

# Diffusion de particules

**Notions clés du chapitre.** Vecteur densité de flux de particules  $\vec{j}_N$ . Équation de conservation. Loi phénoménologique de Fick. Équation de diffusion. Approche microscopique de la diffusion par un modèle probabiliste.

## Table des matières

<b>1 Description de la diffusion de particules</b>	<b>1</b>
1.1 Constatations expérimentales . . . . .	1
1.2 Cadre d'étude . . . . .	1
1.3 Densité de particules diffusantes . . . . .	2
1.4 Densité surfacique de flux de particules diffusantes . . . . .	2

## 1 Description de la diffusion de particules

### 1.1 Constatations expérimentales

On dépose de l'encre dans une boîte de Pétri remplie d'eau (ou sur un papier buvard par exemple).



On constate :

- la diffusion de l'encre se fait **sans mouvement global** du milieu (l'eau ici). Cela distingue la diffusion de la convection (il peut d'ailleurs y avoir de la diffusion dans les solides!);
- la diffusion est **au début rapide, puis de plus en plus lente**;
- la diffusion tend à **homogénéiser** la concentration d'encre;
- la diffusion est **irréversible**, l'encre se diffuse toujours des zones de fortes concentrations vers les zones de faibles concentrations, et jamais l'inverse;
- la diffusion est un phénomène général : elle est observée dans les liquides (sucre dans le café), dans les gaz (parfum dans une atmosphère inerte) et dans les solides.

**Interprétation microscopique.** Individuellement, les molécules d'encre sont soumises à une agitation permanente (**agitation thermique**), gouvernée par des chocs successifs avec des molécules d'eau. À cette échelle microscopique, le mouvement des molécules est complètement isotrope (« elles vont autant à droite qu'à gauche »). À l'échelle macroscopique par contre, on observe un « mouvement moyen », des zones de fortes concentrations vers les zones faibles concentrations, mais isotrope également (l'encre diffuse suivant un motif quasi-circulaire, symétrique).

### 1.2 Cadre d'étude

**Déf : Libre parcours moyen.**  $\ell_{\text{ipm}}$  est la distance typique que parcourt une particule microscopique (atome, molécule ou ion) entre deux chocs successifs.

**Exemples.** En ordre de grandeur, on peut évoquer que  $\ell_{\text{ipm}} \sim 10^{-7}$  m dans les gaz (dans les CNTP). Dans les liquides et les solides, on a plutôt  $\ell_{\text{ipm}} \approx a \sim 10^{-10}$  m (l'ordre de grandeur de la taille  $a$  d'une molécule, qui sont en contact dans ces états condensés).

**Déf : Échelle mésoscopique.** L'échelle mésoscopique  $\ell$  est très petite devant l'échelle macroscopique typique (taille du système  $L$ ) mais très grande devant l'échelle microscopique typique (libre parcours moyen  $\ell_{\text{ipm}}$ ).

$$\ell_{\text{ipm}} \ll \ell \ll L$$

**Exemples.** Dans un gaz dans les CNTP on peut considérer  $\ell \sim 10^{-4}$  m.

**Remarque.** Il n'est pas toujours possible de la définir (par exemple dans les gaz très raréfiés pour lesquels  $\ell_{\text{ipm}} \sim L$ ).

**Idée du chapitre.** On cherche à décrire la diffusion à l'échelle **mésoscopique**. On définit pour cela deux grandeurs : l'une traduisant la quantité de particules diffusantes à un endroit donné ( $n$ ), et l'autre traduisant leur mouvement moyen ( $\vec{j}_N$ ).

### 1.3 Densité de particules diffusantes

Cette grandeur nous permet de caractériser la quantité des particules diffusantes à l'échelle mésoscopique.

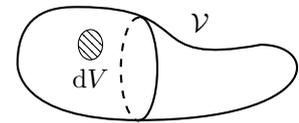
#### Définition. Densité de particules diffusantes $n$ .

Le nombre  $dN$  de particules présentes à l'instant  $t$  dans un volume mésoscopique  $dV$  centré en  $\vec{r}$  est

$$dN = n(\vec{r}, t) dV$$

La densité de particules  $n(\vec{r}, t)$  est un champ scalaire (en  $\text{m}^{-3}$ ). Le nombre de particules  $N$  dans un volume  $\mathcal{V}$  est

$$N = \iiint_{\mathcal{V}} n(\vec{r}, t) dV$$



### 1.4 Densité surfacique de flux de particules diffusantes

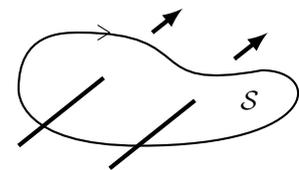
Cette grandeur nous permet de caractériser le mouvement mésoscopique des particules diffusantes.

#### Définition. Flux de particules diffusantes $\varphi_S$ .

Le nombre de particules  $dN$  traversant une surface orientée (par la règle du pouce de la main droite)  $\mathcal{S}$  pendant  $dt$  est

$$dN = \varphi_S(t) dt$$

Le flux de particules  $\varphi_S(t)$  à travers  $\mathcal{S}$  s'exprime en  $\text{s}^{-1}$ .



#### Définition. (Vecteur) densité (surfactive) de flux de particules diffusantes $\vec{j}_N$ .

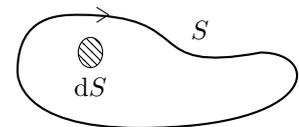
Le nombre de particules  $d^2N$  traversant une surface élémentaire orientée  $\vec{dS}$  pendant  $dt$  est

$$d^2N = \vec{j}_N(\vec{r}, t) \cdot \vec{dS} dt \quad \text{soit} \quad d\varphi = \vec{j}_N(\vec{r}, t) \cdot \vec{dS}$$

avec  $d\varphi$  le flux élémentaire (c'est-à-dire à travers une surface élémentaire).  $\vec{dS}$  est un **vecteur normal** à la surface  $dS$ . La densité de flux de particules  $\vec{j}_N(\vec{r}, t)$  s'exprime en  $\text{m}^{-2} \cdot \text{s}^{-1}$ .

Le flux à travers une surface orientée  $\mathcal{S}$  est donc

$$\varphi_S(t) = \iint_{\mathcal{S}} d\varphi = \iint_{\mathcal{S}} \vec{j}_N(\vec{r}, t) \cdot \vec{dS} \quad \text{et} \quad dN = \left( \iint_{\mathcal{S}} \vec{j}_N(\vec{r}, t) \cdot \vec{dS} \right) dt$$



**Remarque. Surface fermée.** Conventionnellement, si la surface  $\mathcal{S}$  est fermée on l'oriente sortante. Le **flux sortant** à travers une surface fermée est

$$\varphi_S(t) = \oiint_{\mathcal{S}} \vec{j}_N(\vec{r}, t) \cdot \vec{dS}$$