一维气体激波管问题 — 第3次作业*

徐均益[†] 余航[‡] 陈宇韬[§]

中国科学技术大学核科学技术学院, 合肥 230026

中国科学技术大学物质科学研究院等离子所, 合肥 230026

摘要

讨论一维气体激波管问题的有限差分数值解法,结合理论分析讨论该方程的物理解和数值解的特性,分析流体中不同波模的物理和数值特性,请在 **2023 年 4 月 26 日周一 8:40** 前完成并提交.

1 引言

2 方程和初始条件

考察一维多方气体 Euler 方程 (Jeffrey and Taniuti, 1964)

$$\frac{\partial w}{\partial t} + \frac{\partial f(w)}{\partial x} = 0,\tag{1}$$

的 Riemann 问题 (一维气体激波管问题)

$$w(x,t)|_{t=0} = \begin{cases} W_L, & x < 0 \\ W_R, & x > 0 \end{cases}$$
 (2)

^{*2023} 年春季磁流体力学的数值模拟方法

[†]ID: SA22214015 Email: jyxu@mail.ustc.edu.cn

[‡]ID: SA22168021 Email: yh131996@mail.ustc.edu.cn

[§]ID: SA22214014 Email: chenyut@mail.ustc.edu.cn

其中

$$w = \begin{bmatrix} \rho \\ m \\ E \end{bmatrix}, \tag{3}$$

$$f(w) = uw + \begin{bmatrix} 0 \\ p \\ pu \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} m \\ (\gamma - 1)E + \frac{3-\gamma}{2} \frac{m^2}{\rho} \\ (\gamma E - \frac{\gamma-1}{2} \frac{m^2}{\rho}) \frac{m}{\rho} \end{bmatrix}, \tag{4}$$

$$m = \rho u, \tag{5}$$

$$p = (\gamma - 1)(E - \frac{1}{2}\rho u^2). \tag{6}$$

这里, ρ , u, p 和 E 分别是密度, 速度, 压力和总能量. 为和经典数值计算结果比较, 取文献 Harten (1983) 中的值, 即 $\gamma=1.4$, 和

$$W_L = \begin{bmatrix} 0.445 \\ 0.311 \\ 8.928 \end{bmatrix}, \quad W_R = \begin{bmatrix} 0.5 \\ 0 \\ 1.4275 \end{bmatrix}$$
 (7)

设计两到三种有限差分格式,编程进行数值计算,给出图形,比较和讨论结果.或者,利用附件中的 Excel 表格,生成别的初值条件及解,对流体力学中的间断问题进行数值计算并作进一步的讨论.

作为参考, 这里给出三个算例, CFL 系数均取 0.5, t=0.14 时刻的数值的计算结果. 迎风格式, 261 网格的数据如图 2, TVD (Total Variation Diminishing) 格式 (van Leer, 1974; Harten, 1983), 133 网格的数据如图 3, 以及 TVD 格式, 261 网格的数据如图 4. 供大家参考.

3 格式参考

3.1 Lax-Wendroff 格式

对于守恒型方程,

$$\frac{\partial u}{\partial t} + \frac{\partial F}{\partial x} = 0, \tag{8}$$

其 Lax-Wendroff 格式为

$$u_{j}^{n+1} = u_{j}^{n} - \frac{\Delta t}{2\Delta x} (F_{j+1}^{n} - F_{j-1}^{n}) + \frac{\Delta t^{2}}{2\Delta x^{2}} \left[A_{j+1/2}^{n} (F_{j+1}^{n} - F_{j}^{n}) - A_{j-1/2}^{n} (F_{j}^{n} - F_{j-1}^{n}) \right]$$
(9)

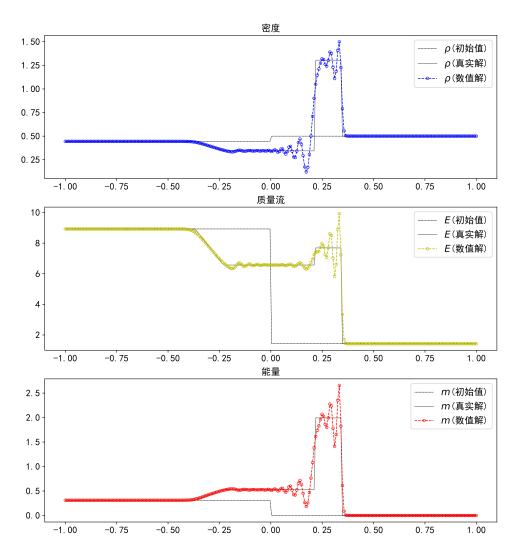


图 1: Lax-Wendroff 格式计算结果, 网格点数为 261. **从上到下分别是密度** ρ , **能量** E **和质量** $\hat{m} = \rho u$. 其中点线是初值, 虚线 (上面的数据点用符号 \circ 标注) 是 t = 0.14 时的数值结果, 实线是对应的真实解.

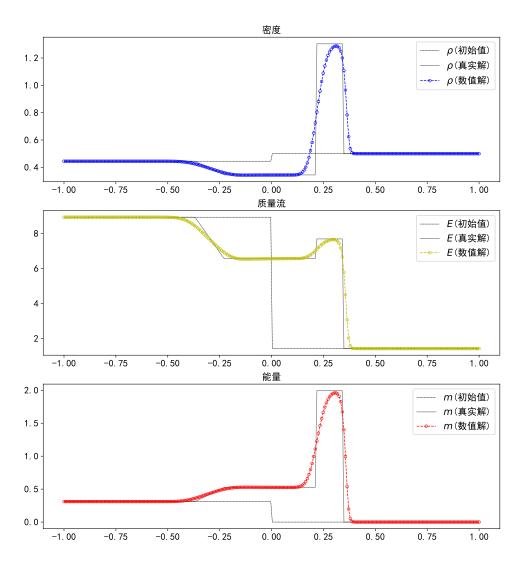


图 2: 迎风格式计算结果, 网格点数为 261. **从上到下分别是密度** ρ , 能量 E 和质量流 $m=\rho u$. 其中点线是初值, 虚线 (上面的数据点用符号。标注) 是 t=0.14 时的数值结果, 实线是对应的真实解.

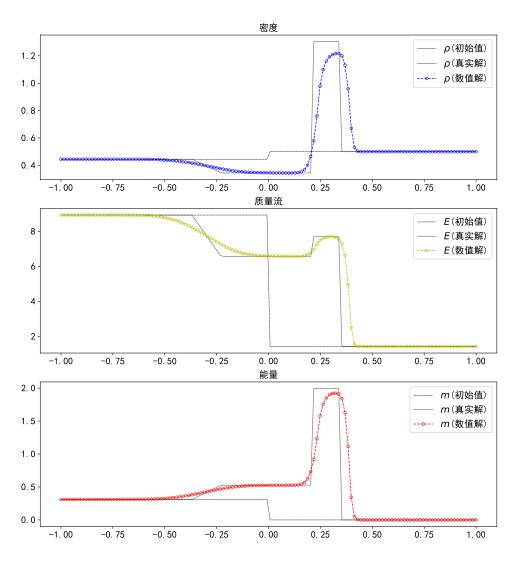


图 3: (van Leer) TVD 格式计算结果, 网格点数为 133. 其他标注同图 2.

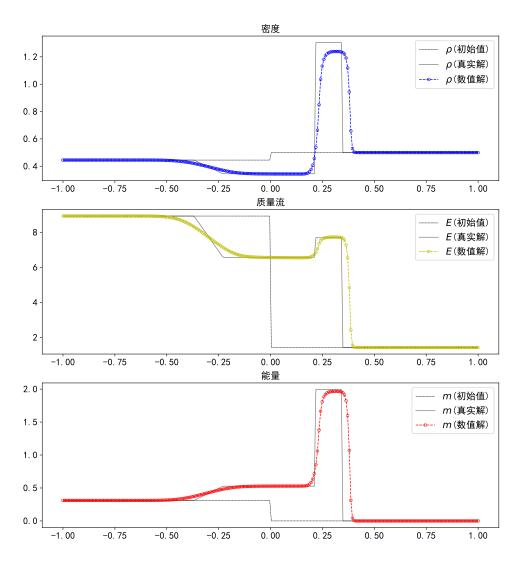


图 4: (van Leer) TVD 格式计算结果, 网格点数为 261. 其他标注同图 2.

其中 $A = \frac{\partial F}{\partial u}$, A 的表达式见第 4 节. 单元边界上的值可以取

$$A_{j\pm 1/2}^n = A(u_{j\pm 1/2}^n), \qquad u_{j\pm 1/2}^n = \frac{1}{2}(u_j^n + u_{j\pm 1}^n)$$
 (10)

3.2 非守恒性 Upwind 格式

式(1)的非守恒形式为

$$\frac{\partial U}{\partial t} + A \frac{\partial U}{\partial x} = 0, \tag{11}$$

其中

$$U = [u_j] = \begin{bmatrix} \rho \\ u \\ p \end{bmatrix}, \qquad A = A_{ij} = \begin{bmatrix} u & \rho & 0 \\ 0 & u & 1/\rho \\ 0 & \gamma p & u \end{bmatrix}$$
(12)

矩阵 A 的特征值为 $u-a,\,u,\,u+a$ $(a^2=\gamma p/\rho),$ 对应的左右特征向量矩阵为 L 和 R 写为

$$L = [L_{ij}] = \begin{bmatrix} 0 & -\rho a & 1 \\ a^2 & 0 & -1 \\ 0 & \rho a & 1 \end{bmatrix}, \tag{13}$$

$$R = [R_{ij}] = \begin{bmatrix} \frac{1}{2a^2} & \frac{1}{a^2} & \frac{1}{2a^2} \\ -\frac{1}{2\rho a} & 0 & \frac{1}{2\rho a} \\ \frac{1}{2} & 0 & \frac{1}{2} \end{bmatrix}$$
(14)

波模分解的方程为

$$\sum_{i} \left\{ L_{ij} \frac{\partial u_j}{\partial t} + \lambda_i L_{ij} \frac{\partial u_j}{\partial x} \right\} = 0, \tag{15}$$

其中

$$\lambda_i = \begin{bmatrix} u - a \\ u \\ u + a \end{bmatrix} \tag{16}$$

在变换回原变量方程的形式,即

$$\sum_{i} \sum_{j} \left\{ R_{ki} L_{ij} \frac{\partial u_{j}}{\partial t} + R_{ki} \lambda_{i} L_{ij} \frac{\partial u_{j}}{\partial x} \right\} = 0, \tag{17}$$

并利用 $\sum_{i} R_{ki} L_{ij} = \delta_{kj}$, 我们有

$$\frac{\partial u_k}{\partial t} + \sum_i \sum_j \left\{ R_{ki} \lambda_i L_{ij} \frac{\partial u_j}{\partial x} \right\} = 0, \tag{18}$$

迎风格式为

$$u_{k,l}^{n+1} = u_{k,l}^{n}$$

$$-\frac{\Delta t}{\Delta x} \sum_{i} \sum_{j} \left\{ \operatorname{sgn}(\lambda_{i,l}^{n}) \lambda_{i,l}^{n} R_{ki,l}^{n} L_{ij,l}^{n} \left[u_{j,l}^{n} - u_{j,l-\operatorname{sgn}(\lambda_{i,l}^{n})}^{n} \right] \right\}$$
(19)

其中下角标 l 对应于空间格点位置, 其他下角标对应于分量.

4 守恒形式方程的特征向量计算

守恒形式下 A 的表达式

$$A = \frac{\partial f}{\partial w} = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0\\ \frac{1}{2}(\gamma - 3)u^2 & -(\gamma - 3)u & \gamma - 1\\ (\gamma - 1)u^3 - \gamma \frac{u}{\rho}E & \gamma \frac{1}{\rho}E - \frac{3}{2}(\gamma - 1)u^2 & \gamma u \end{bmatrix}$$

左右特征向量

$$R = \begin{bmatrix} 1 & 1 & 1 \\ u - c & u & u + c \\ H - uc & \frac{1}{2}u^2 & H + uc \end{bmatrix}$$

$$L = \frac{\gamma - 1}{2c^2} \begin{bmatrix} \frac{1}{2}u\left(u + \frac{2c}{\gamma - 1}\right) & -\left(u + \frac{c}{\gamma - 1}\right) & 1 \\ 2(H - u^2) & 2u & -2 \\ \frac{1}{2}u\left(u - \frac{2c}{\gamma - 1}\right) & -\left(u - \frac{c}{\gamma - 1}\right) & 1 \end{bmatrix}$$

其中

$$\begin{split} H = & \frac{E+p}{\rho} = \frac{c^2}{\gamma - 1} + \frac{1}{2}u^2, \\ c^2 = & \gamma \frac{p}{\rho}. \end{split}$$

5 分工说明

郑惠南提供了最初的报告文本,数值计算结果生成的图形文件. 高新亮对整个文档结构,规范,文件清单进行了检查,确认.

6 附件

- 1. assign3.tex-本报告 LATEX 文件.
- 2. assign3.pdf-本报告 PDF 输出文件.
- 3. References.bib 文献文件
- 4. GasUpwind261.eps-迎风格式计算结果, 261 网格.
- 5. GasvanLeer133.eps-van Leer TVD 格式计算结果, 133 网格.
- 6. GasvanLeer261.eps-van Leer TVD 格式计算结果, 261 网格.
- 7. Hydrodynamics.xlsx-相关问题 Excel 计算表格, 深绿色单元为输入, 可以变更, 供大家参考. 其中
 - (a) Riemann 表格中, B2 为 γ 值, B4–B6 和 E4–E6 分别是左侧和右侧的密度, 质量流及能量的初值. A25–A26 迭代用值, A24 为 A25 和 A26 的平均值. 22 行复制 24 行的值. 当 G24, 即 G22 值为零时, 得到此 Riemann 问题的解. N3 为时间值, 密度, 质量流及能量图形的坐标初值和对应比例分别由 N4–N6 和 O4–O6 调节.
 - (b) Hydrodynamics 表格为对应守恒型方程的矩阵特征值, 左右特征向量, 变量在各个波模的分解, 等等. 这些可以用于检查后续高精度格式计算的一些中间结果是否正确.

参考文献

- Harten, A. (1983). High resolution schemes for hyperbolic conservation laws. J. Comput. Phys., 49:357.
- Jeffrey, A. and Taniuti, T. (1964). Non-Linear Wave Propagation with Applications to Physics and Magnetohydrodynamics, volume 9 of Mathematics in Science and Engineering - A Series of Monographs and Textbooks. Academic Press, New York / London.
- van Leer, B. (1974). Towards the ultimate conservative difference scheme. ii. monotonicity and conservation combined in a second-order scheme. *Journal of Computational Physics*, 14:361–370.