

计算流体力学作业 11

College of Engineering 2001111690 袁磊祺

May 26, 2021

A

讲义 (CFDLect06-com0_cn.pdf) 中给出了完全气体 Euler 方程组和等温方程组的 Steger-Warming 通量向量分裂格式, 是否能给出等熵方程组 (见讲义 (CFDLect06-com03_cn.pdf) 的第 12 页页底) 的 Steger-Warming 通量向量分裂格式?

考虑气体动力学方程组

$$\begin{pmatrix} \rho \\ \rho u \end{pmatrix}_t + \begin{pmatrix} \rho u \\ \rho u^2 + p \end{pmatrix}_x = 0, \quad p(\rho) = \rho^\gamma / \gamma. \quad (1.1)$$

对光滑解, 式 (1.1) 等价于

$$\mathbf{U}_t + \nabla \mathbf{F}(\mathbf{U}) \mathbf{U}_x = 0, \quad (1.2)$$

其中

$$\mathbf{A} = \nabla \mathbf{F}(\mathbf{U}) = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -u^2 + p' & 2u \end{pmatrix}, \quad \mathbf{U} = \begin{pmatrix} \rho \\ \rho u \end{pmatrix}. \quad (1.3)$$

式 (1.1) 的特征值矩阵是

$$\mathbf{\Lambda} = \begin{pmatrix} u - a & 0 \\ 0 & u + a \end{pmatrix}. \quad (1.4)$$

其中

$$a = \sqrt{p'}, \quad (1.5)$$

相应的特征向量矩阵是

$$\mathbf{R} = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ u - a & u + a \end{pmatrix}. \quad (1.6)$$

$$\mathbf{L} = \begin{pmatrix} 1 & u - a \\ 1 & u + a \end{pmatrix}. \quad (1.7)$$

$$\mathbf{L}^{-1} = \frac{1}{2a} \begin{pmatrix} u + a & -u + a \\ -1 & 1 \end{pmatrix}. \quad (1.8)$$

所以

$$\mathbf{A} = \mathbf{L}^{-1} \mathbf{\Lambda} \mathbf{L}. \quad (1.9)$$

Steger-Warming 通量向量分裂

$$\mathbf{A} = \mathbf{A}^+ + \mathbf{A}^-, \quad (1.10)$$

其中

$$\mathbf{A}^+ = \frac{1}{2} \mathbf{L}^{-1} (\mathbf{\Lambda} + |\mathbf{\Lambda}|) \mathbf{L}, \quad \mathbf{A}^- = \frac{1}{2} \mathbf{L}^{-1} (\mathbf{\Lambda} - |\mathbf{\Lambda}|) \mathbf{L}. \quad (1.11)$$

B

尝试给出等熵方程组 (同上) 的 Roe 矩阵及 Roe 格式/方法.

Roe 格式

$$\hat{\mathbf{F}}(\mathbf{U}_j, \mathbf{U}_{j+1}) = \frac{\mathbf{F}(\mathbf{U}_j) + \mathbf{F}(\mathbf{U}_{j+1})}{2} - \frac{1}{2} \left| \hat{\mathbf{A}}_{j+1/2} \right| (\mathbf{U}_{j+1} - \mathbf{U}_j). \quad (2.1)$$

其中

$$\hat{\mathbf{A}}(\mathbf{U}_l, \mathbf{U}_r) = \mathbf{A}(\bar{\mathbf{U}}), \quad (2.2)$$

$$\mathbf{F} = \begin{pmatrix} \rho u \\ \rho u^2 + \rho^\gamma / \gamma \end{pmatrix} \quad (2.3)$$

其中

$$\bar{\mathbf{U}} = \begin{cases} \bar{\rho} = \frac{\sqrt{\rho_r} \rho_\ell + \sqrt{\rho_\ell} \rho_r}{\sqrt{\rho_\ell} + \sqrt{\rho_r}} = \sqrt{\rho_\ell \rho_r}, \\ \bar{u} = \frac{\sqrt{\rho_\ell} u_\ell + \sqrt{\rho_r} u_r}{\sqrt{\rho_\ell} + \sqrt{\rho_r}}. \end{cases} \quad (2.4)$$

而

$$\left| \hat{\mathbf{A}} \right| = \mathbf{L}^{-1} |\mathbf{\Lambda}| \mathbf{L} \quad (2.5)$$

这里的 \mathbf{L} , $\mathbf{\Lambda}$ 为 $\hat{\mathbf{A}}$ 的左特征向量矩阵和特征值矩阵.

C

尝试给出等温方程组 (见讲义 (CFDLect06-com03_cn.pdf) 的第 84 页) 和等熵方程组 (同上) 的动理学通量向量分裂格式.

等温方程

$$\begin{pmatrix} \rho \\ \rho u \end{pmatrix}_t + \begin{pmatrix} \rho u \\ \rho u^2 + \rho a^2 \end{pmatrix}_x = 0, \quad p(\rho) = \rho a^2. \quad (3.1)$$

Kinetic flux-vector splitting: KFVS:

$$F^\pm = \int v^\pm \Psi g dv d\xi = \rho \begin{pmatrix} \langle v^1 \rangle_\pm \\ \langle v^2 \rangle_\pm \\ \frac{1}{2} \langle v^3 \rangle_\pm + \frac{K}{2\lambda} \langle v^1 \rangle_\pm \end{pmatrix} \quad (3.2)$$

其中 $v^\pm = \frac{1}{2}(v \pm |v|)$, $\langle v^0 \rangle_\pm = \frac{1}{2} \operatorname{erfc}(\mp \sqrt{\lambda} u)$, $\langle v^1 \rangle_\pm = u \langle v^0 \rangle_\pm \pm \frac{e^{-\lambda u^2}}{2\sqrt{\pi\lambda}}$, $\langle v^{m+2} \rangle_\pm = u \langle v^{m+1} \rangle_\pm + \frac{m+1}{2\lambda} \langle v^m \rangle_\pm$, 其中 $\operatorname{erfc}(x) = \frac{2}{\sqrt{\pi}} \int_x^\infty e^{-t^2} dt$, 其中 λ 是温度的函数,

$$\lambda = \frac{(K+d)\rho}{4(E - \frac{1}{2}\rho \mathbf{u}^2)} = \frac{\rho}{2p}. \quad (3.3)$$

对于等温方程组和等熵方程组有

$$\begin{pmatrix} \rho \\ \rho u \end{pmatrix}_t + \begin{pmatrix} \rho u \\ \rho u^2 + p \end{pmatrix}_x = 0. \quad (3.4)$$

式 (3.2) 变为

$$F^\pm = \int v^\pm \Psi g dv d\xi = \rho \begin{pmatrix} \langle v^1 \rangle_\pm \\ \langle v^2 \rangle_\pm \end{pmatrix}, \quad (3.5)$$

$$\langle v^0 \rangle_\pm = \frac{1}{2} \operatorname{erfc}(\mp \sqrt{\lambda} u), \quad (3.6)$$

$$\langle v^1 \rangle_\pm = u \langle v^0 \rangle_\pm \pm \frac{e^{-\lambda u^2}}{2\sqrt{\pi\lambda}}, \quad (3.7)$$

$$\langle v^2 \rangle_\pm = u \langle v^1 \rangle_\pm + \frac{1}{2\lambda} \langle v^0 \rangle_\pm. \quad (3.8)$$

对于等温气体

$$\lambda = \frac{\rho}{2p} = \frac{\rho}{2\rho a^2} = \frac{1}{2a^2}. \quad (3.9)$$

对于等熵气体

$$\lambda = \frac{\rho}{2p} = \frac{\rho}{2\rho^\gamma/\gamma} = \frac{\gamma\rho^{1-\gamma}}{2}. \quad (3.10)$$

D

尝试给出等熵方程组 (同上) 的 HLL 解法器 and 格式.

类似 Godunov 格式, 计算初始函数的单元平均值:

$$\bar{\mathbf{u}}_j^0 = \frac{1}{h} \int_{x_{j-\frac{1}{2}}}^{x_{j+\frac{1}{2}}} \mathbf{u}(x, 0) dx. \quad (4.1)$$

将方程离散为

$$\left. \frac{d\bar{\mathbf{u}}}{dt} \right|_j + \frac{1}{h} (\mathbf{f}_{j+\frac{1}{2}} - \mathbf{f}_{j-\frac{1}{2}}) = 0, \quad (4.2)$$

近似 Godunov 方法的界面通量

$$\mathbf{f}_{i+\frac{1}{2}}^{\text{hll}} = \begin{cases} \mathbf{f}_L, & 0 \leq S_L, \\ \frac{S_R \mathbf{f}_L - S_L \mathbf{f}_R + S_L S_R (u_R - u_L)}{S_R - S_L}, & S_L \leq 0 \leq S_R, \\ \mathbf{f}_R, & 0 \leq S_R. \end{cases} \quad (4.3)$$

其中

$$\mathbf{f}_R = \mathbf{f}(\bar{\mathbf{u}}_r), \quad \mathbf{f}_L = \mathbf{f}(\bar{\mathbf{u}}_l) \quad (4.4)$$

对 HLL 方法需要估计 S_L, S_R . 基本上有两个方法估计 S_L 和 S_R . 最受欢迎的是直接估计速度. 较最近的方法取决于星型区内的压力、速度的估计, 然后利用精确波关系得到 S_L, S_R .

方法一: 直接波速估计, 例如

$$S_L = u_L - a_L, \quad S_R = u_R + a_R, \quad (4.5)$$

和

$$\begin{aligned} S_L &= \min \{u_L - a_L, \quad u_R - a_R\}, \\ S_R &= \max \{u_L + a_L, \quad u_R + a_R\}. \end{aligned} \quad (4.6)$$

假设我们采用式 (4.5), 则

$$a_L = \sqrt{\bar{\rho}_L^{\gamma-1}}, \quad a_R = \sqrt{\bar{\rho}_R^{\gamma-1}}, \quad (4.7)$$

$$S_L = \bar{u}_L - a_L = \bar{u}_L - \sqrt{\bar{\rho}_L^{\gamma-1}}, \quad S_R = \bar{u}_R + a_R = \bar{u}_R + \sqrt{\bar{\rho}_R^{\gamma-1}}, \quad (4.8)$$

将式 (4.5) 代入式 (4.3) 即可. 下标 $L = i, R = i + 1$.