Département de Génie Mécanique – Université Badji Mokhtar Annaba

TD **Méthode des volumes finis** pour les étudiants de **Master I - Énergétique** 

Responsable du module: Dr F. MECHIGHEL

# **TD sur le Chapitre 4**

# Résolution d'un problème de convection-diffusion par la méthode des volumes finis

#### Exercice 1:

Une propriété  $\phi$  est transportée par convection et diffusion à travers le domaine unidimensionnel illustré à la figure 1 ci-dessous. Les conditions aux limites de ce problème physique sont données telles que :

$$\dot{\mathbf{A}} x = 0$$
 et  $\dot{\mathbf{a}} x = L$   $\phi_L = 0$ 

- 1- Écrire le modèle mathématique de ce problème physique
- 2- Calculer la distribution de  $\phi$  en fonction de x par la méthode des volumes finis pour le cas où la vitesse u = 0.1 m/s,

On donne: la longueur L=1 m, la masse volumique  $\rho=1$  kg/m<sup>3</sup> et le coefficient de diffusion  $\Gamma=0.1$  kg/m s.

<u>Remarque</u>: Il est demandé de choisir un maillage composé de cinq volumes de contrôle (cellules) espacés de façon identique (maillage uniforme) et utiliser le schéma de différenciation centrale pour la discrétisation des termes de flux convectif et de diffusif.



**Figure 1 :** Diffusion et convection de la quantité de transport  $\phi$  dans une barre 1D et conditions aux limites.

### Exercice 2:

Refaire l'exercice 1 pour les cas suivants :

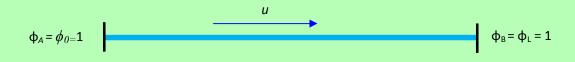
- (a) cas où la vitesse u = 0,1 m/s et comparer les résultats avec la solution analytique
- (b) cas où la vitesse u = 2.5 m/s et comparer les résultats avec la solution analytique

$$\frac{\phi - \phi_{A}}{\phi_{B} - \phi_{A}} = \frac{\phi - \phi_{0}}{\phi_{L} - \phi_{0}} = \frac{e^{(\rho ux/\Gamma)} - 1}{e^{(\rho uL/\Gamma)} - 1}$$

(c) Recalculer la solution pour le cas où la vitesse u = 2,5 m/s en utilisant un maillage composé de 20 nœuds et comparer les résultats avec la solution analytique.

On donne: la longueur L=1 m, la masse volumique  $\rho=1$  kg/m<sup>3</sup> et le coefficient de diffusion  $\Gamma=0,1$  kg/m s.

<u>Remarque</u>: Pour les cas (1) et (2) il est demandé de choisir un maillage composé de cinq volumes de contrôle (cellules) espacés de façon identique (maillage uniforme) et utiliser le schéma de différenciation centrale pour la discrétisation des termes de flux convectif et de diffusif.



**Figure 1 :** Diffusion et convection de la quantité de transport φ dans une barre 1D et conditions aux limites.

#### Solution de l'exercice 1 :

### 1)-Modèle mathématique

-Nous voulons résoudre le problème de diffusion et convection de la quantité  $\phi$  en régime stationnaire dans la géométrie 1D (la barre AB montrée en Fig. 1). Ce problème est régit par les équations :

$$\frac{d}{dx}(\rho u) = 0$$
 et  $\frac{d}{dx}(\rho u\phi) = \frac{d}{dx}(\Gamma \frac{d\phi}{dx})$ 

#### 2)-Résolution du problème par la méthode des volumes finis

Pour la résolution du problème actuel par la méthode des volumes finis en utilisant un maillage de 5 volumes de contrôle, nous réaliserons les étapes suivantes :

#### Étape 1: Génération de maillage

Nous divisons le domaine de calcul en **cinq** volumes de contrôle (Fig. 2). Cela donne  $\delta x = 1/5 = 0.2$  m.

#### Étape 2: Discrétisation

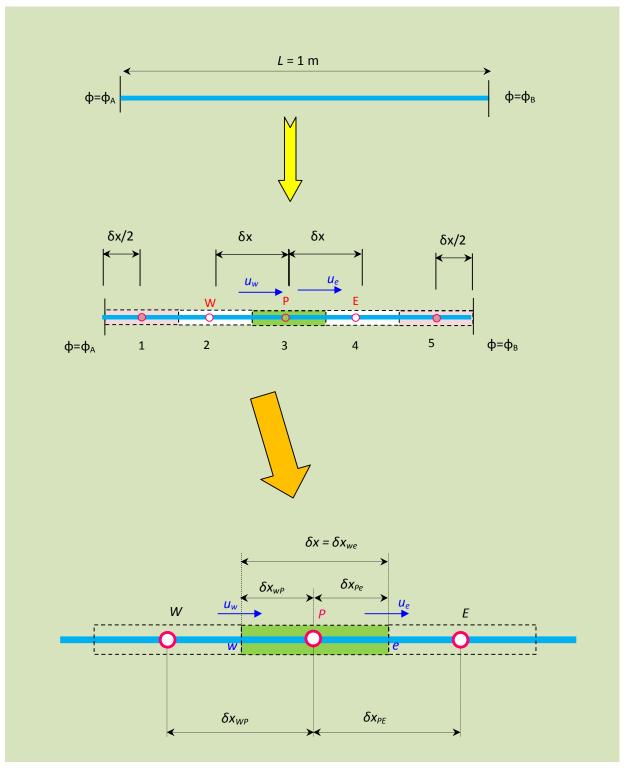
#### - <u>Nœuds internes</u>

L'intégration des équations gouvernantes sur le volume de contrôle de la figure 2 donnent respectivement les équations suivantes :

$$\left(\rho u A\phi\right)_{e} - \left(\rho u A\phi\right)_{w} = \left(\Gamma A \frac{d\phi}{dx}\right)_{e} - \left(\Gamma A \frac{d\phi}{dx}\right)_{w} \tag{1}$$

et

$$\left(\rho A\phi\right)_{e} - \left(\rho A\phi\right)_{w} = 0 \tag{2}$$



**Figure 2 :** Domaine de calcul et maillage utilisé pour la discrétisation. Cas de maillage constitué de 5 volumes de contrôle.

Si on désigne par :

$$F = \rho u$$
 et  $D = \Gamma/\delta x$ 

Alors les valeurs des variables F et D sur les faces « e » et « w » des volumes de contrôle peuvent s'écrire

$$F_w = (\rho u)_w$$
 et  $F_e = (\rho u)_e$ 

et

$$D_{w} = \frac{\Gamma_{w}}{\delta x_{WP}} \quad \text{et} \quad D_{e} = \frac{\Gamma_{e}}{\delta x_{PE}}$$

Pour simplifier, nous supposons que  $A_w = A_e = A$  et nous utilisons l'approche de différenciation centrale pour représenter la contribution des termes de diffusion sur le côté droit, l'équation intégrée (1) peut maintenant être écrite :

$$F_e \phi_e - F_w \phi_w = D_e \left( \phi_E - \phi_P \right) - D_w \left( \phi_P - \phi_W \right) \tag{3}$$

et l'équation de continuité intégrée (2) comme

$$F_e - F_w = 0$$

En utilisant l'approximation de différenciation centrale, on a

$$\phi_e = \frac{\left(\phi_P + \phi_E\right)}{2} \qquad \text{et} \qquad \phi_w = \frac{\left(\phi_W + \phi_P\right)}{2} \tag{4}$$

En remplaçant les expressions (4) dans les termes de convectifs (3), on a

$$\frac{F_e}{2} \left( \phi_P + \phi_E \right) - \frac{F_w}{2} \left( \phi_W + \phi_P \right) = D_e \left( \phi_E - \phi_P \right) - D_w \left( \phi_P - \phi_W \right)$$

Nous pouvons réorganiser cette équation et la mettre sous la forme

$$\left(\left(D_{w} - \frac{F_{w}}{2}\right) + \left(D_{e} + \frac{F_{e}}{2}\right)\right) \phi_{P} = \left(D_{w} + \frac{F_{w}}{2}\right) \phi_{W} + \left(D_{e} - \frac{F_{e}}{2}\right) \phi_{E}$$

qui peut s'écrire comme

$$\left(\left(D_{w} + \frac{F_{w}}{2}\right) + \left(D_{e} - \frac{F_{e}}{2}\right) + \left(F_{e} - F_{w}\right)\right)\phi_{P} = \left(D_{w} + \frac{F_{w}}{2}\right)\phi_{W} + \left(D_{e} - \frac{F_{e}}{2}\right)\phi_{E}$$

En identifiant les coefficients de  $\phi_W$  et  $\phi_E$  comme  $a_W$  et  $a_E$ , les expressions de **différenciation** centrale pour l'équation de convection-diffusion discrétisée sont :

$$a_P \phi_P = a_W \phi_W + a_E \phi_E \tag{5a}$$

avec

$$\begin{cases} a_{W} = D_{w} + \frac{F_{w}}{2} \\ a_{E} = D_{e} - \frac{F_{e}}{2} \\ a_{P} = a_{W} + a_{E} + (F_{e} - F_{w}) \end{cases}$$
 (5b)

L'équation de discrétisation (5a) et ses coefficients (5b) s'appliquent aux points nodaux internes 2, 3 et 4, mais les volumes de contrôle 1 et 5 nécessitent un traitement spécial car ils sont adjacents aux limites du domaine. Notons que  $F = \rho u$ ,  $D = \Gamma/\delta x$ ,  $F_e = F_w = F$  et  $D_e = D_w = D$  partout et les limites du domaine sont désignées par A et B. Alors, de l'équation (5b), on a

$$\begin{cases} a_{W} = D_{w} + \frac{F_{w}}{2} = D + \frac{F}{2} \\ a_{E} = D_{e} - \frac{F_{e}}{2} = D - \frac{F}{2} \\ a_{P} = a_{W} + a_{E} + (F_{e} - F_{w}) = 2D \end{cases}$$
(5c)

#### - Traitement des nœuds aux limites

#### - Point 1

Nous intégrons les équations gouvernantes et nous utilisons une différenciation centrale pour les termes de flux diffusif et convectif à travers la face « e » du volume de contrôle 1. La valeur de  $\phi$  est donnée à la face « w » de ce volume de contrôle ( $\phi_w = \phi_A = 1$ ) donc nous n'avons pas besoin de faire toute approximation du terme de flux convectif à cette frontière. Cela donne l'équation suivante pour le nœud 1 :

$$\frac{F_e}{2} \left( \phi_P + \phi_E \right) - F_A \phi_A = D_e \left( \phi_E - \phi_P \right) - D_A \left( \phi_P - \phi_A \right) \tag{6}$$

#### - Point 5

Pour le volume de contrôle 5, la valeur sur la face « e » est connue ( $\phi_e = \phi_B = 0$ ). On obtient

$$F_B \phi_B - \frac{F_w}{2} (\phi_P + \phi_W) = D_B (\phi_B - \phi_P) - D_w (\phi_P - \phi_W)$$
(7)

En réarrangeant ces deux dernières équations et en notant que  $D_A = D_B = 2\Gamma/\delta x = 2D$  et  $F_A = F_B = F$ , nous obtenons les équations discrétisées aux nœuds limites 1 et 5 telles que :

$$a_P \phi_P = a_W \phi_W + a_E \phi_E + S_u \tag{8a}$$

avec le coefficient central

$$a_{P} = a_{W} + a_{E} + (F_{e} - F_{w}) - S_{P}$$
(8b)

et

$$\begin{cases} a_W = D_w + \frac{F_w}{2} = 0 \\ a_E = D_e - \frac{F_e}{2} = D - \frac{F}{2} \\ S_P = -(2D + F) \\ S_u = (2D + F)\phi_A \end{cases}$$
 (pour le nœud 1)

$$\begin{cases} a_W = D_w + \frac{F_w}{2} = D + \frac{F}{2} \\ a_E = D_e - \frac{F_e}{2} = 0 \\ S_P = -(2D - F) \\ S_u = (2D - F)\phi_B \end{cases}$$
 (pour le nœud 5)

Pour incorporer les conditions aux limites, nous avons donc supprimé le lien vers le côté limite et entré le flux limite à travers les termes sources.

## Applications numériques :

Pour  $u=0,1\,$  m/s : alors (F =  $\rho u=0,1,\,$  D =  $\Gamma/\delta x=0,1/0,2=0,5$ ) et les coefficients sont donnés tels que :

Nœud / coefficients	$a_W$	$a_E$	$S_u$	$S_p$	$a_E = a_W + a_E - S_p$
1:	0	0,45	1,1 ¢ <sub>A</sub>	-1,1	1,55
2, 3 et 4	0,55	0,45	0	0	1
5	0,55	0	$0,9 \; \phi_B$	-0,9	1,45

La forme matricielle de l'ensemble d'équations utilisant  $\varphi_A$  = 1 et  $\varphi_B$  = 0 est

$$\begin{pmatrix} 1,55 & -0,45 & 0 & 0 & 0 \\ -0,55 & 1 & -0,45 & 0 & 0 \\ 0 & -0,55 & 1 & -0,45 & 0 \\ 0 & 0 & -0,55 & 1 & -0,45 \\ 0 & 0 & 0 & -0,55 & 1,45 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \phi_1 \\ \phi_2 \\ \phi_3 \\ \phi_4 \\ \phi_5 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1,1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Étape 3: Résolution du système d'équations discrétisées

La résolution de ce système par la méthode de Gauss donne :

$$\begin{cases} \phi_1 = 0,942 & \text{SI} \\ \phi_2 = 0,801 & \text{SI} \\ \phi_3 = 0,628 & \text{SI} \\ \phi_4 = 0,416 & \text{SI} \\ \phi_5 = 0,158 & \text{SI} \end{cases}$$