

Exe I :

Partie 1 :

1) On a :

8pt $U(H) = L \frac{di_L}{dt}$ donc i_L est continue, alors $\boxed{i_L(0) = 0}$

$i_c = C \frac{dU(H)}{dt}$ donc $U(H)$ est continue, alors $U(0) = E$

Soit $i_R(0)\pi = E \Rightarrow \boxed{i_R(0) = \frac{E}{\pi}}$

de même pour i , $\boxed{i(0) = -\frac{E}{R}}$ suivant la convention.

$i_c = i - i_L - i_R$ donc $i_c(0) = -\frac{E}{R} - 0 - \frac{E}{\pi}$

$\Rightarrow \boxed{i_c(0) = -E \frac{(\pi + R)}{R\pi}}$

1pt 2) $U(0) = E$ comme vu précédemment.

3) On sait que :

8pt $i = i_L + i_R + i_c$ (I)

$U(H) = i_R \pi = -iR = L \frac{di_L}{dt}$ (II)

on dérive (I)

$$\frac{d\left(-\frac{U(H)}{R} = i_L + \frac{U(H)}{\pi} + C \frac{dU(H)}{dt}\right)}{dt}$$

$$\Rightarrow -\frac{dU(H)}{dt} = \frac{RU(H)}{L} + \frac{R}{\pi} \frac{dU(H)}{dt} + RC \frac{d^2U(H)}{dt^2}$$

Soit $\ddot{U}(H) + \frac{R+\pi}{R\pi C} \dot{U} + \frac{1}{LC} U = 0$

4) La forme canonique est:

$$1pt \quad \ddot{X} + 2\lambda \dot{X} + \omega_0^2 X = 0$$

par identification on a:

$$\lambda = \frac{R+r}{2RnC} \quad ; \quad \Omega = \sqrt{\omega_0^2 - \lambda^2}$$

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}} \quad /$$

5) Les 3 régimes sont:

1pt régime oscillant (pseudo-~~oscillant~~ ^{périodique}):

pour $\Delta = 4\lambda^2 - 4\omega_0^2 < 0$ $U(t) = Ae^{-\lambda t} \cos(\Omega t + \phi)$

régime critique:

pour $\Delta = 4\lambda^2 - 4\omega_0^2 = 0$ $U(t) =$

régime aperiodique

pour $\Delta = 4\lambda^2 - 4\omega_0^2 > 0$ $U(t) =$

Partie 2 :

1pt 1) si $r = -R$ on a: $\lambda = 0$, on est dans le régime oscillant (pseudo-périodique) mais sans amortissement.

$U(t) = A \cos(\omega_0 t + \phi)$

$U(0) = E \Rightarrow A \cos(\phi) = E$

$\frac{dU(t)}{dt} = -\omega_0 A \sin(\omega_0 t + \phi)$, et $i_c(t) = \frac{E(\lambda+R)}{R} = C \frac{dU(t)}{dt}$

donc:

$$-\frac{1}{\sqrt{LC}} R \sin(\phi) = -\frac{E(\pi+R)}{\pi R}$$

$$\Rightarrow \tan(\phi) = \frac{(\pi+R)}{\pi R} \sqrt{\frac{L}{C}}$$

$$\text{d. } R^2 = \frac{E^2(\pi+R)^2}{\pi^2 R^2} \frac{L}{C} + E^2$$

pt 2) Les oscillations sont induites avec une pulsation de $\frac{1}{\sqrt{LC}}$

pt 3) Le régime est entretenu par l'énergie apportée par le POP (composant actif).

pt 4) Si $\pi < -R$ on aurait:

$$\lambda = -\frac{1}{2RC} \Rightarrow \text{cela dépendra de } \omega_0$$

si c'est un régime pseudo-périodique cela va diverger

Ex II :

Partie I :

1) U_0 est en J
 a est en m^{-1}

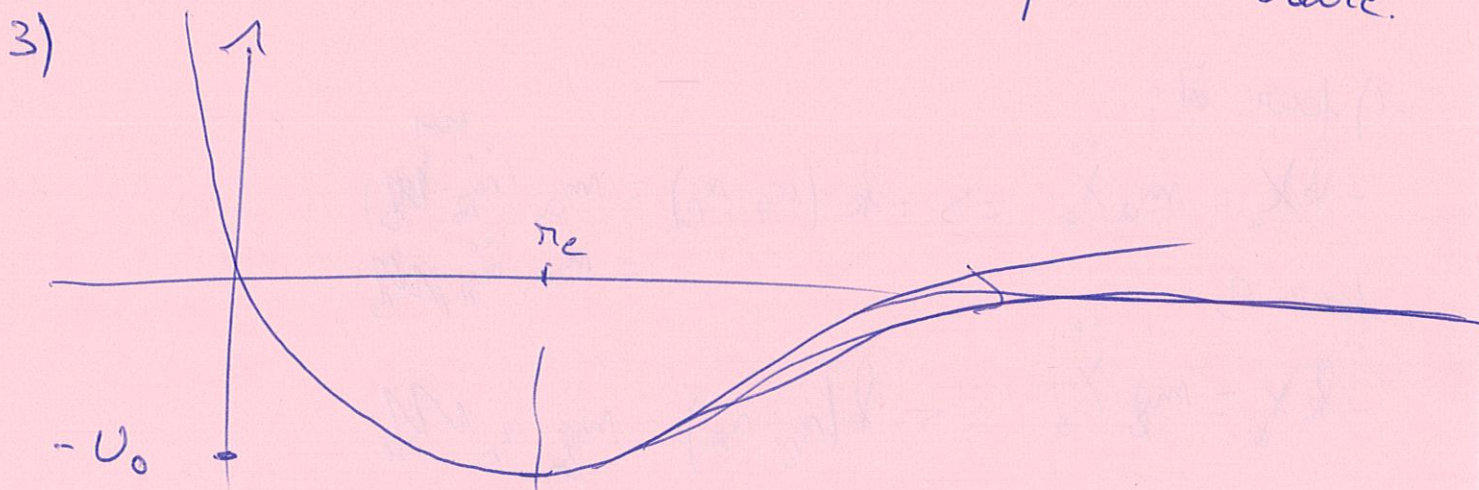
$$\begin{aligned} 2) \text{ Soit } \frac{dU(r)}{dr} &= U_0 \left(-2a e^{-2a(r-r_e)} + 2a e^{-a(r-r_e)} \right) \\ &= 2aU_0 \left(e^{-a(r-r_e)} - e^{-2a(r-r_e)} \right) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{dU(r)}{dr} = 0 \text{ si } a(r-r_e) &= 2a(r-r_e) \\ \Rightarrow r-r_e = 0 &\Rightarrow r = r_e \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{d^2U(r_e)}{dr^2} &= 2aU_0 \left(-a e^{-a(r-r_e)} + 2a e^{-2a(r-r_e)} \right) \\ &= 2a^2U_0 \left(2e^{-2a(r-r_e)} - e^{-a(r-r_e)} \right) \\ &= 2a^2U_0 \end{aligned}$$

le signe de $\frac{d^2U(r_e)}{dr^2}$ dépend du signe de U_0

donc il y a un minimum local en $r=r_e$, si le système est en cette position il est en position stable.



$$4) U(x) = U_0 + \frac{1}{2} \alpha^2 U_0 x^2$$

La force résultante de l'énergie potentielle est:

$$\vec{F} = -\alpha \text{grad}(U(x)) = -\frac{\partial U(x)}{\partial x} \vec{e}$$

$$\begin{aligned} \vec{F} &= -2\alpha^2 U_0 x \vec{e} \\ &= -k x \vec{e} \end{aligned}$$

$$\text{soit } k = 2\alpha^2 U_0$$

~~avec le théorème fondamental de la dynamique on a~~

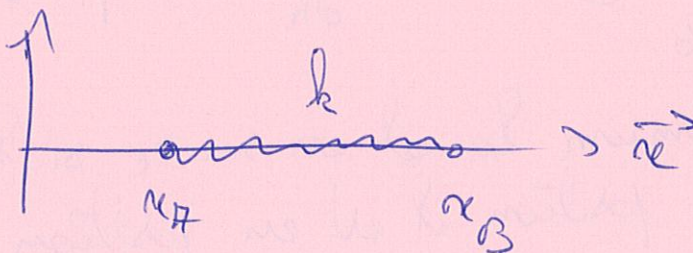
~~sur A: en $\vec{e}$~~

$$\text{sur A: en } \vec{e} \quad -k x = m_a \ddot{x}$$

~~sur B~~

$$\text{sur B} \quad -k x = m_B \ddot{x}$$

Partie II:



1) pour A:

$$-k x_A = m_a \ddot{x}_a \Rightarrow -k (x_A - x_B) = m_a (\ddot{x}_A - \ddot{x}_B)$$

pour B

$$-k x_B = m_B \ddot{x}_B \Rightarrow -k (x_B - x_A) = m_B \ddot{x}_B$$

2) avec la différence :

$$-k d - k d = m_B \ddot{x}_B - m_A \ddot{x}_A$$

$$\begin{aligned} -m_A k d - m_B k d &= m_A m_B (\ddot{x}_B - \ddot{x}_A) \\ &= m_A m_B \ddot{d} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \ddot{d} + \frac{m_A + m_B}{m_A m_B} k d = 0$$

avec la somme :

$$m_A \ddot{x}_A + m_B \ddot{x}_B = 0 \Rightarrow \ddot{D} = 0$$

où les équations sont découplées.

3) On a :

$$d = A \cos(\omega_0 t + \phi)$$

$$\text{avec } \omega_0 = \sqrt{\frac{(m_A + m_B)k}{m_A m_B}} = \sqrt{\frac{k}{\mu}} \quad \rightarrow \text{masse réduite}$$

$$4) m_H = 1,67 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$$

$$m_O = 2,66 \cdot 10^{-26} \text{ kg}$$

$$f = \frac{\omega_0}{2\pi} = 6,43 \cdot 10^{13} \text{ Hz}$$

$$\Rightarrow \lambda = 4,67 \mu\text{m} = \text{IR}$$

5) $\ddot{D} = 0 \Rightarrow$ accélération nulle, mouvement à vitesse constante, = mouvement du centre de masse (la molécule).

