc de fréquence propre :

$$f_0 = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{(m_1 + m_2)k}{m_1 m_2}}$$

Cette expression est analogue à celle d'un système avec une masse unique $\left(f_0 = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{m_{\text{eq}}}}\right)$ telle que :

$$m_{\text{eq}} = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$$

Rq : Cette masse m_{eq} est appelée la **masse réduite** de la molécule. Dans cette molécule particulière, l'atome de chlore est beaucoup plus lourd que celui d'hydrogène : $\frac{m_2}{m_1} \approx 35$. Par conséquent : $m_{\text{eq}} = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} \approx m_1$. On remarque également que $x_2 = \frac{m_1}{m_2 + m_1} \ell \ll \ell$ tandis que $x_1 = -\frac{m_2}{m_1 + m_2} \ell \approx -\ell$.

En première approximation, l'atome de chlore étant bien plus massif que celui d'hydrogène, on peut supposer **qu'il est fixe dans le référentiel d'étude**.

3. Connaissant le nombre d'onde, on peut déterminer numériquement la fréquence propre de vibration de la molécule de HCl :

$$f_0 = \frac{c}{\lambda} = \sigma c = 8,97 \cdot 10^{13} \text{ Hz}$$

En assimilant la molécule à un système masse + ressort dans lequel seul l'atome d'hydrogène est mobile, on en déduit que :

$$f_0 = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{m_1}} \iff k = 4\pi^2 f_0^2 m_1 = 530 \text{ N} \cdot \text{m}^{-1}$$