斜切喷管内流场的数值研究

李秦宜,2011310754 刘洁,2011211149;赵思玉

摘要:采用 Roe 平均守恒型差分格式求解 Euler 方程,针对二维斜切喷管内可压缩流场进行数值模拟,分析不同斜切角度对流场特性的影响。

关键词:斜切喷管, Euler 方程,守恒型差分格式

1. 问题描述和分析

斜切喷管可以改善喷气发动机的矢量推力性能以及尾部噪声。图 1 给出了二维斜切喷管的示意图,其中扩张比 $A_e/A_t=2$, $R_b/R_t=1.5$, $\alpha=20^\circ$, ϕ 分别取 30° 、 60° 、 80° ,半角 $\theta=15^\circ$ 。 $R_t=5$ mm。喷管总压 P0=6Mpa, 总温 T0=3200K,比热比 k=1.26。认为流动处于设计工况,即在喉部马赫数 Ma=1,因此喉部前方为亚音速等熵压缩流动,喉部之后为超音速等熵膨胀。

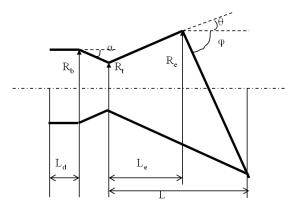


图 1 斜切喷管示意图

本文采用 Roe 平均守恒型差分格式求解 Euler 方程,可以准确求解间断、捕捉激波;改变斜切角 φ ,分析斜切角大小对求解结果的影响。

2. 数学模型

守恒型二维 Euler 方程为

$$\frac{\partial U}{\partial t} + \frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial G}{\partial y} = 0$$

其中

$$U = \begin{bmatrix} \rho \\ \rho u \\ \rho v \\ E \end{bmatrix}, F = \begin{bmatrix} \rho u \\ \rho u^2 + p \\ \rho u v \\ uE + up \end{bmatrix}, G = \begin{bmatrix} \rho v \\ \rho u v \\ \rho v^2 + p \\ vE + vp \end{bmatrix}, E = \frac{p}{\gamma - 1} + \frac{1}{2} \rho (u^2 + v^2)$$

将方程无量纲化,特征压力 p_a 取为 0.1 MPa,特征密度 ρ_a 取为 $1.0 kg/m^3$,特征长度 L_a 取为 R_n ,特征速度和特征时间的表达式为

$$u_a = \sqrt{p_a/\rho_a}$$
, $t_a = L_a/u_a$

无量纲化后的方程在形式上不发生变化。

3. 数值方法

3.1 基于有限体积法的守恒型差分格式及网格划分

基于有限体积法的守恒型差分格式的表达式为

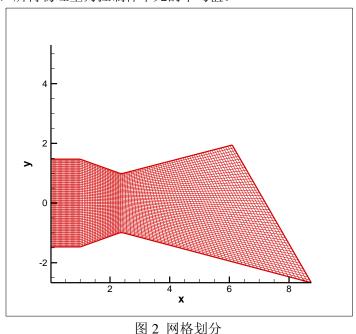
$$u_{j}^{n+1} = u_{j}^{n} - \lambda \left(g_{j+\frac{1}{2}}^{n} - g_{j-\frac{1}{2}}^{n} \right)$$

其中,λ表示网格比,g表示边界数值通量。求解局部 Riemann 问题在零点的值可以获得 Euler 方程的数值通量。求解的基本步骤为:

- 1) 已知 $t = t_n$ 时间层上的 u_i^n , 用分片常函数重构 $u(x,t_n)$;
- 2) 求解局部 Riemann 问题得到 $u(x,t_{n+1})$;
- 3) 求解 $u(x,t_{n+1})$ 在各单元的平均值,得到 u_i^{n+1} 。

本程序采用 Roe 平均方法近似求解局部 Riemann 问题。

网格划分采用 100×50 不规则四边形网格,如图 2 所示。对于这种非直角网格,用有限体积法更加直接,所得物理量为控制体单元的平均值。



3.2 Roe 平均方法

Godunov 格式需要精确求解局部 Riemann 问题。为减少计算量, Roe 平均方法采用近似系数矩阵, 使方程线性化, 从而可以通过简单的代数运算得到数值通量。一维 Euler 方程的 拟线性形式为

$$\frac{\partial U}{\partial t} + A(U) \frac{\partial U}{\partial x} = 0$$

Roe 平均方法的近似系数矩阵为

$$A^* = A(U^*), U^* = \frac{\sqrt{\rho_L}U_L^* + \sqrt{\rho_R}U_R^*}{\sqrt{\rho_L} + \sqrt{\rho_R}}$$

将矩阵 A*对角化:

$$A^* = R\Lambda L, |A^*| = R|\Lambda|L$$

边界数值通量为

$$g_{j+\frac{1}{2}}^{*n} = \frac{1}{2} \left(g_j^n + g_{j+1}^n \right) - \frac{1}{2} \left| A^* \right|_{j+\frac{1}{2}}^n \left(U_{j+1}^n - U_j^n \right)$$

对于多维问题,可以根据 Euler 方程的旋转不变性,通过求解沿边界法向的扩展一维 Riemann 问题近似得到边界处通量值。

3.3 边界条件的处理

对于入口边界,给定入口速度。入口速度根据相容关系求解:

$$u_{in} - \frac{2a_{in}}{\gamma - 1} = u - \frac{2a}{\gamma - 1}$$

假定管内流动处于设计工况,即喉部 Ma=1,根据气体一维等熵流动关系式

$$\frac{A}{A^*} = \frac{1}{Ma} \left(\frac{2}{\gamma + 1} + \frac{\gamma - 1}{\gamma + 1} Ma^2 \right)^{\frac{\gamma + 1}{2(\gamma - 1)}}$$

可以求得入口马赫数 Ma_{in} =0.4357。进而根据入口 Ma 和温度、压力的计算公式可以求得入口压力和温度:

$$\frac{T_0}{T} = 1 + \frac{\gamma - 1}{2} Ma^2, \frac{p_0}{p} = \left(1 + \frac{\gamma - 1}{2} Ma^2\right)^{\frac{\gamma}{\gamma - 1}}$$

对于固壁边界,通过虚拟节点给定边界条件。在虚拟网格上令法向速度与相邻单元相反, 压强及密度与相邻单元一致。出口边界由于是超音速流动,可直接外推出虚拟网格上的值。

3.4 时间推进方法和初始条件

采用守恒型差分格式求解发展型 Euler 方程,当时间充分长时将得到稳态解。时间方向采用两步 Runge-Kutta 格式:

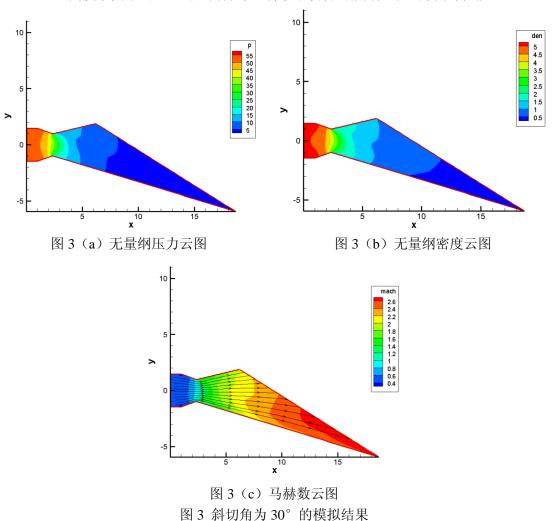
$$U^{n+\frac{1}{2}} = U^{n} + \tau \left(\frac{\partial U}{\partial t}\right)^{n}, U^{n+1} = U^{n} + \frac{\tau}{2} \left(\frac{\partial U}{\partial t}\right)^{n} + \frac{\tau}{2} \left(\frac{\partial U}{\partial t}\right)^{n+\frac{1}{2}}$$

初始条件的设置。给定初始无量纲参数,在喷管入口段根据滞止参数将初始无量纲场设为 p=60, $\rho=5.625$, u=v=0,在收缩及扩张段内初始场设为 p=1.0,u=v=0。

4. 模拟结果和讨论

图 3 给出了斜切角为 30°的模拟结果,其中图 3 (a)为无量纲压力云图,图 3 (b)为无量纲密度云图,图 3 (c)为马赫数云图;图 4 给出了斜切角为 60°的模拟结果;图 5 给出了斜切角为 80°的模拟结果。根据图 3-5 可以得到如下结论:

- (1) 三种斜切角度下,喉部马赫数均为 1 左右,喉部以前为熵压缩的亚音速流动, 喉部之后起始处形成了膨胀波,之后是等熵膨胀的超音速流动;
- (2) 三种斜切角度下,口处无量纲压力的最低值仍然大于1,因此,尾流在管口会形成过度膨胀;
- (3) 随着斜切角的增大,出口处压力、密度和马赫数分布均逐渐均匀。不同的斜切 角度改变了出口处的压力分布,将影响喷管的推力大小、方向等性能。



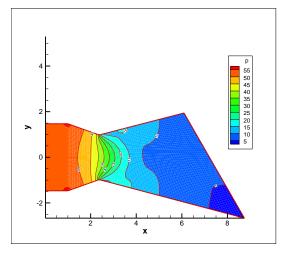


图 4 (a) 无量纲压力云图

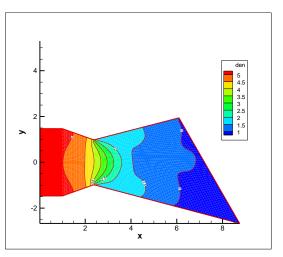


图 4 (b) 无量纲密度云图

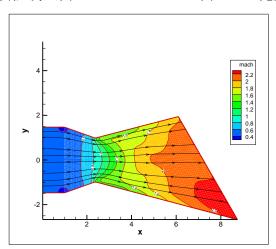
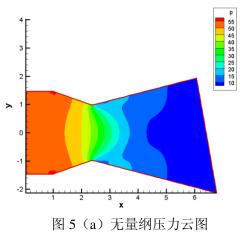


图 4 (c) 马赫数云图 图 4 斜切角为 60°的模拟结果



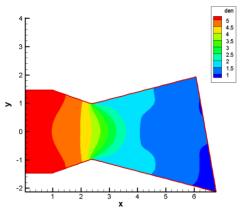


图 5 (b) 无量纲密度云图

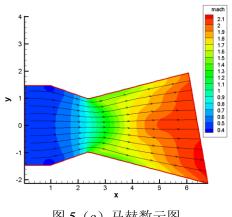


图 5 (c) 马赫数云图 图 5 斜切角为 80°的模拟结果

5. 结论

本文基于 Roe 平均方法的守恒型差分格式求解 Euler 方程,针对二维斜切喷管内可压缩流场进行数值模拟,分析了不同斜切角度对流场特性的影响。结果表明,程序可以准确模拟喷管内压缩-膨胀式的可压缩流动。随着斜切角的增大,出口处压力、密度和马赫数分布均逐渐均匀;不同的斜切角度改变了出口处的压力分布,将影响喷管的推力大小、方向等性能。