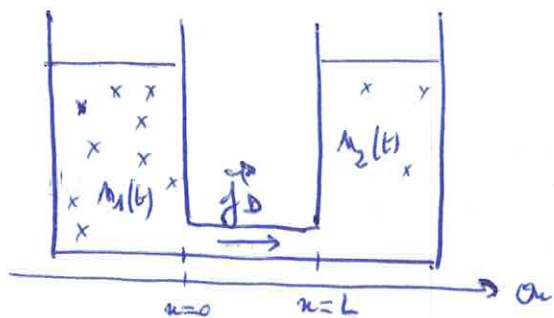


Transfert de soluté



Les molécules A diffusent des fortes vers les faibles concentrations soit de S_1 vers S_2 selon $(+Ox)$.

On se place en régime quasi-stationnaire, cela suppose que durant le temps de trajet des molécules A dans le tube, les concentrations $m_1(t)$ et $m_2(t)$ n'ont pas le temps de varier.

1) L'équation de diffusion s'écrit :
$$\frac{\partial m}{\partial t} = D \frac{\partial^2 m}{\partial x^2}$$

2) En régime quasi-permanent $\frac{\partial m}{\partial t} = 0$ soit $\frac{d^2 m}{dx^2} = 0$

en intégrant deux fois par rapport à x il vient :

$$\frac{dm}{dx} = A \quad m(x) = Ax + B$$

avec les conditions aux limites : $m(x=0) = m_1 = B$

$$m(x=L) = m_2 = AL + B \Rightarrow A = \frac{m_2 - m_1}{L}$$

$$\text{d'où } m(x) = \frac{m_2 - m_1}{L} x + m_1$$

qui s'écrit ici :
$$m(x,t) = \frac{m_2(t) - m_1(t)}{L} x + m_1(t)$$

Le nombre de molécules A qui traversent la section S du tube en $x=0$ est : $\int_0^t j_0(x=0) S dt$.

Le nombre de molécules A qui traversent la section S du tube en $x=L$ est : $\int_0^t j_0(x=L) S dt$.

On trouve j_0 avec la loi de Fick : $j_0 = -D \text{ grad } m = -D \frac{dm}{dx}$

$$\text{soit } j_0 = -D \frac{m_2(t) - m_1(t)}{L} \quad \underline{\text{indépendant de } x}$$

Donc $S \Delta t = \int_0^t j_0 S dt = \frac{DS}{L} (m_1(t) - m_2(t)) dt$: est le nombre de particules qui entrent et qui sortent du tube entre t et $t+dt$.

3) Bilan de matière au récipient S_1 entre t et $t+dt$:

Nombre de molécules A dans S_1 à t : $N_A(t) = n_1(t) V$

à $t+dt$: $N_A(t+dt) = n_1(t+dt) V$

Nombre de molécules A qui quittent S_1 entre t et $t+dt$:

$$\Delta N_{\text{perdu}} = \frac{DS}{L} (n_1(t) - n_2(t)) dt$$

d'où $N_A(t+dt) = N_A(t) - \Delta N_{\text{perdu}}$

$$n_1(t+dt) V = n_1(t) V - \frac{DS}{L} (n_1(t) - n_2(t)) dt$$

soit $\underbrace{[n_1(t+dt) - n_1(t)] V}_{\frac{dn_1}{dt} \times dt} = - \frac{DS}{L} (n_1(t) - n_2(t)) dt$

d'où $\boxed{\frac{dn_1}{dt} = - \frac{DS}{L} (n_1 - n_2)}$ < 0 $n_1(t) \downarrow$

4) Le nombre total de molécules A réparties dans S_1 et S_2 est constant donc $\boxed{n_1(t) + n_2(t) = n_1(0) + n_2(0) = n_0}$

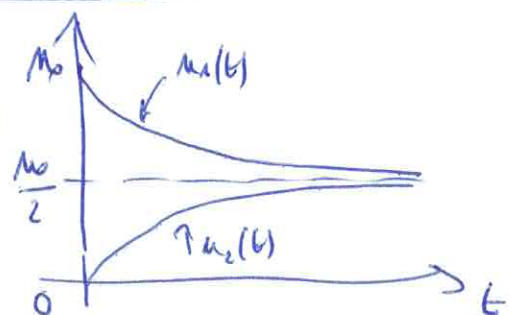
On a donc à résoudre : $\begin{cases} \frac{dn_1}{dt} = - \frac{DS}{L} (n_1 - n_2) = - \frac{DS}{L} (n_1 - (n_0 - n_1)) \\ n_1 + n_2 = n_0 \end{cases}$

soit $\frac{dn_1}{dt} + \frac{2DS}{L} n_1 = \frac{DS}{L} n_0$ on pose $\boxed{\tau = \frac{L}{2DS}}$

solution : $n_1 = \frac{n_0}{2} + A e^{-t/\tau}$ $n_1(t=0) = n_0 = \frac{n_0}{2} + A \Rightarrow A = \frac{n_0}{2}$

$\underbrace{\text{solution particulière}}_{\text{particulière}}$ d'où $\boxed{n_1(t) = \frac{n_0}{2} (1 + e^{-t/\tau})}$

et $\boxed{n_2(t) = n_0 - n_1(t) = \frac{n_0}{2} (1 - e^{-t/\tau})}$



la diffusion cesse lorsque les solutions sont de même concentration : $n_1 = n_2 = \frac{n_0}{2}$

5) L'équation de diffusion : $\frac{\partial n}{\partial t} = D \frac{\partial^2 n}{\partial x^2}$ donne par analyse 3/3

dimensionnelle : $\frac{m}{\tau_{diff}} = D \frac{m}{L^2}$ soit $\tau_{diff} = \frac{L^2}{D}$ temps de diffusion dans le tube de longueur L

$n_1(t)$ et $n_2(t)$ varient sur un temps d'ordre de grandeur $\tau = \frac{L}{2DS}$

Pour un régime quasi-stationnaire, il faut que $n_1(t)$ et $n_2(t)$ varient peu le temps que les particules diffusent dans le tube soit :

$$\tau_{diff} \ll \tau$$

AN: $\tau_{diff} = \frac{(5 \cdot 10^{-3})^2}{1,5 \cdot 10^{-9}} \approx 10^6 \text{ s}$

$$\tau = \frac{L}{2DS} = \frac{5 \cdot 10^{-3}}{2 \times 1,5 \cdot 10^{-9} \times 10^{-3}} \approx 10^9 \text{ s} \gg \tau_{diff}$$

l'hypothèse du régime quasi-stationnaire est validée