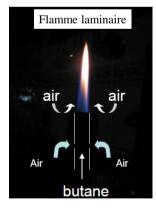
Chapitre II

Introduction au Transfert de Masse

Une flamme s'établit grâce à la diffusion de chaleur et masse (position de flamme)







Vitesse de l'air forte

Transport moléculair e turbulent

Relation de base du transport de masse moléculaire

Loi de diffusion de Fick

Milieu A et B

Diffusion A dans B

Diffusion binaire

 $\dot{m}_{\scriptscriptstyle A}^{\scriptscriptstyle ''}$

 $Y_A(\dot{m}_A^+\dot{m}_B^-)$

- $\rho \mathbf{D}_{\mathrm{AB}} \frac{\mathrm{d} \mathbf{Y}}{\mathrm{d} \mathbf{x}}$

Écoulement massique de A par unité de surface

Écoulement massique lié à l'écoulement principal par unité de surface (convection) Écoulement massique de A dû à la diffusion moléculaire

3

- 1. Loi de diffusion de Fick
- 2. Loi de diffusion de Fourier

(Analogie transfert de chaleur)

$$\dot{\vec{m}_{\scriptscriptstyle A}} = Y_{\scriptscriptstyle A} (\dot{\vec{m}_{\scriptscriptstyle A}} + \dot{\vec{m}_{\scriptscriptstyle B}}) - \rho D_{\scriptscriptstyle AB} \frac{\mathrm{d} Y_{\scriptscriptstyle A}}{\mathrm{d} x}$$

$$\dot{Q}_{x} = -k \frac{dT}{dx}$$

$$\rho D_{AB}$$
 (diffusivité binaire) $\propto T^{1/2}$

$$k \text{ (conductivité)} \propto T^{1/2}$$

Equivalent en terme de dépendance à la température

$$\begin{cases} \rho D_{\scriptscriptstyle AB} \longleftrightarrow k \\ \frac{d Y_{\scriptscriptstyle A}}{d x} \longleftrightarrow \frac{d T}{d x} \end{cases}$$

Expression générale (multi-dimensions)

$$\dot{\vec{m}_{\scriptscriptstyle A}} = Y_{\scriptscriptstyle A} (\dot{\vec{m}_{\scriptscriptstyle A}} + \dot{\vec{m}_{\scriptscriptstyle B}}) - \rho D_{\scriptscriptstyle AB} \nabla Y_{\scriptscriptstyle A}$$

$$\nabla = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z}\right)$$

Quelques applications

1. Problème STEFAN

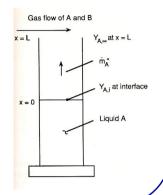
Hypothèses:

- 1) Stationnaire
- 2) T liquide uniforme
- 3) Equilibre liquide-vapeur à la surface
- 4) Paramètres physico chimiques constants
- 5) B insoluble dans A

 $Y_{A,\infty} < Y_{A,i} \implies \text{Transfert de masse}$

Flux massique d'évaporation : $\dot{m}_{\scriptscriptstyle A}$ (kg / $m^{\scriptscriptstyle 2}$ s)

Un liquide A maintenu à une certaine hauteur dans un tube en verre



5

Conservation de la masse pour le système

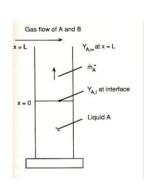
$$\frac{d}{dx} \Big[\hat{m}_{\scriptscriptstyle A}^{\scriptscriptstyle \perp} Y_{\scriptscriptstyle A} \Big] - \frac{d}{dx} \Bigg(\rho D_{\scriptscriptstyle AB} \frac{dY_{\scriptscriptstyle A}}{dx} \Bigg) = 0$$

On réarrange et puis intègre

$$\dot{m_{\scriptscriptstyle A}} Y_{\scriptscriptstyle A} - \rho D_{\scriptscriptstyle AB} \frac{dY_{\scriptscriptstyle A}}{dx} = C$$

$$x \rightarrow 0$$
, $Y_A \rightarrow Y_{A,i}$

$$\left.\dot{\vec{m}_{\scriptscriptstyle A}}Y_{\scriptscriptstyle A,\,i}\!-\!\rho D_{\scriptscriptstyle AB}\frac{dY_{\scriptscriptstyle F}}{dx}\right|=C$$



Loi de Fick appliquée à l'interface

$$\dot{\vec{m}_{\mathrm{A}}} = Y_{\mathrm{A}} (\dot{\vec{m}_{\mathrm{A}}} + \dot{\vec{m}_{\mathrm{B}}}) - \rho D_{\mathrm{AB}} \frac{\mathrm{d} Y_{\mathrm{A}}}{\mathrm{d} x}$$

 $\dot{m}_{\rm B} = 0$ (inso lub le)

$$\dot{m}_{\rm A}(1-Y_{\rm A,i}) = -\rho D_{\rm AB} \frac{dY_{\rm A}}{dx} \bigg|_{\rm I}$$

$$C = \dot{m}_{\text{A}}^{\text{H}} (1 - Y_{\text{A,i}}) + \dot{m}_{\text{A}}^{\text{H}} Y_{\text{A,i}} = \dot{m}_{\text{A}}^{\text{H}}$$

$$-\frac{\dot{m_{\scriptscriptstyle A}}}{\rho\,D_{\scriptscriptstyle AB}}dx = \frac{d\,Y_{\scriptscriptstyle A}}{1-Y_{\scriptscriptstyle A}} \Longrightarrow \quad -\frac{\dot{m_{\scriptscriptstyle A}}}{\rho\,D_{\scriptscriptstyle AB}}x = -\ln(1-Y_{\scriptscriptstyle A}) + C$$

$$x = 0$$
, $Y_{A(x=0)} = Y_{A,i} \implies C = \ln(1 - Y_{A,i})$

$$Y_{A}(x) = 1 - (1 - Y_{A,i}) \exp \left[\frac{\dot{m_{A}}x}{\rho D_{AB}}\right]$$

7

Flux massique A par unité de surface (kg/m²s)

$$x = L$$
, $Y_{A(x=L)} = Y_{A,\infty}$

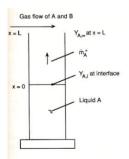
$$\dot{\vec{m}_{\scriptscriptstyle A}} = \frac{\rho \, D_{\scriptscriptstyle AB}}{L} ln \Bigg[\frac{1 - Y_{\scriptscriptstyle A,\infty}}{1 - Y_{\scriptscriptstyle A,i}} \Bigg]$$

Nombre de transfert de masse

$$1 + B_{\scriptscriptstyle Y} \equiv \frac{1 - Y_{\scriptscriptstyle A,\infty}}{1 - Y_{\scriptscriptstyle A,i}} \qquad \Longrightarrow \quad B_{\scriptscriptstyle Y} = \frac{Y_{\scriptscriptstyle A,i} - Y_{\scriptscriptstyle A,\infty}}{1 - Y_{\scriptscriptstyle A,i}}$$

$$\dot{m}_{_{\!\!A}} = \frac{\rho \, D_{_{\!\!AB}}}{L} \ln(1 + B_{_{\!\!A}}) \qquad \begin{cases} \dot{m}_{_{\!\!A}} \propto \rho D_{_{\!\!AB}} \\ \\ \dot{m}_{_{\!\!A}} \propto \frac{1}{L} \end{cases}$$

$$Y_{_{\!\!A,\infty}} = 0 \implies \dot{m}_{_{\!\!A}} = \mathrm{fonc} \, (Y_{_{\!\!A,A}})$$



A ,i)

Conditions d'environnement

1) En milieu ouvert

$$Y_{A,\infty} = 0$$

2) En milieu confiné

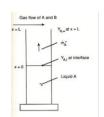
$$P_{\scriptscriptstyle F} = \frac{(R_{\scriptscriptstyle \rm u}/MW_{\scriptscriptstyle F})T_{\scriptscriptstyle 0}}{V/m_{\scriptscriptstyle F}}$$

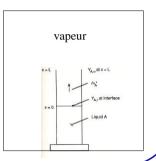
$$X_{\scriptscriptstyle F,\,\varpi} = \frac{P_{\scriptscriptstyle F}}{P_{\scriptscriptstyle 0}}$$

$$Y_{\scriptscriptstyle F,\,\varpi} = X_{\scriptscriptstyle F,\,\varpi} \frac{MW_{\scriptscriptstyle F}}{MW_{\scriptscriptstyle m}}$$

$$MW_{\scriptscriptstyle m} = X_{\scriptscriptstyle F,\,\infty} MW_{\scriptscriptstyle F} + (1-X_{\scriptscriptstyle F,\,\infty}) MW_{\scriptscriptstyle A}$$

$$P = P_{\scriptscriptstyle 0} \frac{T}{T_{\scriptscriptstyle 0}} \ (\varphi \ge \varphi_{\scriptscriptstyle \text{\tiny MI}} \quad \Longrightarrow inf \ lammation \)$$





9

Conditions limites à l'interface liquide - vapeur

Relation entre $Y_{A,i}$, $P_{A,i}$ et $T_{liq,i}$

$$P_{\scriptscriptstyle A,i} = P_{\scriptscriptstyle sat}(T_{\scriptscriptstyle liq,i})$$

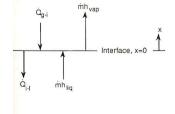
$$X_{\scriptscriptstyle A,i} = \frac{P_{\scriptscriptstyle \rm vir}(T_{\scriptscriptstyle \rm liq,i})}{P} \ = exp \Bigg[-\frac{L_{\scriptscriptstyle \rm F} MW_{\scriptscriptstyle \it F}}{R_{\scriptscriptstyle \rm o}} \Bigg(\frac{1}{T_{\scriptscriptstyle \rm liq,i}} - \frac{1}{T_{\scriptscriptstyle \rm E}} \Bigg) \Bigg]$$

$$Y_{\rm A,i} = X_{\rm A,i} \frac{MW_{\rm A}}{MW_{\rm mel,i}}$$

Bilan énergétique à l'interface

$$T_{\text{\tiny liq,i}}(x=0^{\text{\tiny -}}) = T_{\text{\tiny vap,i}}(x=0^{\text{\tiny +}}) = T(0)$$

$$\dot{Q}_{net} = \dot{Q}_{_{g-i}} - \dot{Q}_{_{l-i}} = \dot{m}(h_{_{vap}} - h_{_{liq}}) = \dot{m}L_{_{v}}$$



2 Evaporation d'une gouttelette

(Idem problème STEFAN mais symétrie sphérique, Coordonnées sphériques)

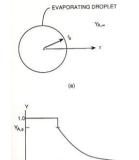
$$\begin{cases} r \to \infty, & Y_A = Y_{A,\infty} \\ r_s \to 0 & \text{évaporation} \end{cases}$$

Interface et Phase gazeuse :

Conservation de la masse \Rightarrow $\begin{cases} \dot{m}(t) \\ r_s(t) \end{cases}$

Conservation de l'énergie

Schéma de principe de l'évaporation d'une gouttelette dans un environnement au repos



Hypothèses:

- 1) Stationnaire
- 2) T gouttelette uniforme
- 3) Equilibre liquide-vapeur à la surface
- 4) Paramètres physico chimiques constants

Conservation de l'espèce A (combustible) dans le système des coordonnées sphériques axisymétriques

$$\frac{d}{dr} \left[\dot{m}_{\text{A}}^{\text{A}} 4 \pi_{r}^{\text{2}} \right] Y_{\text{A}} - \frac{d}{dr} \left(\rho D_{\text{AB}} 4 \pi_{r}^{\text{2}} \frac{dY_{\text{A}}}{dr} \right) = 0$$

$$\dot{m}_{^{\lambda}}\frac{dY_{^{\lambda}}}{dr}-4\pi\rho D_{^{AB}}\frac{d}{dr}\!\!\left(r^{^{2}}\frac{dY_{^{\lambda}}}{dr}\right)\!=0$$

$$\dot{m}_{^{\mathrm{A}}}Y_{^{\mathrm{A}}}-4\pi\rho D_{^{\mathrm{AB}}}r^{^{2}}\frac{dY_{^{\mathrm{A}}}}{dr}=C$$

 $r \rightarrow r_{s,}$ $Y_{A} \rightarrow Y_{A,s}$

$$C = \dot{m}_{\scriptscriptstyle A} \, Y_{\scriptscriptstyle A,\, s} - 4\pi \rho \, D_{\scriptscriptstyle AB} \, r_{\scriptscriptstyle c}^2 \frac{dY_{\scriptscriptstyle A}}{dr} \bigg|_{\scriptscriptstyle s} = \dot{m}_{\scriptscriptstyle A} \eqno(Loi \ de \ Fick)$$

EVAPORATING DROPLET

YA,...

r

s

Expression différentielle: $\dot{m} = -4\pi r^2 \frac{\rho D_{AB}}{1 - Y_A} \frac{dY_A}{dr}$

1)
$$r = r_{s}$$

$$Y_{A} = Y_{A,s}$$

$$\Rightarrow Y_{A}(r) = 1 - \frac{(1 - Y_{A,s}) \exp\left(\frac{-\dot{m}}{4\pi\rho D_{AB} r}\right)}{\exp\left(\frac{-\dot{m}}{4\pi\rho D_{AB} r_{s}}\right)}$$

$$r \to \infty$$

2)
$$r \to \infty$$

 $Y_A = Y_{A,\infty}$ $\Rightarrow \dot{m} = 4\pi_{r_s} \rho_{D_{AB}} ln \left[\frac{1 - Y_{A,\infty}}{1 - Y_{A,s}} \right]$

$$1 + B_v \equiv \frac{1 - Y_{\text{\tiny A,s}}}{1 - Y_{\text{\tiny A,s}}} \qquad \qquad \Rightarrow \quad B_v = \frac{Y_{\text{\tiny A,s}} - Y_{\text{\tiny A,s}}}{1 - Y_{\text{\tiny A,s}}} \qquad \text{(nombre de transfert de masse)}$$

$$\dot{m} = 4\pi_{r_{\rm s}} \rho \, D_{\scriptscriptstyle AB} \, ln \big(1 + B_{\scriptscriptstyle Y} \big) \quad \begin{cases} B_{\scriptscriptstyle Y} = 0 & \rightarrow & \dot{m} = 0 \\ B_{\scriptscriptstyle Y} \, \uparrow & \rightarrow & \dot{m} \, \uparrow \\ B_{\scriptscriptstyle Y} \, \propto \, \big(Y_{\scriptscriptstyle A, s} - Y_{\scriptscriptstyle A, s} \big) \end{cases}$$

Durée de vie d'une gouttelette

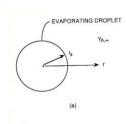
Conservation de la masse de la gouttelette

$$\frac{d_{m_a}}{dt} = -\dot{m}$$

Vitesse de perte de masse

Vitesse d'évaporation

Vitesse de perte de masse d'évaporation de la gouttelette



$$\begin{cases} m_{\text{\tiny d}} = \rho_{\text{\tiny i}} V = \rho_{\text{\tiny i}} \frac{\pi \, D^{\text{\tiny 3}}}{6} & \text{(masse de la goutte)} \\ D = 2 \, r_{\text{\tiny s}} & \text{(diamètre de la goutte)} \end{cases}$$

$$\frac{\pi \, \rho_{\scriptscriptstyle i}}{6} \frac{d(D^{\scriptscriptstyle i})}{dt} = -2\pi D \rho \, D_{\scriptscriptstyle AB} \, ln (1+B_{\scriptscriptstyle V}) \label{eq:delta-delta-delta}$$

$$\frac{dD}{dt} = -\frac{2\times 6\pi D\rho\,D_{\scriptscriptstyle AB}}{3\,D^{\scriptscriptstyle 2}\pi\,\rho_{\scriptscriptstyle 1}}ln(1+B_{\scriptscriptstyle Y}) \qquad \qquad \Rightarrow \quad \frac{dD}{dt} = -\frac{4\rho\,D_{\scriptscriptstyle AB}}{D\,\rho_{\scriptscriptstyle 1}}ln(1+B_{\scriptscriptstyle Y})$$

$$\frac{d\,D^{2}}{dt} = -\frac{8\rho\,D_{AB}}{\rho_{1}}\ln(1+B_{v})$$

 $\frac{d\,D^{^{2}}}{dt} = -\frac{8\rho\,D_{^{AB}}}{\rho_{_{I}}}\ln(1+B_{_{Y}}) \qquad \qquad K = \frac{8\rho\,D_{^{AB}}}{\rho_{_{I}}}\ln(1+B_{_{Y}}) \ \ (constant\ d\text{'évaporation})$

$$dD^2 = -Kdt$$
 (Loi en D^2)

$$\begin{split} & \int\limits_{D_0^2}^{D_0^2} dD^2 = - \int\limits_0^t K dt & D^2(t) = D_0^2(t) - Kt \\ & D^2(t) = 0 & \Longrightarrow \quad t_{\rm d} = \frac{D_0^2}{K} & (\text{Dur\'ee d'une gouttelette}) \end{split}$$

$$D^2(t) = 0$$
 $\Rightarrow t_a = \frac{D^2}{K}$

