

(I) L'équation de diffusion s'écrit : $\frac{\partial n}{\partial t} = D \Delta n = D \frac{\partial^2 n}{\partial x^2}$ pour $n = n(x, t)$

Par analyse dimensionnelle : $\left[\frac{\partial n}{\partial t} \right] = \frac{n}{t}$ $\left[\frac{\partial^2 n}{\partial x^2} \right] = \frac{n}{L^2}$ d'où $\boxed{D = \frac{L^2}{t}}$

Le coefficient de diffusion dans un liquide est : $D \approx 10^{-10} \text{ m}^2 \text{ s}^{-1}$

La taille caractéristique d'une tache est de quelques centimètres ($L \approx 5 \cdot 10^{-2} \text{ m}$)

soit $\tau = \frac{(5 \cdot 10^{-2})^2}{10^{-10}} = 25 \cdot 10^6 \text{ s}$: la diffusion est un phénomène très lent car, au plus elle se produit et au moins elle est efficace

(II) 1a) Le volume compris entre les cylindres de rayons r et $r+dr$ est :

$$\pi(r+dr)^2 L - \pi r^2 L \approx 2\pi r L dr$$

1b) $SN_e = j_0(r) 2\pi r L dt$ les particules entrent à travers le cylindre de rayon r

$SN_s = j_0(r+dr) 2\pi(r+dr) L dt$ les particules sortent à travers le cylindre de rayon $r+dr$

$$SN_p = p \times 2\pi r L dr dt$$

$$N(t+dt) = n(r, t+dt) 2\pi r L dr$$

$$N(t) = n(r, t) 2\pi r L dr$$

1c) La conservation du nombre de neutrons s'écrit :

$$N(t+dt) = N(t) + \underbrace{(SN_e + SN_p)}_{\substack{\uparrow \\ \text{particules} \\ \text{reçues}}} - \underbrace{(SN_s)}_{\substack{\uparrow \\ \text{particules} \\ \text{perdues}}}$$

$$\text{soit } \underbrace{\left[n(r, t+dt) - n(r, t) \right]}_{\frac{\partial n}{\partial t}(r) dt} 2\pi r L dr = 2\pi L dt \left[\underbrace{j_0(r, t) r - j_0(r+dr, t)(r+dr)}_{-\frac{\partial}{\partial r} (j_0(r) r) dt} + p 2\pi r L dr \right]$$

en multipliant par $dr dt$ il vient :

$$\boxed{\frac{\partial n}{\partial t} = -\frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} (j_0(r) r) + p}$$

c'est l'équation local de conservation du nombre de neutrons

2) La loi de Fick s'écrit $\vec{j}_0 = -D \text{ grad } n$ elle traduit que les particules diffusent des fortes vers les faibles concentrations et que la diffusion cesse lorsque la concentration est uniforme.

3) à régime stationnaire $\frac{\partial n}{\partial t} = 0$ soit $-\frac{1}{r} \frac{d}{dr} (j_0(r)r) + p = 0$
 avec $j_0 = -D \frac{dn}{dr}$ soit $\boxed{\frac{d}{dr} \left(r \frac{dn}{dr} \right) = -\frac{pr}{D}}$ équation de diffusion en régime stationnaire

4) On intègre par rapport à r : $r \frac{dn}{dr} = -\frac{pr^2}{2D} + A$

soit $\frac{dn}{dr} = -\frac{pr}{2D} + \frac{A}{r}$

On intègre par rapport à r : $n(r) = -\frac{pr^2}{4D} + A \ln r + B$

lors $r \rightarrow \infty$ donc $A = 0$ pour
 que $n(r)$ soit défini pour $r < R$

soit $n(r) = -\frac{pr^2}{4D} + B$ avec $n(r=0) = n_0 = B$

d'où $\boxed{n(r) = n_0 - \frac{pr^2}{4D}}$