Introduction à la mécanique des fluides numérique : schéma de Volumes Finis

H. El-Otmany

ATER & docteur en mathématiques appliquées Institut de Mathématiques de Toulouse (IMT)

Email personnel: hamou.elotmany@gmail.com
Email professionnel: hammou.el-otmany@iut-tarbes.fr
Website: www.hamoelotmany.github.io

IPSA, 8 Février 2023

"Composition en caractère Cochin sur un ordinateur Apple MacBook Pro 13 à l'aide des logiciels libres suivants : LATEX 2ε pdfTEX Xfig Grace

version : Cours_IPSA_20220120.tex du 8 février 2023 Copyright ©2022 by H. El-Otmany

Outline d'exposé

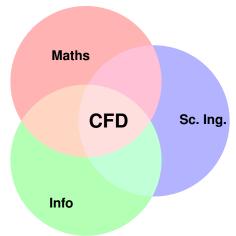
- 1 Introduction à la mécanique des fluides numériques
 - Introduction et motivation
 - Méthode des différence finies
 - Méthodes des éléments finis
 - Méthode de volumes finis
- Méthode de volumes finis en 1D
 - Étapes de mise en œuvre de la méthode
 - Application au problème unidimensionnel de diffusion
 - Tests numériques
- 3 Méthode de volumes finis en 2D
 - Application au problème bidimensionnel de diffusion
 - Tests numériques
- 4 Prototype du calcul par CFD

Mécanique des fluides numérique (CFD)

- Introduction à la CFD
- 2 Étapes essentielles pour résoudre un problème physique en CFD
- 3 Méthodes numériques d'approximation

Introduction à la mécanique des fluides numérique?

• La mécanique des fluides numérique est une discipline carrefour entre les sciences de l'ingénieur, les mathématiques et l'informatique.



Étapes essentiels pour résoudre un problème physique en CFD

- 1 la modélisation du phénomène :
 - décrire le comportement de systèmes physiques pour prédire, optimiser, contrôler le comportement de ces systèmes
 - mise en équation des phénomènes physiques observés
 - décrire les hypothèses, le domaine de validité, la description partielle parfois erronée de la réalité, ...
 rereurs de modélisation
- 2 l'analyse mathématique :
 - étude des équations modélisant le phénomène
 - existence, unicité de solutions
 - analyse de la stabilité et la singularité des solution (stables, instables, singulières, ...)
- 3 la résolution numérique et le développement informatique : il existe beaucoup de problèmes n'ayant pas de solutions explicites, donc nous se retournons aux ordinateurs pour les résoudre.
 - choix et étude de la méthode de résolution (volumes finis, différences finies, éléments finis,...)
 erreurs numériques
 - · écriture des algorithmes de résolution
 - analyse et traitement de la solution



Pourquoi des simulations numériques?

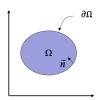
AN OO • OO

- 1 Investigation du comportement de systèmes complexes (absence de solution analytique).
- Mise en œuvre et test de modèles théoriques pour confrontation aux expériences.
- 3 Cas inaccessibles aux méthodes expérimentales non intrusives.
- 4 Accès à des données expérimentales difficilement mesurables.
- Souplesse phase R&D d'un projet industriel, coût moindre que la réalisation de prototypes.

- Méthodes numériques d'approximation : différences finies, éléments finis, volumes finis.
- Idée: passage d'un problème continu (dimension infinie) à problème discret (dimension finie).
- Objectif: permet d'approcher la solution d'une équation différentielle régissant un phénomène donnée

$$\begin{cases} L(u) = f \text{ dans } \Omega, \text{ (problème différentiel)} \\ \alpha u + \beta \frac{\partial u}{\partial n} = h \text{ sur } \partial \Omega, \text{ (Conditions aux limites)} \end{cases}$$

où α, β sont des réels ($\alpha \neq 0, \beta = 0$: cond. de Dirichlet, $\alpha = 0, \beta \neq 0$: cond. de Neumann, $\alpha \neq 0, \beta \neq 0$: cond. de Robin).

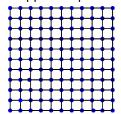


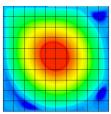
• Applications : mécanique des fluides, mécanique des structures, ...

Pourquoi se méfier des méthodes numériques?

- Sources d'erreurs inhérentes associées à la méthode utilisée.
- Seule la physique modélisée est observée.
- 3 Coût en temps de calcul augmentant très rapidement avec la précision souhaitée (risque de sous-résolution selon le domaine de validité du problème).
- Artefacts numériques : instabilités, dispersions, diffusion, ...

Domaine cible approché par une grille cartésienne.





Source de l'image (PFE-Bac+3-Helotmany)

 Dérivées partielles approchées par différence divisées (Dév. Taylor-Lagrange):

$$\frac{\partial u}{\partial x} \approx \frac{u(x+h) - u(x)}{h}; \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \approx \frac{u(x-h) - 2u(x) + u(x+h)}{2h}$$

- Avantage : très simple à développer et à utiliser.
- Inconvénient : limités à des géométries simples et ne conservent pas les propriétés physiques (flux, ...) (ロ) (部) (注) (注) (注) の(○)

- Domaine cible est complexe.
- Utilisation de maillage similaire des volumes finis (cellules jointives non inter-pénétrantes)





Source de l'image (PhD-Helotmany).

• Interpolation de solution par les fonctions polynomiales par morceaux ou de forme ou modales ϕ_i :

$$u(x) \approx \sum_{i=1}^{n} \alpha_i \phi_i(x), \quad \alpha_i \in \mathbb{R}.$$

- Avantage : précision arbitrairement élevée.
- Inconvénient : certains problèmes de stabilité.

Méthode des volumes finis

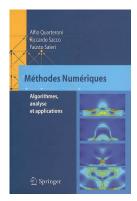
- Domaine de calcul subdivisé en volumes de contrôles (polygones, polyèdres).
- Utilisation de maillage similaire des éléments finis (cellules jointives non inter-pénétrantes)

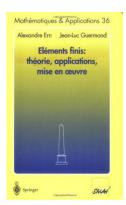


Source de l'image (CSR of California University).

- Calcul d'intégrale de l'EDP sur chaque volume de contrôle par le théorème de divergence.
- Avantages: géométries complexes, approche naturelle en mécanique des fluides, bonne conservation des propriétés physiques (conservation du flux, bornes des solutions, ...).
- Inconvénient : moins évidente à appliquer dans d'autres domaines.

Supports pédagogiques







Dans ce cours, nous n'exposerons que la méthode des volumes finis.

Méthode des volumes finis

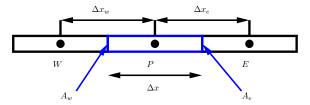
- 1 Étapes de résolution de la méthode des volumes finis.
- 2 Restriction : EDP linéaires (diffusion et advection) en 1D et 2D.
- On utilisera des problème simples (de solutions exactes connues) pour analyser le comportement de cette méthode.

Étapes de résolution de la méthode des volumes finis

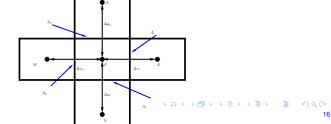
- 1 Définition de l'équation du phénomène étudié.
- ② Discrétisation du domaine de validité du phénomène étudié (subdivision en volumes élémentaires).
- 3 Intégration de l'équation sur chaque volume du contrôle (théorème de Gauss ou de divergence ou d'Ostrograsdki).
- 4 Traitement des conditions aux limites.
- **5** Construction du système d'équation algébrique résultant et sa résolution matricielle.
- 6 Présentation des résultats (comparaison avec la solution explicite ou à l'expérience).

Exemples de volume de contrôle

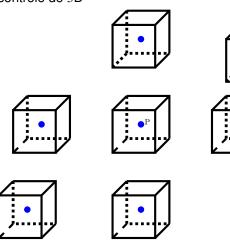
 Volume du contrôle en 1D (chaque nœud représente des grandeurs physiques : T, v, p,...)



Volume du contrôle en 2D



Volume du contrôle de 3D





Mise en application de volumes finis en 1D: phénomène du transfert de chaleur

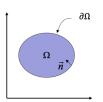
On considère l'équation de la chaleur sur un domaine Ω :

$$\frac{\partial(\rho c_p T)}{\partial t} + \nabla(\rho c_p v T) - \operatorname{div}(\kappa \nabla T) = S_T$$

Temporel + Transport + Diffusion = Source de chaleur

avec

- T, la température (K)
- ρ , la masse volumique $(Kg \cdot m^{-3})$
- c_p , la capacité calorifique $(J \cdot Kg^{-1} \cdot K^{-1})$
- t, le temps (s)
- v, la vitesse $(m \cdot s^{-1})$
- κ , la conductivité thermique $(W \cdot m^{-1} \cdot K^{-1})$
- S_T , la source de chaleur volumique $(W \cdot m^{-3})$



MVF

- Ω : une plague rectangulaire $[0, l] \times [0, L]$.
- $\frac{\partial T}{\partial t} = 0$: un problème stationnaire.
- $S_T = 0$: le terme source est nul.
- \bullet L >>> l:

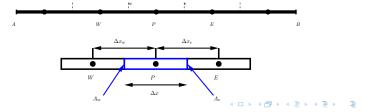


Par conséquent, $\frac{\partial}{\partial x} \left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} \right) = 0.$

• Conditions de Dirichlet en x=0 et x=L telles que $T(0)=T_A$ et $T(L)=T_B$.

Étape 2 : discrétisation de domaine du phénomène

- En MAJUSCULE, on notera les grandeurs relatives aux VOLUMES et aux NŒUDS:
 - Nœud du volume considéré : P.
 - Nœud du voisin de gauche de P; W (west).
 - Nœud du voisin de droite de P; E (est).
 - Température en P, E et W; T_P , T_E et T_W .
 - Taille du volume (distance entre les faces du volume); Δx .
- 2 En minuscule, on notera les grandeurs relatives aux frontières des volumes :
 - Face à droite du volume P (est); e.
 - Face à gauche du volume P (west); w.
 - Distance séparant les nœuds et ses voisins; Δx_e , Δx_w .



Étape 3 : Intégration de l'équation sur chaque volume du contrôle

Théorème de la divergence

Supposons que S est une surface fermée délimitant le volume V. Soient \mathbf{u} un champs vectoriel de classe C^1 et \vec{n} un vecteur normal vers l'extérieur de V, alors :

$$\int_{V} \operatorname{div}(\mathbf{u}) dV = \int_{S} \mathbf{u} \cdot \vec{n} dS.$$

En appliquant le théorème de la divergence, nous avons

$$\int_{V} \operatorname{div}(\kappa \nabla T) dV = \int_{S} \kappa \nabla T \cdot \vec{n} dS = 0$$

$$\int_{V_{P}} \frac{\partial}{\partial x} \left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} \right) dV = \int_{S_{P}} \kappa \frac{\partial T}{\partial x} \cdot \vec{n} dS = 0$$

$$\int_{S_{P}} \kappa \frac{\partial T}{\partial x} \cdot \vec{n} dS = \left[\left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} \right)_{w} n_{w} A_{w} \right] + \left[\left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} \right)_{e} n_{e} A_{e} \right]$$

$$= \left[\left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} \right)_{w} (-1) A_{w} \right] + \left[\left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} \right)_{e} (1) A_{e} \right]$$

$$= \left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} \right)_{e} A_{e} - \left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} \right)_{w} A_{w}$$

$$= \left(\kappa_{e} \frac{T_{E} - T_{P}}{\Delta x_{e}} A_{e} \right) - \left(\kappa_{w} \frac{T_{P} - T_{W}}{\Delta x_{w}} A_{w} \right)$$

où A_e et A_s désigne les sections transversales (très petites).

MVF

$$\int_{S_{o}} \kappa \frac{\partial T}{\partial x} \cdot \vec{n} dS = \kappa_{e} \frac{A_{e}}{\Delta x_{e}} T_{E} - \left(\kappa_{e} \frac{A_{e}}{\Delta x_{e}} + \kappa_{w} \frac{A_{w}}{\Delta x_{w}} \right) T_{P} + \kappa_{w} \frac{A_{w}}{\Delta x_{w}} T_{W} = 0.$$

Posons

$$a_E = \frac{\kappa_e A_e}{\Delta x_e}, \quad a_W = \frac{\kappa_w A_w}{\Delta x_w}, \quad a_P = a_E + a_W,$$

 $\kappa_e = \frac{\kappa_E + \kappa_P}{2}, \quad \kappa_w = \frac{\kappa_W + \kappa_P}{2}.$

On obtient, pour chaque volume du contrôle de la plaque rectangulaire, une équation de type :

$$a_F T_F - a_P T_P + a_W T_F = 0$$

Étape 4 : Traitement des conditions aux limites

Nœud 1 :

$$\left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} A\right)_{e} - \left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} A\right)_{w} = \left(\kappa_{e} \frac{T_{E} - T_{P}}{\Delta x_{e}} A_{e}\right) - \left(\kappa_{w} \frac{T_{P} - T_{A}}{\frac{\Delta x_{w}}{2}} A_{w}\right)
\left(\kappa_{e} \frac{T_{E} - T_{P}}{\Delta x_{e}} A_{e}\right) - \left(2\kappa_{w} \frac{T_{P} - T_{A}}{\Delta x_{w}} A_{w}\right)
= a_{E} T_{E} - a_{E} T_{P} - 2a_{W} T_{P} + 2a_{W} T_{A} = 0.$$

Donc

$$a_E T_E - (a_E + 2a_w)T_P = -2a_W T_A.$$

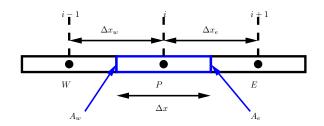
Nœud 5 :

$$\left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} A\right)_{e} - \left(\kappa \frac{\partial T}{\partial x} A\right)_{w} = \left(\kappa_{e} \frac{T_{B} - T_{P}}{\frac{\Delta x_{e}}{2}} A_{e}\right) - \left(\kappa_{w} \frac{T_{P} - T_{W}}{\Delta x_{w}} A_{w}\right)
\left(2\kappa_{e} \frac{T_{E} - T_{P}}{\Delta x_{e}} A_{e}\right) - \left(\kappa_{w} \frac{T_{P} - T_{W}}{\Delta x_{w}} A_{w}\right)
= 2a_{E} T_{B} - 2a_{E} T_{P} - a_{W} T_{P} - a_{W} T_{W} = 0.$$

Donc

$$-(2a_E + 2a_W)T_P + a_W T_W = -2a_E T_B.$$

Étape 5 : Construction du système d'équation algébrique résultant et sa résolution matricielle



$$a_W T_W - a_P T_P + a_E T_E = 0,$$

 $a_{i-1} T_{i-1} - a_i T_i + a_{i+1} T_{i+1} = 0, \quad 2 \le i \le 4.$

Étape 5 : Formulation du système d'équation algébrique résultant et sa résolution matricielle

Nœuds 2, 3 et 4 :

$$a_1T_1 - a_2T_2 + a_3T_3 = 0,$$

 $a_2T_2 - a_3T_3 + a_4T_4 = 0,$
 $a_3T_3 - a_4T_4 + a_5T_5 = 0.$

- Noeud 1: $-a_1T_1 + a_2T_2 = 2a_WT_A$.
- Nœud 5 : $a_4T_4 a_5T_5 = -2a_ET_B$.

On écrit ainsi :

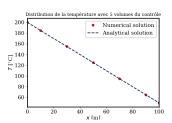
$$\begin{bmatrix} -a_1 & a_2 & 0 & 0 & 0 \\ a_1 & -a_2 & a_3 & 0 & 0 \\ 0 & a_2 & -a_3 & a_4 & 0 \\ 0 & 0 & a_3 & -a_4 & a_5 \\ 0 & 0 & 0 & a_4 & -a_5 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} T_1 \\ T_2 \\ T_3 \\ T_4 \\ T_5 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -2a_W T_A \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ -2a_E T_B \end{bmatrix}.$$

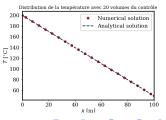
Remarque : la démarche est valable pour n volumes du contrôles.

Etape 6 : Présentation des résultats numériques

Cas test: Dirichlet

- Développement informatique de la méthode des volumes finis en Python (code disponible sur demande).
- Données:
 - L = 100 m, l = 0.0001 m.
 - $T_A = T(0) = 200^{\circ} C \text{ et } T_B = T(100) = 50^{\circ} C.$
 - $ightharpoonup S_T = 0$ pour tout $x \in [0; L]$.
 - Conductivité thermique $\kappa = 100W \cdot m^{-1} \cdot K^{-1}$.
- Simulations : $n_1 = 5, n_2 = 20$





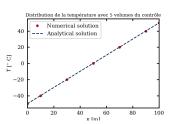
Cas test : Dirichlet + Neumann

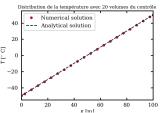
- Développement informatique de la méthode des volumes finis en Python (code disponible sur demande).
- Données:

$$L = 100$$
m. $l = 0.0001$ m.

$$- \left(\kappa \frac{\partial T}{\partial n}\right)_{r=0} = 100 \text{ et } T_B = T(100) = 50^{\circ} C.$$

- $ightharpoonup S_T = 0$ pour tout $x \in [0; L]$.
- Conductivité thermique $\kappa = 100W \cdot m^{-1} \cdot K^{-1}$.
- Simulations : $n_1 = 5$, $n_2 = 20$





Cas test: S_T n'est pas nulle + conditions de Dirichlet

- Intégration de l'équation sur chaque volume du contrôle (idem $+\bar{S}_T\Delta x$).
- Traitement des conditions aux limites (idem + $\bar{S}_T \Delta x/2$).
- Construction du système d'équation et résolution matricielle
 - Nœuds 2, 3 et 4 :

$$a_1T_1 - a_2T_2 + a_3T_3 = \bar{S}_T \Delta x,$$

 $a_2T_2 - a_3T_3 + a_4T_4 = \bar{S}_T \Delta x,$
 $a_3T_3 - a_4T_4 + a_5T_5 = \bar{S}_T \Delta x.$

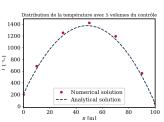
- Noeud 1: $-a_1T_1 + a_2T_2 = 2a_WT_A + \bar{S_{T_1}}\Delta x/2$.
- Noeud 5: $a_4T_4 a_5T_5 = -2a_ET_B + \bar{S_{T_5}}\Delta x/2$.

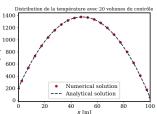
On écrit ainsi :

$$\begin{bmatrix} -a_1 & a_2 & 0 & 0 & 0 \\ a_1 & -a_2 & a_3 & 0 & 0 \\ 0 & a_2 & -a_3 & a_4 & 0 \\ 0 & 0 & a_3 & -a_4 & a_5 \\ 0 & 0 & 0 & a_4 & -a_5 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} T_1 \\ T_2 \\ T_3 \\ T_4 \\ T_5 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} -2a_W T_A + S_{-1} \Delta x/2 \\ S_{T_2} T \Delta x \\ S_{T_3} \Delta x \\ S_{T_4} \Delta x \\ -2a_E T_B + S_{T_5} \Delta x/2 \end{bmatrix}.$$

Données :

- L = 100m, l = 0.0001m.
- $T_A(0) = 200^{\circ}C$ et $T_B = T(100) = 50^{\circ}C$.
- $S_T = 100$ pour tout $x \in [0; L]$.
- Conductivité thermique $\kappa = 100W \cdot m^{-1} \cdot K^{-1}$.
- Simulations : $n_1 = 5$, $n_2 = 20$

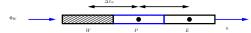




Traitement des cas particuliers de conditions aux limites

• Le flux sur la face west W est le flux sur la face extérieur de la plaque :

$$\kappa_e \frac{T_E - T_P}{\Delta x_e} + \Phi_W + \bar{S} \Delta x / 2 = 0$$



Si la condition aux limites de

convection + le flux imposé sur la face ouest s'écrit

$$\Phi_W = h_W (T_{ext} - T_P) A_w + \phi_w A_w$$

avec

- h_W , le coefficient d'échange convectif $(W \cdot m^{-2} \cdot K^{-1})$.
- T_{ext}, la température du fluide à l'infini (K).
- ϕ_W , le flux imposé sur la face ouest $(W \cdot m^{-2})$.

$$\rightarrow a_E T_E - (a_E + h_W)T_P + a_W T_W = \bar{S}_T \Delta x/2 + h_W T_{ext} + \phi_W.$$

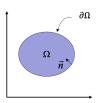
Mise en application de volumes finis en 2D: phénomène du transfert de chaleur

On considère l'équation de la chaleur sur un domaine Ω :

$$\frac{\partial(\rho c_p T)}{\partial t} + \nabla(\rho c_p v T) - \text{div}(\kappa \nabla T) = S_T$$
 Temporel + Transport + Diffusion = Source de chaleur

avec

- T, la température (K)
- ρ , la masse volumique $(Kg \cdot m^{-3})$
- c_p , la capacité calorifique $(J \cdot Kg^{-1} \cdot K^{-1})$
- *t*, le temps (*s*)
- v, la vitesse $(m \cdot s^{-1})$
- κ , la conductivité thermique $(W \cdot m^{-1} \cdot K^{-1})$
- S_T , la source de chaleur volumique $(W \cdot m^{-3})$



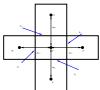
Observation 1: pour mieux comprendre la méthode des volumes finis, on suppose que

- Ω : une plague rectangulaire $[0, l] \times [0, L] \times [0; h]$.
- $\frac{\partial T}{\partial t} = 0$: un problème stationnaire.
- $S_T = 0$: le terme source est nul.
- k = 1 (pour simplifier les notations)
- L >>>> h. l >>> h:



Par conséquent,
$$\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} = 0$$
.

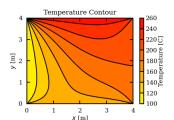
- En MAJUSCULE, on notera les grandeurs relatives aux VOLUMES et aux NŒUDS:
 - Nœud du volume considéré ; P.
 - Nœud du voisin de gauche (resp. droite) de P; W (resp. E).
 - Nœud du voisin de haut (resp. bas) de P; N (resp. S).
 - Température en P, E et W; T_P , T_E et T_W .
 - Taille du volume (distance entre les faces du volume); Δx .
- 2 En minuscule, on notera les grandeurs relatives aux frontières des volumes:
 - Face à droite (resp. gauche) du volume P; e (resp. w)
 - Face en haut (resp. bas) du volume P; n (resp. s).
 - Distance séparant les nœuds et ses voisins; Δx_e , Δx_w , Δy_n et Δy_s .



Présentation des résultats numériques

Cas test : Dirichlet

- Développement informatique de la méthode des volumes finis en Python (code disponible sur demande).
- Données :
 - L = 4m. l = 4m. h = 0.01
 - $T_N = 250^{\circ}C$, $T_S = 150^{\circ}C$, $T_E = 200^{\circ}C$ et $T_W = 100^{\circ}C$.
 - $ightharpoonup S_T = 1000 \text{ pour tout } (x, y) \in [0; l] \times [0; L].$
 - Conductivité thermique $\kappa = 100W \cdot m^{-1} \cdot K^{-1}$.
- Simulations



Prototype du calcul par CFD

- Pré-simulations (Pre-processing)
- Simulations (Processing)
- Post-simulations (Post processing)

Prototype du calcul par CFD





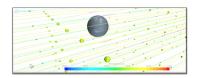


40

< □ > < □ >

Exercice d'application en Python et StarCCM

• Problème physique : écoulement d'air autour d'une sphère



- Données :
 - Sphère de diamètre d = 2cm placé au centre d'un canal (soufflerie)
 - Les dimensions du canal sont : Longueur $L=80\,cm$; Largeur $l=20\,cm$ et hauteur $h=20\,cm$
 - Tests : On commencera par une vitesse de l'écoulement V = 1m/s
 - Le centre de la sphère comme le centre du canal sont placés à l'origine du repère.
 - La densité de l'air est considérée dans les conditions standards

MERCI POUR VOTRE ATTENTION