

# Méthodes de discrétisation en fluides

## 7. Equation de Burgers instationnaire

Marc A. Habisreutinger

Ecole Polytechnique Fédérale de Lausanne  
Section de génie mécanique, CH-1015 Lausanne

Jeudi 28 mars 2024

# Contenu

## Equation de Burgers

- Discrétisation spatiale

- Discrétisation temporelle

## Systèmes d'équations non-linéaires

- Définition

- Méthode itérative de Picard

- Méthode itérative de Newton

- Critères d'arrêt

## Références

# Equations de Navier–Stokes

## Formulations adimensionnelles

- Temps d'advection  $T = \frac{L}{V}$ ,

$$\partial_t \hat{\mathbf{v}} + \hat{\mathbf{v}} \cdot \hat{\nabla} \hat{\mathbf{v}} = -\hat{\nabla} \hat{p} + \text{Re}^{-1} \hat{\nabla}^2 \hat{\mathbf{v}} + \hat{\mathbf{g}}$$

$$\hat{\nabla} \cdot \hat{\mathbf{v}} = 0$$

- Temps de diffusion  $T = \frac{\rho L^2}{\mu}$ ,

$$\partial_t \hat{\mathbf{v}} + \text{Re} \hat{\mathbf{v}} \cdot \hat{\nabla} \hat{\mathbf{v}} = -\hat{\nabla} \hat{p} + \hat{\nabla}^2 \hat{\mathbf{v}} + \hat{\mathbf{g}}$$

$$\hat{\nabla} \cdot \hat{\mathbf{v}} = 0$$

où le nombre de Reynolds

$$\boxed{\text{Re} = \frac{\rho V L}{\mu}}$$

# Discrétisation spatiale

## Formulation forte

Pour se concentrer sur l'aspect non-linéaire des équations de Navier–Stokes, on considère dans un premier temps l'équation de Burgers

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} - \nu \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u \frac{\partial u}{\partial x} = f, & \Omega = [a, b] \\ u(x, t_0) = u_0(x) \end{cases}$$

avec des conditions aux limites périodiques et la solution

$$u(x, t) \in C^2(\Omega)$$

# Discrétisation spatiale

## Formulation intégrale

La formulation intégrale est obtenue par produit scalaire par une fonction test (pondération). On obtient ainsi

$$\int_{\Omega} \left( \frac{\partial u}{\partial t} - \nu \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u \frac{\partial u}{\partial x} \right) \cdot v \, dV = \int_{\Omega} f \cdot v \, dx, \quad \forall v \in L^2(\Omega)$$

# Discrétisation spatiale

## Différences finies

En utilisant les fonctions test de la méthode des différences finies, il vient

$$\int_{\Omega} \left( \frac{\partial u}{\partial t} - \nu \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + u \frac{\partial u}{\partial x} \right) \cdot \delta(x_i) dx = \int_{\Omega} f \cdot \delta(x_i) dx, \quad \forall i$$

soit

$$\left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{x_i} - \nu \left. \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right|_{x_i} + u \left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{x_i} = f_i, \quad \forall i$$

Avec une approximation centrée du second ordre, on obtient les équations semi-discrètes sous forme indicielle

$$\dot{u}_i - \nu \frac{u_{i+1} - 2u_i + u_{i-1}}{h^2} + u_i \frac{u_{i+1} - u_{i-1}}{2h} = f_i, \quad \forall i$$

# Discrétisation spatiale

## Différences finies

et sous forme matricielle, on a

$$\mathbf{M}\dot{\mathbf{u}} + \mathbf{A}(\mathbf{u})\mathbf{u} = \mathbf{M}\mathbf{f}$$

où la matrice de masse  $\mathbf{M} = \mathbf{I}$ , et la matrice de discrétisation circulaire et tridiagonale

$$\mathbf{A}(\mathbf{u}) = -\frac{\nu}{h^2} \begin{pmatrix} -2 & +1 & & & +1 \\ \ddots & \ddots & \ddots & & \\ & +1 & -2 & +1 & \\ & & \ddots & \ddots & \ddots \\ +1 & & & +1 & -2 \end{pmatrix} + \frac{1}{2h} \begin{pmatrix} 0 & +u_1 & & & -u_1 \\ \ddots & \ddots & \ddots & & \\ & -u_i & 0 & +u_i & \\ & & \ddots & \ddots & \ddots \\ +u_p & & & -u_p & 0 \end{pmatrix}$$

# Discrétisation temporelle

## Méthode- $\theta$

Pour la discrétisation temporelle, on écrit le système sous la forme

$$\mathbf{M}\dot{\mathbf{u}} = \mathbf{M}\mathbf{f} - \mathbf{A}(\mathbf{u})\mathbf{u} = \mathbf{F}(\mathbf{u})$$

Par exemple, en utilisant la méthode-theta, il vient

$$(\mathbf{M}\dot{\mathbf{u}})_{t^{(n)}} \simeq \frac{\mathbf{M}\tilde{\mathbf{u}}^{(n+1)} - \mathbf{M}\tilde{\mathbf{u}}^{(n)}}{\Delta t} = (1 - \theta)\mathbf{F}(\tilde{\mathbf{u}}^{(n)}) + \theta\mathbf{F}(\tilde{\mathbf{u}}^{(n+1)})$$

étant donné que dans ce cas particulier

$$\mathbf{M}^{(n)} = \mathbf{M} = \text{const}$$



# Discrétisation temporelle

## Méthode- $\theta$

En isolant les termes inconnus à gauche, on obtient le système d'équations algébriques

$$\mathbf{H}(\tilde{\mathbf{u}}^{(n+1)})\tilde{\mathbf{u}}^{(n+1)} = \mathbf{R}(\tilde{\mathbf{u}}^{(n)})\tilde{\mathbf{u}}^{(n)} + (1 - \theta)\mathbf{M}\mathbf{f}^{(n)} + \theta\mathbf{M}\mathbf{f}^{(n+1)}$$

où les matrices  $\mathbf{H}$  et  $\mathbf{R}$  sont données par

$$\begin{aligned}\mathbf{H}(\mathbf{u}) &= \frac{\mathbf{M}}{\Delta t} + \theta\mathbf{A}(\mathbf{u}), \\ \mathbf{R}(\mathbf{u}) &= \frac{\mathbf{M}}{\Delta t} + (\theta - 1)\mathbf{A}(\mathbf{u})\end{aligned}$$

Pour chaque pas de temps, on doit résoudre un système d'équations non-linéaires de la forme

$$\mathbf{A}(\mathbf{x})\mathbf{x} = \mathbf{b}$$

# Systèmes d'équations non-linéaires

## Définition

On considère le système de  $p$  équations à  $p$  inconnues de la forme

$$\sum_{j=1}^p A_{ij}(\{x_k\})x_j = b_i, \quad i, k = 1, \dots, p$$

avec les coefficients  $b_i$  constants. On peut écrire ce système sous la forme

$$\mathbf{A}(\mathbf{x})\mathbf{x} = \mathbf{b}$$

$$\mathbf{A} \in \mathbb{R}^{p \times p}$$

$$\mathbf{x}, \mathbf{b} \in \mathbb{R}^p$$

# Systèmes non-linéaires

$$\mathbf{A}(\mathbf{x})\mathbf{x} = \mathbf{b}$$

## Méthode itérative de Picard

La méthode de Picard est définie par

$$\begin{aligned} \mathbf{x}^{(0)} & \text{ donné} \\ \mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \mathbf{x}^{(k)} &= \mathbf{b} \end{aligned}$$

En définissant le résidu à l'itération  $k - 1$

$$\begin{aligned} \mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}) &= +\mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \mathbf{x}^{(k-1)} - \mathbf{b} \\ &= +\mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \mathbf{x}^{(k-1)} - \mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \mathbf{x}^{(k)} \\ &= -\mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \delta \mathbf{x}^{(k)} \end{aligned}$$

avec l'incrément

$$\delta \mathbf{x}^{(k)} = \mathbf{x}^{(k)} - \mathbf{x}^{(k-1)}$$

# Systèmes non-linéaires

## Méthode itérative de Picard

$$\begin{aligned}\mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \mathbf{x}^{(k)} &= \mathbf{b} \\ \mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}) &= \mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \mathbf{x}^{(k-1)} - \mathbf{b} \\ \delta \mathbf{x}^{(k)} &= \mathbf{x}^{(k)} - \mathbf{x}^{(k-1)}\end{aligned}$$

on peut exprimer la méthode de la manière suivante

$$\begin{aligned}\mathbf{x}^{(0)} &\text{ donné} \\ \mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \delta \mathbf{x}^{(k)} &= -\mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \\ \mathbf{x}^{(k)} &= \mathbf{x}^{(k-1)} + \delta \mathbf{x}^{(k)}\end{aligned}$$

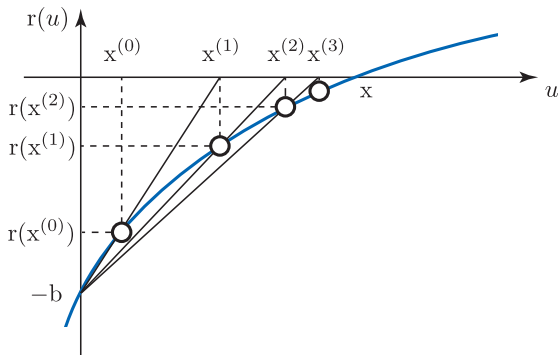
où la seconde étape est la résolution d'un système d'équations linéaires permettant de déterminer l'incrément.

# Systèmes non-linéaires

## Méthode itérative de Picard

$$A(x^{(k-1)}) x^{(k)} = b$$

$$r(x^{(k-1)}) = A(x^{(k-1)}) x^{(k-1)} - b$$



# Systèmes non-linéaires

## Méthode itérative de Newton

$$\mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}) = \mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \mathbf{x}^{(k-1)} - \mathbf{b}$$

$$\delta \mathbf{x}^{(k)} = \mathbf{x}^{(k)} - \mathbf{x}^{(k-1)}$$

Pour la méthode de Newton, on écrit le résidu à l'itération  $k$  sous la forme

$$\mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k)}) = \mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}) + \delta \mathbf{x}^{(k)}$$

où l'incrément  $\delta \mathbf{x}^{(k)}$  est à déterminer. En utilisant un développement de Taylor au premier ordre, on obtient l'approximation

$$\mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k)}) \simeq \mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}) + \underbrace{\frac{\partial \mathbf{r}(\mathbf{x})}{\partial \mathbf{x}} \bigg|_{\mathbf{x}^{(k-1)}}}_{\mathbf{L}(\mathbf{x}^{(k-1)})} \delta \mathbf{x}^{(k)} = \mathbf{0}$$

avec  $\mathbf{L}$  la matrice jacobienne. Ceci est un système d'équations linéaires permettant de déterminer l'incrément.

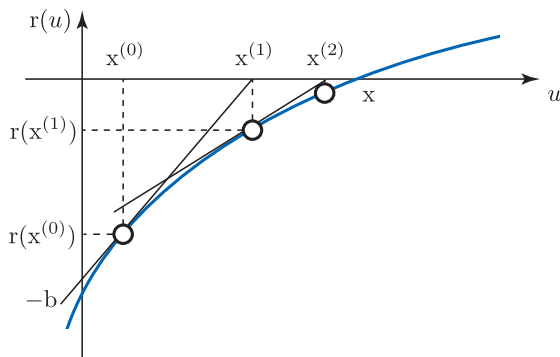
# Systèmes non-linéaires

## Méthode itérative de Newton

$$\mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \mathbf{x}^{(k)} = \mathbf{b}$$

$$\mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}) = \mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \mathbf{x}^{(k-1)} - \mathbf{b}$$

$$\mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k)}) \simeq \mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}) + \left. \frac{\partial \mathbf{r}(\mathbf{x})}{\partial \mathbf{x}} \right|_{\mathbf{x}^{(k-1)}} \delta \mathbf{x}^{(k)} = \mathbf{0}$$



# Systèmes non-linéaires

## Méthode itérative de Newton

$$\mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}) = \mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \mathbf{x}^{(k-1)} - \mathbf{b}$$

$$\mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}) + \mathbf{L}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \delta \mathbf{x}^{(k)} = \mathbf{0}$$

On peut donc définir la méthode de Newton par l'algorithme

$\mathbf{x}^{(0)}$  donné

$$\mathbf{L}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \delta \mathbf{x}^{(k)} = -\mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)})$$

$$\mathbf{x}^{(k)} = \mathbf{x}^{(k-1)} + \delta \mathbf{x}^{(k)}$$

avec la matrice jacobienne

$$L_{ij}(\mathbf{x}^{(k-1)}) = \left. \frac{\partial r_i}{\partial x_j} \right|_{\mathbf{x}^{(k-1)}}$$

obtenue par discrétisation de l'opérateur continu linéarisé.



# Systèmes non-linéaires

## Méthode itérative de Newton avec relaxation

$$\mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}) = \mathbf{A}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \mathbf{x}^{(k-1)} - \mathbf{b}$$

$$\mathbf{x}^{(k)} = \mathbf{x}^{(k-1)} + \delta \mathbf{x}^{(k)}$$

Pour améliorer la robustesse de la méthode, on peut relaxer les itérations

$\mathbf{x}^{(0)}$  donné

$$\mathbf{L}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \delta \mathbf{x}^{(k)} = -\mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}), \quad k \geq 0$$

$$\mathbf{x}^{(k)} = \mathbf{x}^{(k-1)} + \lambda^{(k)} \delta \mathbf{x}^{(k)}, \quad \lambda^{(k)} \in ]0, 1]$$

où le paramètre  $\lambda^{(k)}$  est déterminé de telle sorte que

$$\| \mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)} + \lambda^{(k)} \delta \mathbf{x}^{(k)}) \| < \| \mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k-1)}) \|$$

On peut procéder de manière analogue pour la méthode de Picard.

# Systèmes d'équations non-linéaires

## Critères d'arrêt

- Nombre d'itérations

$$k \geq M$$

où  $M$  est un nombre d'itérations maximal fixé

- Convergence

$$\frac{\|\mathbf{r}(\mathbf{x}^{(k)})\|}{\|\mathbf{f}\|} \leq \tau$$

où  $\tau$  est une tolérance fixée

## Références

- *High-Order Methods for Incompressible Fluid Flow*, M.O. Deville, P.F. Fischer, E.H. Mund, Cambridge University Press, 2002
- *Modélisation numérique en science et génie des matériaux*, M. Rappaz, M. Bellet, M. Deville, Presses Polytechniques Universitaires Romandes, 1999