

DM2 du 9/1 : Physique-chimie (2 semaines)

Solution de l'exercice 1 : Montée des bulles de champagne

Q.1 Soit $\|\vec{P}\| = \rho(\text{CO}_2)Vg = \frac{M(\text{CO}_2)P}{RT}Vg$ et $\|\vec{\Pi}\| = \rho_{\text{liq}}Vg$ d'où

$$\frac{\|\vec{P}\|}{\|\vec{\Pi}\|} = \frac{M(\text{CO}_2)P}{\rho_{\text{liq}}RT} \quad \text{AN : } \frac{\|\vec{P}\|}{\|\vec{\Pi}\|} = 1,78 \times 10^{-3} \ll 1$$

Q.2 **Système :** $\{M(m)\}$ la bulle assimilée à un point M

Référentiel : terrestre supposé galiléen noté $\mathcal{R}(O, \vec{u}_x, \vec{u}_y, \vec{u}_z)$.

Bilan des forces :

- $\vec{P} = -mg\vec{u}_z$ négligeable
- $\vec{\Pi} = \rho_{\text{liq}}Vg\vec{u}_z$
- $\vec{f} = -6\pi\eta r\dot{z}\vec{u}_z$

Principe fondamental de la dynamique : $m\vec{a}(M)_{/\mathcal{R}} \simeq \vec{\Pi} + \vec{f}$.

$$\begin{aligned} \text{sur } \vec{u}_z : \quad m\ddot{z} &= \rho_{\text{liq}}\frac{4}{3}\pi r^3 g - 6\pi\eta r\dot{z} & \iff & \quad m\frac{d\dot{z}}{dt} + 6\pi\eta r\dot{z} = \rho_{\text{liq}}\frac{4}{3}\pi r^3 g \\ \frac{M(\text{CO}_2)P}{RT}\frac{4}{3}\pi r^3\frac{d\dot{z}}{dt} + 6\pi\eta r\dot{z} &= \rho_{\text{liq}}\frac{4}{3}\pi r^3 g & \iff & \quad \frac{d\dot{z}}{dt} + \frac{9\eta RT}{2M(\text{CO}_2)Pr^2}\dot{z} = \frac{RT}{M(\text{CO}_2)P}\rho_{\text{liq}}g \end{aligned}$$

Q.3 On cherche une solution de la forme $\dot{z} = C^{te}$ tel que $\dot{z} = v_{\text{lim}} > 0$:

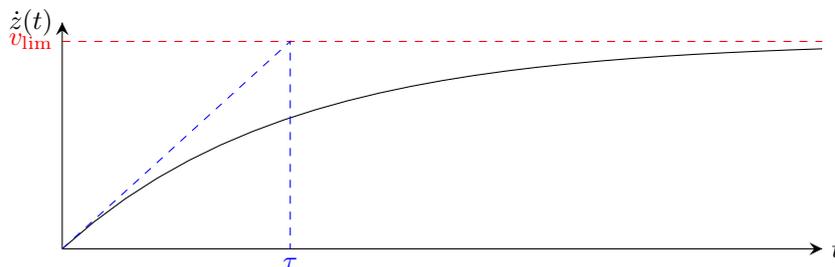
$$\frac{d\dot{z}}{dt} = 0 \quad \implies \quad v_{\text{lim}} = \frac{2\rho_{\text{liq}}gr^2}{9\eta}$$

Q.4 On définit le temps caractéristique comme le temps pour atteindre v_{lim} sans vitesse initiale en suivant la pente initiale :

$$v_{\text{lim}} = \frac{RT}{M(\text{CO}_2)P}\rho_{\text{liq}}g\tau \quad \iff \quad \tau = \frac{2M(\text{CO}_2)Pr^2}{9\eta RT}$$

Q.5 Soit $\dot{z}(t) = \dot{z}_h(t) + v_{\text{lim}}$ avec $\dot{z}_h(t) = Ae^{-\frac{t}{\tau}}$ comme $\dot{z}(0) = 0 \implies A = -v_{\text{lim}}$

$$\dot{z}(t) = v_{\text{lim}} \left(1 - e^{-\frac{t}{\tau}} \right)$$



Q.6 AN : $\tau = 3,1 \times 10^{-4}$ s et $v_{\text{lim}} = 6,9 \times 10^{-4}$ m · s⁻¹ on peut calculer la distance parcourue sans frottements pendant la durée τ :

$$d = \frac{1}{2}v_{\text{lim}}\tau \quad \text{AN : } d = 1 \times 10^{-7} \text{ m} \ll r$$

On peut donc considérer que la bulle atteint instantanément la vitesse limite.

Q.7 Les bulles sont émises de manière périodiques avec une période T . On peut alors confondre la distance entre deux bulles à un instant t avec le déplacement d'une bulle entre l'instant t et l'instant $t + T$ sur une photo.

Q.8 On verrait alors les bulles se déplacer d'un flash à l'autre.

Q.9 On peut calculer expérimentalement la vitesse :

$$v_n(t_n) = \frac{OM_n(t_{n+1}) - OM_n(t_{n-1})}{t_{n+1} - t_{n-1}}$$

En utilisant la questions précédente on confond la position à l'instant t_{n_1} avec la position de la bulle suivante à la position h_{n-1} et idem pour l'instant t_{n+1} . Sachant que $t_{n+1} - t_{n-1} = 2T = \frac{2}{f_n}$:

$$v_n = f_n \frac{h_{n+1} - h_{n-1}}{2}$$

Q.10 On reprend l'expression de v_{lim} et on applique $\log()$:

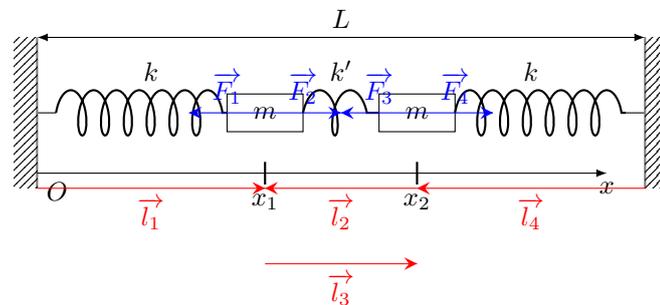
$$v_{\text{lim}} = \frac{2\rho_{\text{liq}}gr^2}{9\eta} \iff \log(v_{\text{lim}}) = \log\left(\frac{2\rho_{\text{liq}}g}{9\eta}\right) + 2\log(r)$$

Sur la courbe on repère la pente de la droite :

$$\frac{\log(10) - \log(0,2)}{\log(300) - \log(40)} = 1,94 \simeq 2$$

Solution de l'exercice 2 : Oscillateurs couplés

Q.1 Soit la situation suivante :



On fait le bilan des forces sur la masse 1 :

- $\vec{P}_1 = -mg\vec{u}_y$;
- $\vec{R}_{N1} = R_{N1}\vec{u}_y$;
- $\vec{F}_1 = -k(\vec{l}_1 - \vec{l}_{01})$
avec $\vec{l}_1 = x_1(t)\vec{u}_x$;
- $\vec{F}_2 = -k'(\vec{l}_2 - \vec{l}_{02})$
avec $\vec{l}_2 = (x_1(t) - x_2(t))\vec{u}_x$;

On fait le bilan des forces sur la masse 2 :

- $\vec{P}_2 = -mg\vec{u}_y$;
- $\vec{R}_{N2} = R_{N2}\vec{u}_y$;
- $\vec{F}_3 = -k(\vec{l}_3 - \vec{l}_{03})$
avec $\vec{l}_3 = (x_2(t) - x_1(t))\vec{u}_x$;
- $\vec{F}_4 = -k'(\vec{l}_4 - \vec{l}_{04})$
avec $\vec{l}_4 = (x_2(t) - L)\vec{u}_x$;

On applique la principe fondamental de la dynamique sur la masse 1 que l'on projette suivant \vec{u}_x :

$$\sum \overrightarrow{F_{ext \rightarrow 1}} \cdot \vec{u}_x = m \frac{d^2 x_1}{dt^2}(t)$$

$$m \frac{d^2 x_1}{dt^2}(t) = -k(x_1(t) - l_0) - k'(x_1(t) - x_2(t) + l_0)$$

On applique la principe fondamental de la dynamique sur la masse 2 que l'on projette suivant \vec{u}_x :

$$\sum \overrightarrow{F_{ext \rightarrow 2}} \cdot \vec{u}_x = m \frac{d^2 x_2}{dt^2}(t)$$

$$m \frac{d^2 x_2}{dt^2}(t) = -k(x_2(t) - L + l_0) - k'(x_2(t) - x_1(t) - l_0)$$

On cherche les positions d'équilibre en prenant $\frac{d^2 x_2}{dt^2} = \frac{d^2 x_1}{dt^2}(t) = 0$:

$$\begin{aligned} -k(x_{1eq} - l_0) - k'(x_{1eq} - x_{2eq} + l_0) &= 0 \\ -k(x_{2eq} - L + l_0) - k'(x_{2eq} - x_{1eq} - l_0) &= 0 \end{aligned}$$

En faisant la somme on obtient :

$$\begin{aligned} x_{1eq} + x_{2eq} &= L \\ -k(x_{2eq} - L + l_0) - k'(2x_{2eq} - L - l_0) &= 0 \implies x_{2eq} = \frac{(k + k')L + (k' - k)l_0}{k + 2k'} L \end{aligned}$$

On divisant par k et L on obtient :

$$x_{2eq} = \frac{1 + \alpha + (\alpha - 1)\beta}{1 + 2\alpha} L \quad x_{1eq} = \frac{\alpha + (1 - \alpha)\beta}{1 + 2\alpha} L$$

Q.2 Soit $x_2(t) = X_2(t) + x_{2eq}$ et $x_1(t) = X_1(t) + x_{1eq}$:

$$\begin{aligned} m \frac{d^2 x_2}{dt^2}(t) &= -k(x_2(t) - L + l_0) - k'(x_2(t) - x_1(t) - l_0) \\ m \frac{d^2 X_2}{dt^2}(t) &= -k(X_2(t) + x_{2eq} - L + l_0) - k'(X_2(t) + x_{2eq} - X_1(t) - x_{1eq} - l_0) \\ &= -(k + k')X_2(t) + k'X_1(t) \underbrace{-k(x_{2eq} - L + l_0) - k'(x_{2eq} - x_{1eq} - l_0)}_{=0} \\ m \frac{d^2 x_1}{dt^2}(t) &= -k(x_1(t) - l_0) - k'(x_1(t) - x_2(t) + l_0) \\ m \frac{d^2 X_1}{dt^2}(t) &= -k(X_1(t) + x_{1eq} - l_0) - k'(X_1(t) + x_{1eq} - X_2(t) - x_{2eq} + l_0) \\ &= -(k + k')X_1(t) + k'X_2(t) \underbrace{-k(x_{1eq} - l_0) - k'(x_{1eq} - x_{2eq} + l_0)}_{=0} \end{aligned}$$

On obtient alors les équation différentielles suivantes :

$$m \frac{d^2 X_1}{dt^2}(t) = -(k + k')X_1(t) + k'X_2(t) \quad m \frac{d^2 X_2}{dt^2}(t) = -(k + k')X_2(t) + k'X_1(t)$$

Q.3 Soit $X_S(t) = X_1(t) + X_2(t)$ et $X_A(t) = X_1(t) - X_2(t)$:

a) On fait la soustraction des deux équation différentielles précédentes et on obtient :

$$\begin{aligned} m \frac{d^2 X_1}{dt^2}(t) - m \frac{d^2 X_2}{dt^2}(t) &= -(k + k')X_1(t) + k'X_2(t) + (k + k')X_2(t) - k'X_1(t) \\ m \frac{d^2 X_A}{dt^2}(t) &= -(k + 2k')X_A(t) \end{aligned}$$

On fait l'addition des deux équation différentielles précédentes et on obtient :

$$\begin{aligned} m \frac{d^2 X_1}{dt^2}(t) + m \frac{d^2 X_2}{dt^2}(t) &= -(k + k')X_1(t) + k'X_2(t) - (k + k')X_2(t) + k'X_1(t) \\ m \frac{d^2 X_S}{dt^2}(t) &= -kX_S(t) \end{aligned}$$

b) On introduit $\omega_S = \sqrt{\frac{k}{m}}$ et $\omega_- = \sqrt{\frac{k + 2k'}{m}}$:

$$\begin{aligned} \frac{d^2 X_S}{dt^2}(t) + \omega_S^2 X_S(t) &= 0 \implies X_S(t) = A \cos(\omega_S t) + B \sin(\omega_S t) \\ \frac{d^2 X_A}{dt^2}(t) + \omega_-^2 X_A(t) &= 0 \implies X_A(t) = C \cos(\omega_- t) + D \sin(\omega_- t) \end{aligned}$$

On applique les conditions initiales :

$$\begin{aligned} X_S(t=0) &= x_1(t=0) + x_2(t=0) = a + 0 = A \\ \frac{dX_S}{dt}(t=0) &= \frac{dx_1}{dt}(t=0) + \frac{dx_2}{dt}(t=0) = 0 = B\omega_S \\ X_A(t=0) &= x_1(t=0) - x_2(t=0) = a + 0 = C \\ \frac{dX_A}{dt}(t=0) &= \frac{dx_1}{dt}(t=0) - \frac{dx_2}{dt}(t=0) = 0 = D\omega_- \end{aligned}$$

On a alors :

$$X_S(t) = a \cos(\omega_S t) \quad X_A(t) = a \cos(\omega_- t)$$

Q.4 On en déduit :

$$X_1(t) = \frac{X_S(t) + X_A(t)}{2} = \frac{a}{2} [\cos(\omega_S t) + \cos(\omega_- t)] = a \cos\left(\frac{(\omega_S + \omega_-)}{2} t\right) \cos\left(\frac{(\omega_S - \omega_-)}{2} t\right)$$

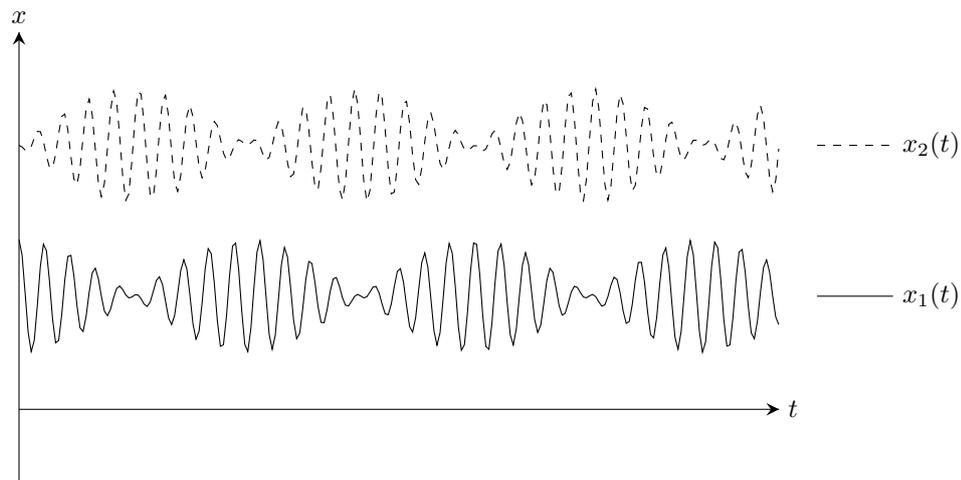
$$X_2(t) = \frac{X_S(t) - X_A(t)}{2} = \frac{a}{2} [\cos(\omega_S t) - \cos(\omega_- t)] = -a \sin\left(\frac{(\omega_S + \omega_-)}{2} t\right) \sin\left(\frac{(\omega_S - \omega_-)}{2} t\right)$$

$$x_1(t) = x_{1eq} + a \cos\left(\frac{(\omega_S + \omega_-)}{2} t\right) \cos\left(\frac{(\omega_S - \omega_-)}{2} t\right)$$

$$x_2(t) = x_{2eq} - a \sin\left(\frac{(\omega_S + \omega_-)}{2} t\right) \sin\left(\frac{(\omega_S - \omega_-)}{2} t\right)$$

Q.5 a) Si $k \gg k'$ alors $\omega_S \approx \omega_- - \delta\omega$.

b) On a alors un cosinus qui varie très vite devant un cosinus qui varie lentement, l'amplitude du cosinus rapide varie comme un cosinus (idem pour la fonction sinus) :



... **FIN** ...