

# 有限差分法和有限体积法在计算流体中的应用

## 结构化网格有限体积法-对流项计算格式

汪洋

武汉理工大学交通学院

2021 年 2 月



## ① 对流扩散通量格式

## ② Upwind Scheme

## ① 对流扩散通量格式

## ② Upwind Scheme

## 引言

*advection - diffusion equation*, 对流扩散方程

$$J = J_A + J_D = \rho u \phi - \Gamma \frac{d\phi}{dx}$$

$\rho u$  是单位面积的质量流动率

$\phi$  是输运的标量

$$\frac{d}{dx} \left[ \rho u \phi - \Gamma \frac{d\phi}{dx} \right] = S_\phi$$

# 一维有限体积法

$$\int_{w,i}^{e,i} \frac{d}{dx} \left[ \rho u \phi - \Gamma \frac{d\phi}{dx} \right] = \int_{w,i}^{e,i} S_\phi dx = S_\phi \Delta x$$

⇓

$$\left[ \rho u \phi - \Gamma \frac{d\phi}{dx} \right]_{e,i} - \left[ \rho u \phi - \Gamma \frac{d\phi}{dx} \right]_{w,i} = J_{e,i} - J_{w,i} = S_i \Delta x_i$$

## 有限体积法处理 $\rho u$

这里假设,  $\rho u_{e,i}$  等量已知。两种处理方式

- 交错网格 (staggered mesh)
- 同位网格 (collocated mesh)

汪洋

◀ ◻ ▶ ◀ ◻ ▶ ◀ ≡ ▶ ◀ ≡ ▶ ≡ ▶ ↺ 🔍 ↻

---

其中:  $Pe_{\Delta} = \rho u \Delta x / \Gamma$  是无量纲数, 称为网格 Peclet 数。



# Peclet 数讨论

- 当  $Pe \gg 1$ , 对流主导
- 当  $Pe \ll 1$ , 扩散主导
- **思考** 如果  $|Pe| \geq 2$  时什么情况。

所以思考中央差分格式。

## ① 对流扩散通量格式

## ② Upwind Scheme

# Upwind Scheme

$$\phi_i = \begin{cases} \phi_i & \text{if } \rho u|_{e,i} > 0 \\ \phi_{i+1} & \text{if } \rho u|_{e,i} < 0 \\ \phi_{i-1} & \text{if } \rho u|_{w,i} > 0 \\ \phi_i & \text{if } \rho u|_{w,i} < 0 \end{cases}$$

Upwind Scheme  $\rho u > 0$ 

$$\rho u \phi_i - \Gamma_{e,i} \left( \frac{\phi_{i+1} - \phi_i}{\Delta x} \right) - \rho u \phi_{i-1} + \Gamma_{w,i} \left( \frac{\phi_i - \phi_{i-1}}{\Delta x} \right) = S_i \Delta x$$

↓

$$(2 + Pe)\phi_i - \phi_{i+1} - (1 + Pe)\phi_{i-1} = S_i \frac{\Delta x^2}{\Gamma}$$

一阶格式，精度不高。但是很好用。

# 比较两个公式

$$\left[ \rho u \phi_i - \left( \Gamma - \frac{\Delta x}{2} \right) \frac{d\phi}{dx} \Big|_{e,i} \right] - \left[ \rho u \phi_{i-1} - \left( \Gamma - \frac{\Delta x}{2} \right) \frac{d\phi}{dx} \Big|_{w,i} \right] = S_i \Delta x_i$$

$$\left[ \rho u \phi_i - (\Gamma) \frac{d\phi}{dx} \Big|_{e,i} \right] - \left[ \rho u \phi_{i-1} - (\Gamma) \frac{d\phi}{dx} \Big|_{w,i} \right] = S_i \Delta x_i$$

一种重要单词: **smearing**

## Seconde Order Upwind Scheme

有一点点不同:

$$\phi_{i-1} = \phi_e - \frac{3\Delta x}{2} \frac{d\phi}{dx} \Big|_{e,i} + \frac{1}{2} \frac{d^2\phi}{dx^2} \Big|_{e,i} - \frac{1}{6} \frac{d^3\phi}{dx^3} \Big|_{e,i} + \dots$$

↓

$$\phi_e = \frac{3\phi_i - \phi_{i-1}}{2} + \frac{3}{8}(\Delta x^2) \frac{d^2\phi}{dx^2} \Big|_{e,i} + \dots$$

↓

$$\begin{aligned} \rho u \left( \frac{3\phi_i - \phi_{i-1}}{2} \right) - \Gamma_{e,i} \left( \frac{\phi_{i+1} - \phi_i}{\Delta x} \right) - \rho u \left( \frac{3\phi_{i-1} - \phi_{i-2}}{2} \right) \\ + \Gamma_{w,i} \left( \frac{\phi_i - \phi_{i-1}}{\Delta x} \right) = S_i \Delta x \end{aligned}$$

## Second Order Upwind Scheme

$$\phi_{e,i} = \begin{cases} \frac{3\phi_i - \phi_{i-1}}{2} & \text{if } \rho u|_{e,i} > 0 \\ \frac{3\phi_{i+1} - \phi_{i+2}}{2} & \text{if } \rho u|_{e,i} < 0 \end{cases}$$

$$\phi_{w,i} = \begin{cases} \frac{3\phi_{i-1} - \phi_{i-2}}{2} & \text{if } \rho u|_{w,i} > 0 \\ \frac{3\phi_i - \phi_{i+1}}{2} & \text{if } \rho u|_{w,i} < 0 \end{cases}$$

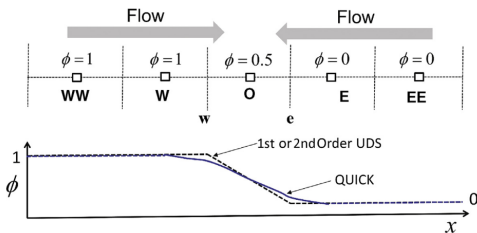
# QUICK

$$\phi_{e,i} = \begin{cases} \frac{3\phi_{i+1}}{8} + \frac{3\phi_i}{4} - \frac{\phi_{i-1}}{8} & \text{if } \rho u|_{e,i} > 0 \\ \frac{3\phi_i}{8} + \frac{3\phi_{i+1}}{4} - \frac{\phi_{i+2}}{8} & \text{if } \rho u|_{e,i} < 0 \end{cases}$$

$$\phi_{w,i} = \begin{cases} \frac{3\phi_i}{8} + \frac{3\phi_{i-1}}{4} - \frac{\phi_{i-2}}{8} & \text{if } \rho u|_{e,i} > 0 \\ \frac{3\phi_{i-1}}{8} + \frac{3\phi_i}{4} - \frac{\phi_{i+1}}{8} & \text{if } \rho u|_{e,i} < 0 \end{cases}$$



# 一个讨论





# 讨论

- 数值格式应该保证在两个单元或者节点间单调增 (减)。物理真实。
- 当时用高阶格式时，会有局部极值点，导致越界。
- 一阶迎风格式不会出现这种问题。
- 最近几十年发明了许多保证单调性的格式。例如：essentially nonoscillatory(ENO)，total variation diminishing(TVD)

一个单词，overshoot,undershoot

# OpenFOAM