

# Incompressible Navier-Stokes Equation

## 有限体积法离散化

守恒方程微分形式:

$$\begin{aligned} \frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial x_i}(\rho u_i) &= 0 \\ \frac{\partial}{\partial t}(\rho u_i) + \frac{\partial}{\partial x_j}(\rho u_i u_j) &= -\frac{\partial}{\partial x_i}p + \frac{\partial}{\partial x_i}(\tau_{ij}) \\ \tau_{ij} &= \mu \left[ \left( \frac{\partial}{\partial x_j}u_i + \frac{\partial}{\partial x_j}u_i^T \right) - \frac{2}{3} \frac{\partial}{\partial x_i}u_i I \right] \end{aligned} \tag{1}$$

- $\rho$ : 流体密度
- $t$ : 时间
- $u_i$ : 速度矢量
- $p$ : 压力
- $\tau_{ij}$ : 粘性应力张量
- $\mu$ : 动力粘度
- $I$ : 单位张量

以标量 $\phi$ 的瞬态输运方程为例说明控制方程的离散化 $u_i - > \phi$ 。对于任意控制体 $\mathbf{V}$ ，以积分形式写成下面的形式：

$$\int_{\mathbf{V}} \frac{\partial \rho \phi}{\partial t} d\mathbf{V} + \int_f \rho \phi u_j \cdot d\mathbf{A} = \int_f \Gamma_{\phi} \frac{\partial}{\partial x_i} \phi \cdot d\mathbf{A} + \int_{\mathbf{V}} S_{\phi} d\mathbf{V} \tag{2}$$

式中， $\rho$ 为密度； $u_j$ 为速度向量； $A$ 为面积向量； $\Gamma_{\phi}$ 为扩散系数； $\nabla \phi$ 为 $\phi$ 的梯度； $S_{\phi}$ 为单位体积的 $\phi$ 的源项。

离散方程为：

$$\frac{\partial \rho \phi}{\partial t} V + \sum_f^{N_{\text{faces}}} \rho_f \mathbf{v}_f \phi_f \cdot \mathbf{A}_f = \sum_f^{N_{\text{faces}}} \Gamma_{\phi} \frac{\partial}{\partial x_i} \phi_f \cdot \mathbf{A}_f + S_{\phi} V \tag{3}$$

式中， $N_{faces}$ 为封闭网格单元的面数； $\phi_f$ 为通过面 $f$ 的对流量； $\rho_f \mathbf{v}_f \cdot a_f$ 为网格面 $f$ 的面积向量； $\frac{\partial}{\partial x_i} \phi_f$ 为网格面 $f$ 上变量 $\phi$ 的梯度； $\mathbf{V}$ 为网格体积。

$$a_p \phi + \sum_{ub} a_{nb} \phi_{nb} = b_p \tag{4}$$

## Pressure - based

无散度约束转化为压力的椭圆型方程，并且假设空间导数已经完成离散化处理

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \frac{\partial p}{\partial x_i} \right) &= \frac{\partial}{\partial x_i} \left[ \frac{\partial \rho u_i u_j}{\partial x_j} \right] \\ \frac{\partial}{\partial x_i} &\Rightarrow \frac{\delta}{\delta x_i} \end{aligned} \tag{5}$$

显式时间积分:

$$\frac{\phi^{n+1} - \phi^n}{\Delta t} = \mathbf{F}(\phi^n) \tag{6}$$

代入 (1)

$$\frac{\partial (\rho u_i)}{\partial t} = -\frac{\delta (\rho u_i u_j)}{\delta x_j} + \frac{\delta \tau_{ij}}{\delta x_i} - \frac{\delta p}{\delta x_i} = H_i - \frac{\delta p}{\delta x_i}$$

$$(\rho u_i)^{n+1} - (\rho u_i)^n = \Delta t \left( H_i^n - \frac{\delta p^n}{\delta x_i} \right) \quad (7)$$
$$\frac{\delta (\rho u_i)^{n+1}}{\delta x_i} \neq 0$$

压力泊松方程:

$$\frac{\delta}{\delta x_i} \left( \frac{\delta p^n}{\delta x_i} \right) = \frac{\delta}{\delta x_i} H_i^n \quad (8)$$

隐式时间积分:

$$\frac{\phi^{n+1} - \phi^n}{\Delta t} = \mathbf{F}(\phi^{n+1})$$
$$\phi^{n+1} = \phi^n + \Delta t \mathbf{F}(\phi^{n+1}) \quad (9)$$

代入 (1)

$$\frac{\partial (\rho u_i)}{\partial t} = - \frac{\delta (\rho u_i u_j)}{\delta x_j} + \frac{\delta \tau_{ij}}{\delta x_i} - \frac{\delta p}{\delta x_i} = H_i - \frac{\delta p}{\delta x_i}$$
$$(\rho u_i)^{n+1} - (\rho u_i)^n = \Delta t \left( H_i^{n+1} - \frac{\delta p^{n+1}}{\delta x_i} \right) \quad (10)$$

压力泊松方程:

$$\frac{\delta}{\delta x_i} \left( \frac{\delta p^{n+1}}{\delta x_i} \right) = \frac{\delta}{\delta x_i} H_i^{n+1} \quad (11)$$

投影法

$$\frac{\partial}{\partial t} u_i + \frac{\partial}{\partial x_j} (\rho u_i u_j) = - \frac{\partial}{\partial x_i} p + \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial x_i} (\tau_{ij}) \quad (1)$$

$$u_i^{n+1} - u_i^n \Rightarrow (u_i^{n+1} - u_i^*) + (u_i^* - u_i^n)$$

$$\frac{u_i^* - u_i^n}{\Delta t} = - \frac{\partial}{\partial x_j} (\rho u_i^t u_j^t) + \frac{\partial}{\partial x_i} (\tau_{ij}^*) \quad (12)$$

$$\frac{u_i^{n+1} - u_i^*}{\Delta t} = - \frac{\partial}{\partial x_i} p^* \quad (13)$$

$$\Rightarrow \frac{\delta}{\delta x_i} \left( \frac{u_i^{n+1}}{\Delta t} - \frac{u_i^*}{\Delta t} \right) = \frac{\delta}{\delta x_i} \left( - \frac{\delta}{\delta x_i} p^* \right)$$
$$\frac{\delta}{\delta x_i} u_i^{n+1} = 0$$

$$\frac{1}{\Delta t} \frac{\delta u_i^*}{\delta x_i} = \frac{\delta^2 p^*}{\delta^2 x_i} \quad (14)$$

$$\frac{u_i^{n+1} - u_i^*}{\Delta t} = \frac{1}{\rho} \frac{\delta p^*}{\delta x_i} \quad (15)$$

Uzawa演算法

$$\begin{bmatrix} A & \nabla \\ \nabla \cdot & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u^{n+1} \\ p^{n+1} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} RHS \\ 0 \end{bmatrix}$$

LU分解方法

$$\begin{bmatrix} A & 0 \\ \nabla \cdot & -\nabla \cdot A^{-1} \nabla \end{bmatrix} \begin{bmatrix} I & A^{-1} \nabla \\ 0 & I \end{bmatrix} \begin{bmatrix} u^{n+1} \\ p^{n+1} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} RHS \\ 0 \end{bmatrix}$$

精确分裂方法 (Exact Splitting)

$$\left\{ \begin{array}{l} \left[ \begin{array}{cc} A & 0 \\ \nabla \cdot & -\nabla \cdot A^{-1} \nabla \end{array} \right] \left[ \begin{array}{c} u^* \\ p^* \end{array} \right] = \left[ \begin{array}{c} RHS \\ 0 \end{array} \right] \\ \left[ \begin{array}{cc} I & A^{-1} \nabla \\ 0 & I \end{array} \right] \left[ \begin{array}{c} u^{n+1} \\ p^{n+1} \end{array} \right] = \left[ \begin{array}{c} u^* \\ p^* \end{array} \right] \end{array} \right.$$

## 分步求解过程

### 第一步：动量方程预测

$$Au^* = RHS$$

### 第二步：压力泊松方程

$$\nabla \cdot u^* - \nabla \cdot A^{-1} \nabla p^* = 0$$

### 第三步：速度修正

$$u^{n+1} + A^{-1} \nabla p^{n+1} = u^*$$

### 第四步：压力更新

$$p^{n+1} = p^*$$

- $\mathbf{A} : (\mathbf{u} \cdot \nabla) - \nu \nabla^2$
- $u^*$  : 预测速度场
- $p^*$  : 中间压力场
- $RHS : (\mathbf{u} \cdot \nabla) \mathbf{u} - \nu \nabla^2 \mathbf{u}$