

TH 202 - Mesure optique d'un coefficient de diffusion

1. Pour $t \rightarrow +\infty$, l'équilibre est atteint, il n'y a plus de courant diffusif. La concentration est donc uniforme.
La conservation de la quantité de soluté donne : $a^2 \frac{h}{2} (C_1 + C_2) = a^2 h C_\infty$
 $\Rightarrow C_\infty = \frac{C_1 + C_2}{2}$

2. Conditions initiales: $C(z>0, 0) = C_1$; $C(z<0, 0) = C_2$

Conditions aux limites: * Parois imperméables en $z = \pm \frac{h}{2}$ $\Rightarrow \vec{j}_N(\pm \frac{h}{2}) = \vec{0}$
la loi de Fick amène donc $\frac{\partial C}{\partial z}(z = \pm \frac{h}{2}) = 0$

* Continuité de C : $C(0^-, t) = C(0^+, t)$

* Continuité de \vec{j} : $\frac{\partial C}{\partial z}(0^-, t) = \frac{\partial C}{\partial z}(0^+, t)$

3. * Le graphe de $C(z)$ permet de vérifier toutes les conditions limites.

* Le graphe de $S(t)$ est une droite de pente $\frac{1}{2}$: S ne varie que d'une decade lorsque t varie de 2 décades: $p = \frac{\log 10 - \log 1}{\log 100 - \log 1} = \frac{1}{2}$
Ainsi $\log S = \frac{1}{2} \log t + C_k \Rightarrow t = \alpha S^2$

On retrouve une relation analogue à l'équation aux dimensions $D = \frac{S^2}{t}$

$$4 \text{ a)} C(z>0, t \rightarrow +\infty) = C(u \rightarrow 0) = C_\infty = A_2 + B_2 \int_{-\infty}^0 e^{-u^2} du = A_2 + B_2 \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

$$C(z>0, t \rightarrow +\infty) = C(u \rightarrow 0) = C_\infty = A_1 + B_1 \int_{+\infty}^0 e^{-u^2} du = A_1 - B_1 \frac{\sqrt{\pi}}{2}$$

$$C(z \rightarrow -\infty, t) = C(u \rightarrow -\infty) = C_2 = A_2 \quad \text{Et } 2C_\infty = A_2 + A_1 + \frac{\sqrt{\pi}}{2}(B_2 - B_1)$$

$$C(z \rightarrow +\infty, t) = C(u \rightarrow +\infty) = C_1 = A_1 \quad C_1 + C_2 = C_2 + C_1 + \frac{\sqrt{\pi}}{2}(B_2 - B_1) \Rightarrow B_1 = B_2$$

$$\text{d'où } B_2 = \frac{C_1 - C_2}{\sqrt{\pi}} \quad \text{et} \quad B_1 = \frac{C_1 - C_2}{\sqrt{\pi}}$$

b) $S \ll h$ est incompatible aux temps longs car S croît avec \sqrt{t} .
 S devient alors de l'ordre de $\frac{h}{2}$

