

方程求解

2-D Euler Equation

方程的空间离散化

方程的时间离散化

人工耗散项

时间步长的选取

边界条件设置

example code

方程求解

2-D Euler Equation

将二维欧拉方程求解方程写成如下形式：

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_{\Omega} \mathbf{W} d\Omega + \int_{\partial\Omega} (\mathbf{F} dy - \mathbf{G} dx) = \mathbf{0}$$

其中各参数意义如下：

$$\mathbf{W} = \begin{bmatrix} \rho \\ \rho U \\ \rho V \\ \rho E \end{bmatrix} \quad \mathbf{F} = \begin{bmatrix} \rho U \\ \rho U^2 + P \\ \rho UV \\ \rho UH \end{bmatrix} \quad \mathbf{G} = \begin{bmatrix} \rho V \\ \rho UV \\ \rho V^2 + P \\ \rho VH \end{bmatrix}$$

其中有：

$$\begin{cases} E = \frac{P}{\gamma - 1} + \frac{U^2 + V^2}{2} \\ H = \rho E + P \end{cases}$$

方程的空间离散化

考虑某一个单元 Ω_k ，将 Ω_k 的体积进行缩小，可以认为在该单元上的 \mathbf{W} 是均匀分布的，于是：

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_{\Omega_k} \mathbf{W} d\Omega \approx \Omega_k \frac{\partial \mathbf{W}}{\partial t}$$

所以可以将前式写作：

$$\frac{\partial \mathbf{W}}{\partial t} = -\frac{1}{\Omega_k} \int_{\partial \Omega_k} (\mathbf{F} dy - \mathbf{G} dx)$$

现在假设 Ω_k 是由一个多边形构成的小单元，记一共有 N_{edge}^k 个边，在其第 j 号边上，可以计算其边界通量。

假设该边界是由 (x_j^1, y_j^1) 指向 (x_j^2, y_j^2) 的一条边，记作 $j(1 \leq j \leq N_{\text{edge}}^k)$ ，假设该顺序是绕着凸多边形 Ω_k 的逆时针方向顺序，则其外法线方向为：

$$\vec{l}_j = \frac{1}{\sqrt{\Delta x_j^2 + \Delta y_j^2}} (-\Delta y_j, \Delta x_j)$$

其中有：

$$\begin{aligned} \Delta x_j &= x_j^2 - x_j^1 \\ \Delta y_j &= y_j^2 - y_j^1 \end{aligned}$$

则对于该边上的通量，可以近似认为 \mathbf{F} 与 \mathbf{G} 在小单元边界上保持不变，因此表示如下：

$$\mathbf{Q}_k^j = \mathbf{F} \Delta y_j - \mathbf{G} \Delta x_j$$

我们考虑这个值在单元 k 和单元 p 上的计算，上述的 \mathbf{F} 和 \mathbf{G} 可以近似用 j 边两侧单元平均值表示。

为了书写方便，令：

$$Z_j = U_j \Delta y_j - V_j \Delta x_j$$

则可以将这第 k 个单元的流动方程积分表达式写作：

$$\frac{d\mathbf{W}_k}{dt} = -\frac{1}{\Omega_k} \sum_{j=1}^{N_{\text{edge}}^k} \begin{bmatrix} Z\rho \\ Z\rho U + P\Delta y \\ Z\rho V - P\Delta x \\ Z\rho H \end{bmatrix}_j$$

因此使用格心格式时，FVM迭代格式已经构造完成，方程计算如下：

$$\frac{d\mathbf{W}_k}{dt} = -\frac{1}{\Omega_k} \sum_{j=1}^{N_{\text{edge}}^k} \mathbf{Q}_k^j = -\frac{\mathbf{Q}_k}{\Omega_k} = \mathbf{R}_k$$

方程的时间离散化

理论上，我们在考虑时间步长 Δt 时，会有：

$$\frac{\mathbf{W}_k^{t+\Delta t} - \mathbf{W}_k^t}{\Delta t} = \mathbf{R}_k$$

但这样做计算精度不高，我们可以考虑四阶龙格库塔时间离散方法：

$$\begin{cases} \mathbf{W}^{(0)} = \mathbf{W}^t \\ \mathbf{W}^{(m)} = \mathbf{W}^{(0)} + \alpha_m \Delta t \mathbf{R}^{(m-1)} \quad m = 1 \sim 4 \\ \mathbf{W}^{t+\Delta t} = \mathbf{W}^{(4)} \end{cases}$$

其中：

$$\begin{cases} \alpha_1 = \frac{1}{4} \\ \alpha_2 = \frac{1}{3} \\ \alpha_3 = \frac{1}{2} \\ \alpha_4 = 1 \end{cases}$$

人工耗散项

前述式子在计算中不考虑耗散，因此离散误差、舍入误差等会随时间累计。
为了消除这个错误，人工耗散项由此加入，如下式所示：

$$\mathbf{R}_k = -\frac{\mathbf{Q}_k - \mathbf{D}_k}{\Omega_k}$$

由Jameson提出的二姐和四阶混合人工耗散项由下式所示：

$$\mathbf{D}_k = \sum_{j=1}^{N_{\text{edge}}^k} \mathbf{d}_j^{(2)} + \sum_{j=1}^{N_{\text{edge}}^k} \mathbf{d}_j^{(4)}$$

其中：

$$\begin{aligned} \mathbf{d}_j^{(2)} &= \alpha_j \varepsilon_j^{(2)} (\mathbf{W}_p - \mathbf{W}_k)_j \\ \mathbf{d}_j^{(4)} &= -\alpha_j \varepsilon_j^{(4)} (\nabla^2 \mathbf{W}_p - \nabla^2 \mathbf{W}_k)_j \end{aligned}$$

其中给定：

$$\nabla^2 \mathbf{w}_k = \sum_{j=1}^{N_{\text{edge}}^k} (\mathbf{w}_j - \mathbf{w}_k)$$

$$\varepsilon_j^{(2)} = k^{(2)} \nu_j$$

$$\varepsilon_j^{(4)} = \max(0, k^{(4)} - \varepsilon_j^{(2)})$$

(Scaling factor of shock sensor)

$$\nu_j = \frac{|P_p - P_k|}{|P_p + P_k|}$$

$$\alpha_j = \left(|U\Delta y - V\Delta x| + c\sqrt{\Delta x^2 + \Delta y^2} \right)_j$$

其中 c_j 表示当地声速，计算方式为： $c_j = \sqrt{\gamma \frac{P_j}{\rho_j}}$ 。

另外在论文中， $k^{(2)} \in [0.5, 1.0]$ ， $k^{(4)} \in [1/256, 1/32]$ ，这是由经验取值。

时间步长的选取

对于 k 号单元，采用如下的选取格式：

$$\Delta t_k = CFL \frac{\Omega_k}{\alpha_k}$$

于是在该时间层上的 Δt 取为 $\min \Delta t_k$ 。

边界条件设置

因为在通量计算中，压力项 P 的存在，这导致在物面边界上存在通量。

对于远场边界条件，则存在入流与出流的不同，超音速出流的`edge`取值不依赖于下游的量，而亚音速则仍可以用格心格式进行平均。

example code

```
function laplace(grid, w_cur)
% 计算 $\Delta w$ 
end

function [Q, D2, D4, t] = each_step(case, grid, w_cur)
Q = zeros(grid.ncells, 4);
D2 = zeros(grid.ncells, 4);
D4 = zeros(grid.ncells, 4);
t = zeros(grid.ncells);
w_laplace = laplace(grid, w_cur)

% 需要计算粘性项D2、D4以及时间t

t = case.CFL * grid.vol / t;
end

function Q = each_step_non_viscosity(case, grid, w_cur)
% 不需要计算粘性项D2、D4及时间t
end

coeff = [1/4, 1/3, 1/2, 1];
function w_next = rk4(case, grid, w_cur)
Q, D2, D4, t = each_step(case, grid, w_cur);
dt = min(t);
w_next = w_cur - (Q - D2 - D4) / grid.vol * coeff(1) * dt;
for j = 2: 4
    Q = each_step(case, grid, w_next);
    w_next = w_cur - (Q - D2 - D4) / grid.vol * coeff(j) * dt;
end
end
```