

TRANSPORT DE MATIERE: DIFFUSION DES PARTICULES**I) DESCRIPTION DU TRANSPORT DE PARTICULES**

1°) Densité particulaire On la définit par: $n(M,t) = dN/dV$ en m^{-3}

2°) Vecteur densité de flux de particules le vecteur densité de flux de particules diffusées

J_D vérifie: $dN = \vec{J}_D \cdot \vec{n} dS dt$

3°) Flux de particules diffusées Le flux à travers une surface dS sera: $\delta\phi = \frac{dN}{dt} = \vec{J}_D \cdot \vec{n} dS$.

Rem : un flux est assimilable à un débit.

II) EQUATION DE CONSERVATION DU NOMBRE DE PARTICULES (unidimensionnelle)

Elle traduit localement la conservation des particules $\frac{\partial J_D}{\partial x} + \frac{\partial n}{\partial t} = 0$ (1)

Rem : en régime permanent, pour les valeurs demeurent inchangés dans une zone de l'espace, il faut que ce qui entre compense ce qui sort. Le flux est donc le même partout.

III) MODELISATION DE LA DIFFUSION DE PARTICULES: LOI DE FICK (unidimensionnelle)

$J_D = -D \frac{\partial n}{\partial x}$ Elle traduit bien que la diffusion se fait vers les faibles valeurs de n .

D est le coefficient de diffusion (en $m^2 \cdot s^{-1}$).

IV) EQUATION DE LA DIFFUSION (unidimensionnelle)

Si D est indépendant de x , $D \frac{\partial^2 n}{\partial x^2} = \frac{\partial n}{\partial t}$

V) PRESENTATION DU PROBLEME GENERAL TRIDIMENSIONNEL

Flux sortant de particules $\frac{\delta N_s}{dt} = \iint_S \vec{j}_D \cdot \vec{n} dS$.

Conservation des particules

Bilan global sur un volume V : $-\frac{dN}{dt} = \frac{\delta N_s}{dt} = \iint_S \vec{j}_D \cdot \vec{n} dS$ avec $N = \iiint_V n(M,t) dV$

Relation locale en un point M : $-\frac{\partial n(M,t)}{\partial t} = \text{div}(\vec{j}_D(M,t))$

Loi de Fick $\vec{j}_D = -D \vec{\text{grad}} n(M,t)$

Equation de diffusion $\frac{\partial n(M,t)}{\partial t} = D \Delta n(M,t)$

TRANSPORT D'ENERGIE CALORIFIQUE: DIFFUSION THERMIQUE**I) DESCRIPTION DU TRANSFERT THERMIQUE****1°) Vecteur densité de flux thermique**

Le transport d'énergie calorifique s'exprime avec le **vecteur densité de flux thermique \vec{J}_Q** ($W.m^{-2}$) défini par :

$$\delta Q = \vec{J}_Q \cdot \vec{n} dS dt$$

2°) Flux thermique Le flux thermique est le débit d'énergie : $\delta \phi = \frac{\delta Q}{dt} = \vec{J}_Q \cdot \vec{n} dS$.

Rem: Le flux thermique à travers une paroi adiabatique est nul car le vecteur \vec{J}_Q est nul en tout point de la paroi.

II) EQUATION DE CONSERVATION DE L'ENERGIE (unidimensionnelle)

Elle traduit localement la conservation de l'énergie est :
$$\frac{\partial J_Q}{\partial x} + \frac{\partial \mu c T}{\partial t} = 0 \quad (1)$$

III) LOI DE FOURIER (unidimensionnelle) K est la conductibilité thermique (en $W.K^{-1}.m^{-1}$)

$$J_Q = -K \frac{\partial T}{\partial x} \quad (2) \text{ Elle décrit le transport par diffusion (conduction).}$$

IV) EQUATION DE LA CONDUCTION (unidimensionnelle)

Si K est indépendant de x, si μ et c sont des constantes il suffit de combiner (1) et (2) pour

obtenir l'équation de la conduction thermique:
$$\frac{K}{\mu c} \frac{\partial^2 T}{\partial x^2} = \frac{\partial T}{\partial t} \quad (3)$$

Conductance thermique

Soit un milieu limité par des frontières aux températures T_1 et T_2 et traversé en régime permanent par un flux thermique Φ . On définit sa **résistance thermique R_{Th}** par:

$$(T_2 - T_1) = R_{Th} \Phi \text{ et sa conductance thermique } G_{Th} \text{ par: } G_{Th} = 1/R_{Th}$$

V) PRESENTATION DU PROBLEME GENERAL TRIDIMENSIONNEL

Flux sortant d'énergie calorifique $\frac{\delta Q}{dt} = \iint_S \vec{j}_Q \cdot \vec{n} dS$.

Conservation de l'énergie

Bilan global sur un volume (V) : $-\frac{dU}{dt} = \frac{\delta Q}{dt} = \iint_S \vec{j}_Q \cdot \vec{n} dS$ avec $U = \iiint_V u(M,t) dV$ où u est l'énergie interne volumique.

Loi locale de conservation $-\frac{\partial u(M,t)}{\partial t} = \text{div}(\vec{j}_Q(M,t))$

Loi de Fourier $\vec{j}_Q = -\kappa \text{grad } T(M,t)$

Equation de la chaleur (de la diffusion thermique) $\mu c \frac{\partial T(M,t)}{\partial t} = K \Delta T(M,t)$