

Diffusion de matière

[le pb est  $\vec{o}$  symétrique sphérique, donc il faut prendre les coord. sphériques; les 2 composantes du grad  $N^*$  données dans l'énoncé sont en fait les composantes  $n_r$  et  $n_\theta$  en coord. sphériques]

I. Généralités sur la diffusion

1. Diffusion  $\vec{o}$  symétrique radiale  $\rightarrow N^*(r, t)$  pour  $r \geq R$

Donc d'après la loi de Fick:

$$\vec{j}(r, t) = -D \text{grad } N^*(r, t) = -D \frac{\partial N^*}{\partial r} \vec{e}_r$$

$$\begin{aligned} 2. \phi(r, t) &= \int_S \vec{j}(r, t) \cdot d\vec{S} \quad \text{si } S = \text{sphère centre } O, \text{ rayon } r \geq R \\ &= \int_S j(r, t) dS = j(r, t) \int_S dS \\ &= \underline{j(r, t) 4\pi r^2} = \underline{-D \frac{\partial N^*}{\partial r} 4\pi r^2} \end{aligned}$$

$$3. \underline{[D]} = \frac{[j]}{[\frac{\partial N^*}{\partial r}]} = \frac{[\phi/S]}{[N^*/r]} = \frac{T^{-1} L^{-2}}{L^{-3} L^{-1}} = \underline{L^2 T^{-1}} \rightarrow \text{l'USI de } D: \underline{m^2 \cdot s^{-1}}$$

II. Diffusion des neutrons dans un milieu non absorbant

$\rightarrow$  pas d'accumulation de particules en un pt donné:  $N^*(r, t)$

1. En régime stationnaire et dans un milieu non absorbant (càd sans source) on a  $\underline{\phi(r, t) = cte}$

[d'après l'éq. de conservation du nb de part en régime permanent:

$$\frac{\partial n}{\partial t} = -\text{div } \vec{j} = 0 \Rightarrow \vec{j} = \text{div } \vec{o} \text{ flux conservatif} \\ \Rightarrow \phi = \int_S \vec{j} \cdot d\vec{S} = cte \quad \forall S$$

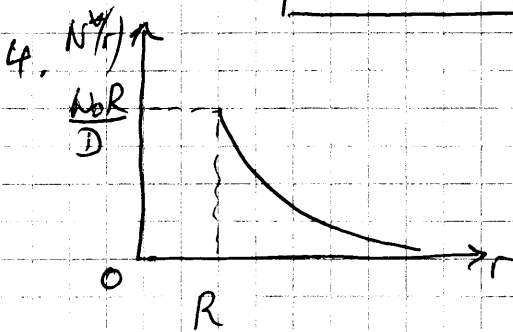
$$\begin{aligned} 2. \phi(r, t) &= \text{nb de neutrons traversant la surface d'une sphère de rayon } r \\ &\quad / \text{u. de tps} \\ &= \underline{N_0 4\pi R^2} \quad \Sigma / \text{u. de tps (cette)} \end{aligned}$$

$$3. \text{Donc d'après I. 1 et 2: } \left. \begin{aligned} N_0 4\pi R^2 &= j(r) 4\pi r^2 \\ j(r) &= -D \frac{dN^*}{dr} \end{aligned} \right\} \underline{\frac{dN^*}{dr} = -\frac{N_0 R^2}{Dr^2}}$$

$$\Rightarrow N^*(r) = \frac{N_0 R^2}{D r} + A$$

$$\text{or } N^*(r) \xrightarrow[r \rightarrow \infty]{} 0 \Rightarrow A = 0$$

on a donc  $N^*(r) = \frac{N_0 R^2}{D r}$  pour  $r \geq R$ .



[ On obtient la même chose en partant de l'éq. de diffusion :

en régime permanent  $\frac{\partial N^*}{\partial t} = 0 \Rightarrow \Delta N^* = 0$

soit en sphériques avec  $N^*(r)$  :  $\frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dN^*}{dr} \right) = 0 \Rightarrow r^2 \frac{dN^*}{dr} = A'$

... or  $\phi(r) = j(r) 4\pi R^2 = -D \frac{dN^*}{dr} \Big|_{r=R} 4\pi R^2 = N_0 k \pi R^2$

c'èd  $\frac{dN^*}{dr} \Big|_{r=R} = -\frac{N_0}{D} \Rightarrow A' = -\frac{N_0 R^2}{D}$  et  $\frac{dN^*}{dr} = -\frac{N_0 R^2}{D r^2}$  ]

### III Absorption des neutrons par réaction nucléaire

Le milieu (M) absorbe C neutrons / u de vol et de tps.

En régime stationnaire  $N^*(r, \mathbf{x})$  (pas d'accumulation de particules en un pt donné)

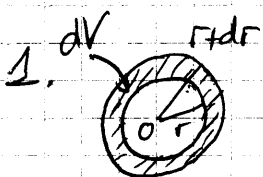
mais  $\phi(r)$  ici à cause des réactions nucléaires qui absorbent des neutrons (= source)

[  $\hookrightarrow$  vient de l'éq. de conservation du nbre de part. avec source

$$\frac{\partial N^*}{\partial t} = -\text{div } \vec{j} - C = 0 \text{ en régime stationnaire}$$

$\hookrightarrow$  car absorption or  $C > 0$ .

$$\Rightarrow \text{div } \vec{j} = -C : \vec{j} \text{ n'est plus un champ à flux conservatif ! ]$$



$$dV = 4\pi r^2 dr$$

[ que l'on peut retrouver :  $dV = \int_{\theta=0}^{\pi} \int_{\varphi=0}^{2\pi} dr r d\theta r \sin \theta d\varphi$

$$= r^2 dr \int_0^{\pi} \sin \theta d\theta \int_0^{2\pi} d\varphi = 4\pi r^2 dr ]$$



⇒ en sphériques avec  $N^*(r)$ :  $\mathcal{D} \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dN^*}{dr} \right) = C$

soit  $\frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dN^*}{dr} \right) = \frac{C}{\mathcal{D}} r^2$

4. On intègre l'éq. bilan des flux:

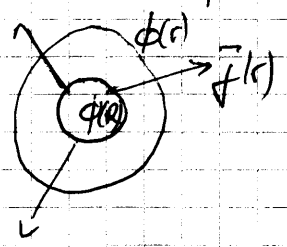
$$\frac{d\phi}{dr} = -C 4\pi r^2 \Rightarrow \phi(r) = -C \frac{4}{3} \pi r^3 + A$$

or  $\phi(R) = N_0 4\pi R^2 \Rightarrow A = N_0 4\pi R^2 + C \frac{4}{3} \pi R^3$

donc  $\boxed{\phi(r) = \frac{4}{3} \pi C (R^3 - r^3) + 4\pi N_0 R^2}$

(on retrouve bien le résultat du II.3 si  $C=0$ )

[ On aurait pu obtenir  $\phi(r)$  directement:



en régime stationnaire, on a:

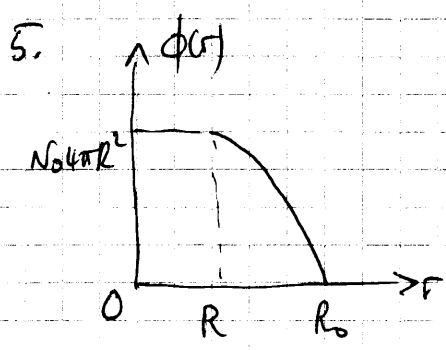
- sans source (càd sans sphère):  $\phi(r) = \phi(R) = N_0 4\pi R^2$

- avec source (— avec —):

$\phi(r) = \phi(R) -$  nombre de neutrons absorbés entre  $r=R$  et  $r$

$= \phi(R) - \int_r^R C 4\pi r^2 dr$

$= N_0 4\pi R^2 - C \frac{4}{3} \pi (R^3 - r^3)$



$\phi(R_0) = 0 \Leftrightarrow \frac{C}{3} (R^3 - R_0^3) + N_0 R^2 = 0$

$\Rightarrow \boxed{R_0 = R \left( 1 + \frac{3N_0}{CR} \right)^{1/3}}$

Rq: + C est grand, càd + le taux de capture est grand, +  $R_0$  est proche de R.

6.  $R_0$  ne dépend pas de  $\mathcal{D}$

En régime stationnaire  $\phi(r)$  ne dépend pas de la vitesse à laquelle les particules diffusent (càd de  $\mathcal{D}$ )

$\phi(r) = \phi(R) +$  nombre de neutrons absorbés entre  $r=R$  et  $r$   
 ↑ dépend de  $N_0$  et  $R$       ↑ dépend de  $C$

⇒  $\phi(r)$  ne dépend que de  $R, N_0$  et  $C$ .