# rhoSimpleFoam解析

李东岳

## 1. 引言

可压缩求解器大多使用非稳态算法。得益于双曲方程的数学特征,这些方法使用密度作为主要变量,然后通过状态方程求解压力,即密度基求解器。但密度基求解器在应用于不可压缩流的情况下效率低下。一方面的解释是在不可压缩领域,压力与密度的耦合非常弱,另一方面的解释是不可压缩假定下音速趋向于无穷大,导致时间步长过小。rhoSimpleFoam为一个压力基、稳态的、无重力、可压缩、适用于全流速的求解器,主要用于求解普适性可压缩流动,也可用于求解低音速/超音速流动。在处理若可压缩流的情况下,类似的求解器为buoyantSimpleFoam,二者的主要区别在于后者考虑了浮力的作用,主要用于温度引起的浮力驱动流,并且后者只能处理亚音速流动。在应用于超音速的情况下,类似的求解器为rhoCentralFoam,后者使用中心迎风格式可以更尖锐的捕获激波不连续。相对于simpleFoam,rhoSimpleFoam需要处理压力-速度-密度三者的耦合问题。

# 2. 控制方程与算法

#### 2.1. 速度方程

rhoSimpleFoam中求解的为下述稳态质量方程、动量方程、以及状态方程:

$$\nabla \cdot \rho \mathbf{U} = 0, \tag{1}$$

$$\nabla \cdot (\rho \mathbf{U} \mathbf{U}) = -\nabla p + \nabla \cdot \tau, \tag{2}$$

$$p = \rho RT. \tag{3}$$

其中方程(1)没有时间项,并无明显的变量,更像是一种限定性条件。因此稳态求解器中不存在对质量方程的求解。同时,方程(1)中的 $\rho$ **U**可用于组建质量通量。 同时,rhoSimpleFoam中能量方程在求解能量变量后,对其直接求解即可,不涉及到速度-压力-密度耦合问题,此处略。上述三个方程,可用于迭代求解三个未知量: 速度、压力、密度。首先对方程(2)通过高斯定理进行对速度**U**的离散,组建速度方程有:

$$\int \nabla \cdot (\rho \mathbf{U} \mathbf{U}) dV = \int \rho \mathbf{U} \mathbf{U} \cdot d\mathbf{S} = \sum_{f} (\rho^{n} \mathbf{U}^{n} \mathbf{U}^{n+1})_{f} \cdot \mathbf{S}_{f} = \sum_{f} F_{f}^{n} \mathbf{U}_{f}^{n+1}, \tag{4}$$

$$\int \nabla p dV = \int p d\mathbf{S} = \sum_{f} p_f^n \mathbf{S}_f, \tag{5}$$

其中上标 $^n$ 表示为当前迭代步(已知),上标 $^{n+1}$ 表示下一个迭代步(待求),下标 $_f$ 表示网格单元面上的值, $\mathbf{S}_f$ 表示网格单元的各个面的面矢量, $F_f$ 为质量通量, $\mu$ 为运动粘度(假定粘度为常数)。此处略去粘性项 $_T$ 的离散且假定粘度为0。整理方程(4)、(5)有:

$$\sum_{f} F_f^n \mathbf{U}_f^{n+1} = -\sum_{f} p_f^n \mathbf{S}_f. \tag{6}$$

需要注意的是,方程(2)中的左边第二项(对流项)是非线性的。在求解的过程中,要么选择非线性求解器,要么将对流项线性化。由于非线性求解器非常复杂,因此在OpenFOAM均采用线性化处理。具体的,在对方程(4)中的左边第二项对流项离散中,其中的通量 $F_f^n$ 采用当前已知时间步的速度 $\mathbf{U}^n$ 来计算,同时保留速度 $\mathbf{U}^{n+1}_P$ 为未知量。这种将高阶非线性项降为一阶线性项的过程即为线性化操作。在计算中 $\mathbf{U}_f$ 需要从体心速度进行插值来获得,在此步可以引入各种插值格式。假设使用中心线性格式:

$$\mathbf{U}_f^{n+1} = \frac{\mathbf{U}_P^{n+1} + \mathbf{U}_N^{n+1}}{2}. (7)$$

$$p_f^n = rac{p_{
m P}^n + p_{
m N}^n}{2}.$$
 (8)

将方程(7),(8)代入到方程(6)有

$$\sum_{f} F_{f}^{n} \frac{\mathbf{U}_{P}^{n+1} + \mathbf{U}_{N}^{n+1}}{2} = -\sum_{f} \frac{p_{P}^{n} + p_{N}^{n}}{2} \mathbf{S}_{f}, \tag{9}$$

$$\sum_{f} \frac{F_f^n}{2} \mathbf{U}_{P}^{n+1} = -\sum_{f} \frac{F_f^n}{2} \mathbf{U}_{N}^{n+1} - \sum_{f} \frac{p_{P}^n + p_{N}^n}{2} \mathbf{S}_{f}.$$
 (10)

将上式简写为

$$A_{\rm P}^{n}\mathbf{U}_{\rm P}^{n+1} + \sum_{f} A_{\rm N}^{n}\mathbf{U}_{\rm N}^{n+1} = -\frac{1}{V_{\rm P}} \sum_{f} \frac{p_{\rm P}^{n} + p_{\rm N}^{n}}{2} \mathbf{S}_{f}, \tag{11}$$

其中 $A_P$ , $A_N$ 分别表示当前网格点与相邻网格点的离散系数:

$$A_{\rm P}^n = \frac{1}{V_{\rm P}} \sum_f \frac{F_f^n}{2},\tag{12}$$

$$A_{\rm N}^n = \frac{1}{V_{\rm P}} \frac{F_f^n}{2},$$
 (13)

求解方程(11)即可获得速度 $\mathbf{U}^{n+1}$ 。需要注意的是,当前密度、压力为 $\rho^n$ 与 $p^n$ ,二者并未更新。同时,对方程(11)进行转换有:

$$\mathbf{U}_{\mathrm{P}}^{n+1} = \mathbf{Hby} \mathbf{A}_{\mathrm{P}}^{n+1} - \frac{1}{A_{\mathrm{P}}^{n}} \frac{1}{V_{\mathrm{P}}} \sum_{f} p_{f}^{n} \mathbf{S}_{f}.$$
 (14)

其中**HbyA**定义为:

$$\mathbf{Hby} \mathbf{A}_{P}^{n+1} = \frac{-\sum_{N} A_{N}^{n} \mathbf{U}_{N}^{n+1}}{A_{P}^{n}}.$$
 (15)

参考Rhie & Chow插值,有:

$$\mathbf{U}_f^{n+1} = \mathbf{Hby} \mathbf{A}_f^{n+1} - \frac{1}{A_f^n} \left( \frac{1}{V_{\mathbf{P}}} \sum_f p_f^n \mathbf{S}_f \right)_f, \tag{16}$$

$$\mathbf{HbyA}_{f}^{n+1} = \left(\frac{-\sum_{N} A_{\mathbf{N}}^{n} \mathbf{U}_{\mathbf{N}}^{n+1}}{A_{\mathbf{P}}^{n}}\right)_{f}.$$
(17)

#### 2.2. 压力泊松方程

N-S方程求解的关键问题之一在于并没有压力的方程出现。同时,方程(11)求解的速度 $\mathbf{U}_{\mathbf{p}}^{n+1}$ 并不满足连续性方程。在下一个迭代步,速度、密度、以及压力需要满足连续性方程,因此相应的量需要进行修正。对于网格单元 $\mathbf{p}$ 的连续性方程 $\nabla \cdot \rho \mathbf{U} = \mathbf{0}$ 进行离散后的形式为(Demirdžić et al., 1993)

$$\sum_{f} (\rho_f^n + \rho_f') (\mathbf{U}_f^{n+1} + \mathbf{U}_f') \cdot \mathbf{S}_f = 0.$$

$$\tag{18}$$

其中 $\rho_f'$ 表示修正密度, $\mathbf{U}_f'$ 表示修正速度。结合状态方程:

$$\rho_f' = \frac{1}{RT} p_f' \tag{19}$$

方程(18)可以写为

$$\sum_{f} \left( \rho_f^n + \frac{1}{RT} p_f' \right) (\mathbf{U}_f^{n+1} + \mathbf{U}_f') \cdot \mathbf{S}_f = 0.$$
 (20)

展开为

$$\sum_{f} \left( \rho_f^n \mathbf{U}_f^{n+1} + \rho_f^n \mathbf{U}_f' + \frac{1}{RT} p_f' \mathbf{U}_f^{n+1} \right) \cdot \mathbf{S}_f = 0.$$
 (21)

其中p'U'被省略。考虑方程(14),有:

$$\mathbf{U}_{\mathbf{P}}^{n+2} = \mathbf{Hby} \mathbf{A}_{\mathbf{P}}^{n+2} - \frac{1}{V_{\mathbf{P}}} \frac{1}{A_{\mathbf{P}}^{n+2}} \sum_{f} p_{f}^{n+1} \mathbf{S}_{f}.$$
 (22)

方程(22)并不能够用来组建单变量压力方程( $\mathbf{HbyA}^{n+2}$ 与 $A_{\mathbf{P}}^{n+2}$ 未知)。因此在这里引入略去邻点影响的假定(用当前的 $\mathbf{HbyA}^{n+1}$ 代替 $\mathbf{HbyA}^{n+2}$ ),同时,假定密度依赖变量 $A_{\mathbf{P}}$ 不变,有:

$$\mathbf{U}_{P}^{n+2} = \mathbf{Hby} \mathbf{A}_{P}^{n+1} - \frac{1}{V_{P}} \frac{1}{A_{P}^{n}} \sum_{f} p_{f}^{n+1} \mathbf{S}_{f}.$$
 (23)

方程(23)与(14)相减有:

$$\mathbf{U}_{\mathrm{P}}^{\prime} = -\frac{1}{V_{\mathrm{P}}} \frac{1}{A_{\mathrm{P}}^{n}} \sum_{f} p_{f}^{\prime} \mathbf{S}_{f} \tag{24}$$

参考Rhie & Chow插值,面上的修正速度为

$$\mathbf{U}_f' = -\frac{1}{V_{\rm P}} \frac{1}{A_f^n} \left( \sum_f p_f' \mathbf{S}_f \right)_f \tag{25}$$

将方程(25)、(16)代入到(21)有:

$$\sum_f \left( \rho_f^n \Bigg( \mathbf{Hby} \mathbf{A}_f^{n+1} - \frac{1}{V_\mathrm{P}} \, \frac{1}{A_f^n} \Bigg( \sum_f p_f^n \mathbf{S}_f \Bigg)_f \right) - \rho_f^n \frac{1}{V_\mathrm{P}} \, \frac{1}{A_f^n} \Bigg( \sum_f p_f' \mathbf{S}_f \Bigg)_f + \frac{1}{RT} \, p_f' \mathbf{U}_f^{n+1} \Bigg) \cdot$$

引入修正压力:

$$p_f^{n+1} = p_f^n + p_f' (27)$$

整理方程(26)有

$$\sum_{f} \left( \frac{\rho_f^n}{A_f^n} \left( \frac{1}{V_P} \sum_{f} p_f^{n+1} \mathbf{S}_f \right)_f \right) \cdot \mathbf{S}_f = \sum_{f} \rho_f^n \mathbf{Hby} \mathbf{A}_f^{n+1} \cdot \mathbf{S}_f + \sum_{f} \frac{1}{RT} p_f' \mathbf{U}_f^{n+1} \cdot \mathbf{S}_f \quad (28)$$

其中

$$\frac{1}{RT} = \frac{\gamma}{c^2} = \frac{\partial \rho}{\partial p}.\tag{29}$$

其中c为音速。对于马赫数较小的流动,c趋向于无穷大。1/RT可以省略,即:

$$\sum_{f} \left( \frac{\rho_f^n}{A_f^n} \left( \frac{1}{V_P} \sum_{f} p_f^{n+1} \mathbf{S}_f \right)_f \right) \cdot \mathbf{S}_f = \sum_{f} \rho_f^n \mathbf{Hby} \mathbf{A}_f^{n+1} \cdot \mathbf{S}_f. \tag{30}$$

有连续形式:

$$\nabla \cdot \left( \frac{\rho^n}{A^n} \nabla p^{n+1} \right) = \nabla \cdot \rho^n \mathbf{Hby} \mathbf{A}^{n+1}$$
 (31)

求解方程(31)有马赫数较小的 $p^{n+1}$ 。对于马赫数较大的流动,1/RT不能省略,继续将方程(16)代入到(28)的右侧:

$$\sum_{f} \rho_f^n \mathbf{Hby} \mathbf{A}_f^{n+1} \cdot \mathbf{S}_f + \sum_{f} \frac{1}{RT} p_f' \mathbf{U}_f^{n+1} \cdot \mathbf{S}_f$$

$$= \sum_{f} \rho_f^n \mathbf{Hby} \mathbf{A}_f^{n+1} \cdot \mathbf{S}_f + \sum_{f} \frac{p_f'}{RT} \mathbf{Hby} \mathbf{A}_f^{n+1} \cdot \mathbf{S}_f + \sum_{f} \frac{p_f'}{RT} \left( -\frac{1}{A_f^n} \left( \frac{1}{V_{\mathrm{P}}} \sum_{f} p_f^n \mathbf{S}_f \right)_{f,\ell} \right)$$

$$\sum p^{n+1}$$

$$=\sum_{f} \frac{1}{RT} \mathbf{H} \mathbf{b} \mathbf{y} \mathbf{A}_{f}^{*} \cdot \mathbf{S}_{f} + \sum_{f} \rho_{f} \left( -\frac{1}{A_{f}^{n}} \left( \frac{1}{V_{P}} \sum_{f} p_{f}^{*} \mathbf{S}_{f} \right) \right)$$

结合方程(25),有

$$\sum_{f} \rho_f' \left( -\frac{1}{A_f^n} \left( \frac{1}{V_P} \sum_{f} p_f^n \mathbf{S}_f \right)_f \right) \cdot \mathbf{S}_f = \sum_{f} \rho_f' \mathbf{U}_f' \cdot \mathbf{S}_f$$
 (33)

可见,方程(33)中由于 $\rho_f' \mathbf{U}_f'$ 乘积项可以忽略。因此有连续形式:

$$abla \cdot \left( \frac{1}{RT} \mathbf{Hby} \mathbf{A}^{n+1} p^{n+1} \right) = 
abla \cdot \left( \frac{\rho^n}{A^n} \nabla p^{n+1} \right)$$
 (34)

在求得 $p^{n+1}$ 之后,回代到方程(23)有 $\mathbf{U}^{n+2}$ 。这里的 $\mathbf{U}^{n+2}$ 未必满足连续性方程,同时由于方程(23)附加假定,需要再次进行速度压力耦合迭代求解。在迭代过程中,由于压力由 $p^n$ 变为 $p^{n+1}$ ,密度需要进行更新来重新计算 $A_P$ 以及 $A_N$ 。总而言之,可压缩SIMPLE算法中的的迭代过程可以表示为下面几个步骤:

- 1. 依据初始条件,构建速度矩阵,依据当前密度,获得 $A_P$ 以及 $A_N$ ;
- 2. 求解方程(11)获得速度 $U^{n+1}$ ;
- 3. 通过方程(15)组建 $HbyA^{n+1}$ ;
- 4. 近音速条件下,求解方程(34)获得压力 $p^{n+1}$ ,低音速情况下,求解方程(31)获得压力 $p^{n+1}$ ;
- 5. 通过方程(23)更新速度有 $\mathbf{U}^{n+2}$ ;
- 6. 通过状态方程更新密度;
- 7. 回到第一步继续迭代几次;

## 3. 二维叶栅验证算例

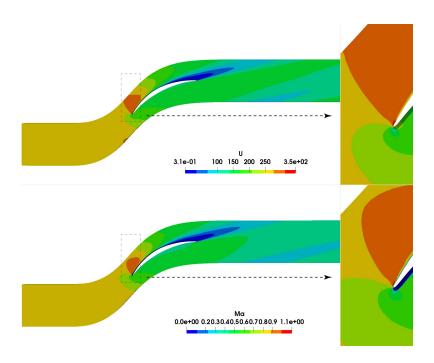
rhoSimpleFoam自带若干算例。在OpenFOAM-7中,自带的算例主要为以下几个:

- aerofoilNACA0012: 马赫数约为0.6的可压缩流动;
- o squareBend: 弯管内的超音速流动;

上述算例均可在OpenFOAM自带的tutorials里面找到,在此不做过多介绍。本算例与网格为CFD中文网用户上传的算例,算例针对rhoSimpleFoam做了一定的适配。算例网格为CFD中文网用户自行生成的2D纯六面体结构网格。右侧为出口,左侧为进口。具体如下:

- o 初始场 p:内部即均一分布 uniform 1e5;注意可压缩流体求解器压力为真实的压力值,不可压缩流体的压力为相对压力值。进口采用总压边界条件 totalPressure,出口采用固定平均值 fixedMean,压力场构成压力梯度驱动流体流动。壁面零法向梯度;
- o 初始场速度 U:内部场速度为均一分布: uniform (82 97 0);进口速度给定方向,采用 pressureDirectedInletVelocity 边界条件,出口速度给定零法向梯度,壁面无滑移;

- o 初始场温度 T:内部场为 uniform 288.15;壁面为零法向梯度;进口采用总温度边界条件 totalTemperature,出口采用零法向梯度,壁面零法向梯度;
- o 湍流相关变量 k, omega, nut 采用常见的进口固定值, 出口零梯度, 壁面函数边界条件;
- o 需要注意的本算例网格针对叶栅上下面采用的cyclicAMI,并制定交界面上下平移对接,即网格 边界中的关键词 translational 的含义,其中 separationVector 表示位移矢量。可以看出本算例 网格已经经过精细调节,不存在网格导致发散问题;



constant文件夹的物性主要设置如下:

。 湍流模型turbulenceProperties字典文件选择雷诺平均,即 RAS ,下方为指定的 kOmega 模型的模型系数

```
RAS
{
    RASModel kOmega;
    turbulence on;
    printCoeffs on;
    kOmegaSSTCoeffs
        alphaK1 0.85;
        alphaK2 1;
        alphaOmega1 0.5;
        alphaOmega2 0.856;
        beta1 0.075;
        beta2 0.0828;
        betaStar 0.09;
        gamma1 0.555556;
        gamma2 0.44;
        a1 0.31;
        b1 1;
        c1 10;
        F3 false;
    }
}
```

o 热动力库进行空气的标准指定,粘度项通过Sutherland模型指定:

```
mixture
{
    specie
    {
        nMoles 1;
        molWeight 28.9;
    }
    thermodynamics
    {
        Cp 1004;
        Hf 0;
    }
    transport
    {
        As 1.512e-006;
        Ts 120;
    }
}
```

详细设置不便于在此处一一说明,可下载算例文件查看。用户可以直接输入

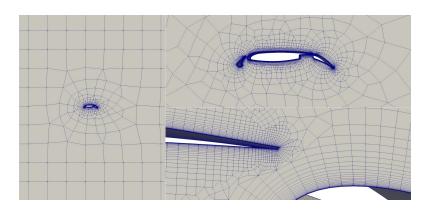
```
rhoSimpleFoam
```

进行求解。运算结果可参考下图。参考CFD中文网的相关讨论,本算例捕获到了叶片前缘的局部高速,更详细的结果可自行分析,研究湍流模型、壁面函数以及其他模型参数对结果的影响。

点击下载算例文件

# 4. 三段翼亚音速流动

本算例文件来自于CFD中文网的相关讨论。算例求解三段翼的亚音速流动( $|\mathbf{U}| = 125 \text{ m/s}$ )。用户进行设置的时候,遇到了严重的收敛问题。算例constant文件夹的设置参考之前的算例。进口以及边界条件设置如下:



o 初始场 p:内部即均一分布 uniform 1e5;注意可压缩流体求解器压力为真实的压力值,不可压缩流体的压力为相对压力值。进口采用固定值 fixedValue,出口采用零梯度 zeroGradient,壁面零法向梯度。上下采用 symmetry 对称面条件;

- o 初始场速度 U:内部场速度为均一分布: uniform (125 0 0);进口速度固定值 fixedValue,出口速度给定零法向梯度,壁面无滑移,上下采用 symmetry 对称面条件;
- o 初始场温度 T:内部场为 uniform 300;壁面为零法向梯度;进口采用固定值 fixedValue,出口采用零法向梯度,壁面零法向梯度;
- o 湍流相关变量 k, omega, nut 采用常见的进口固定值, 出口零梯度, 壁面函数边界条件;

由于可压缩求解器温度/压力的耦合作用,可压缩算例的边界条件需要细心的调节。同时:算例 system文件夹下的fvOptions提供一定的稳定性限制。本算例对温度T进行上下界限制:

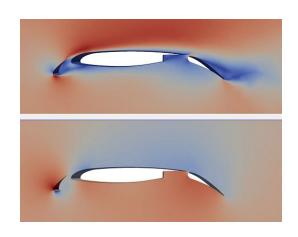
```
limitT
{
   type    limitTemperature;
   min    101;
   max    1000;
   selectionMode all;
}
```

详细设置不便于在此处一一说明,可下载算例文件查看。用户可以直接输入

```
rhoSimpleFoam
```

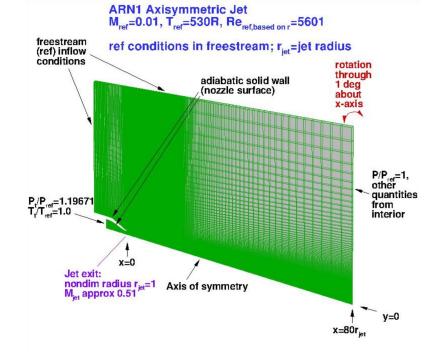
进行求解。运算结果可参考下图。初步计算表明湍流模型对算例结果的影响较大,用户可尝试使用不同的湍流模型进行计算。

点击下载算例文件



### 5. 亚音速轴对称射流

本算例文件来自于CFD中文网的相关讨论。算例对标NASA的提供的轴对称亚音速流动。出口流速大概在165m/s。用户进行设置的时候,遇到了1)稳态瞬态结果对不上,2)进口速度震荡问题。算例 constant文件夹的设置参考之前的算例。湍流模型采用 kOmegaSST 。进口以及边界条件设置如下:



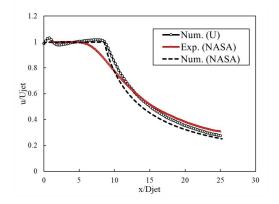
- o 初始场 p:内部即均一分布 uniform 1e5;注意可压缩流体求解器压力为真实的压力值,不可压缩流体的压力为相对压力值。进口采用固定值 totalPressure 总压边界条件,总压的值为119671,出口采用固定值 fixedValue,构成压力驱动流动,其他自由面采用 freestreamPressure 自由流边界,轴对称边界采用 wedge,壁面采用零法向梯度;
- o 初始场速度 U:内部场速度为均一分布: uniform (3.4 0 0);进口速度采用类似inletOutlet的 边界条件 pressureInletOutletVelocity,出口速度给定零法向梯度,其他自由面采用 freestreamPressure 自由流边界,轴对称边界采用 wedge,壁面采用无滑移壁面;
- o 初始场温度 T:内部场为 uniform 274.4;壁面为零法向梯度;进口采用固定值 inletOutlet,出口采用零法向梯度;
- o 湍流相关变量 k, omega, nut 以及热导率 alphat 采用常见的进口固定值,出口零梯度,壁面函数边界条件:

详细设置不便于在此处一一说明,可下载算例文件查看。用户可以直接输入

rhoSimpleFoam

进行求解。运算结果可参考下图。

点击下载算例文件



更新历史 2020.06.29增加算例 | 2020.06.02增加算例 | 2020.03.04创立页面

东岳流体 2014 - 2020 勘误、讨论、补充内容请前往CFD中文网