

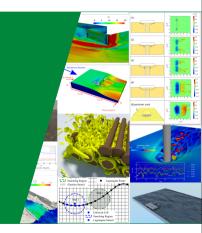
中国农业大学 流体机械与流体工程系

2025年春季《计算流体动力学编程实践》

5.2 近壁面模型 /壁面函数

徐云成

⊠ycxu@cau.edu.cn



在近壁区域需要考虑以下效应

- ▶ 低雷诺数: 当趋近于壁面时,湍流雷诺数($Re_L = k^2/(\epsilon \nu)$)趋近于0
- ▶ 高剪切率(shear rate): 最高剪切率($\partial U/\partial y$)发生在壁面
- ▶ 湍流波动在垂直于壁面方向(wall-normal)上的减弱,较其他两个方向更快

湍流模型会因此做相应的修改

Damping functions阻尼函数

在标准 $k - \epsilon$ 模型中,湍流黏性系数可以写成

$$\nu_t = C_\mu \frac{k^2}{\epsilon}$$

但是该方程在近壁面往往高估湍流黏性系数。因此使用阻尼函数 f_{μ}

$$u_t = f_\mu C_\mu \frac{k^2}{\epsilon}$$

一般阻尼函数可以定义为湍流雷诺数相关, 例如

$$f_{\mu}=e^{\dfrac{-2.5}{1+Re/50}}$$
 Jones and Launder (1972)



Damping functions阻尼函数

在标准 $k - \epsilon$ 模型中,湍流黏性系数可以写成

$$\nu_t = C_\mu \frac{k^2}{\epsilon}$$

但是该方程在近壁面往往高估湍流黏性系数。因此使用阻尼函数 f_{μ}

$$\nu_t = f_{\mu} C_{\mu} \frac{k^2}{\epsilon}$$

一般阻尼函数可以定义为湍流雷诺数相关,例如

$$f_{\mu} = e^{\frac{-2.5}{1 + Re/50}}$$
 Jones and Launder (1972)

 $f_{\mu}=1-e^{-0.0002y^+-0.00065y^{+2}}$ Rodi and Mansour (1993) 2025年春季《计算流体动力学编程实践》 by 徐云成 @ 中国农业大学 流体机械与流体工程系 2025 年 4 月 25 日

```
OpenFOAM® 中计算壁面上的y+
```

<solver> -postProcess -func yPlus

例如

simpleFoam -postProcess -func yPlus

vPlus

```
const fvPatchList& patches = mesh .boundarv():
forAll(patches, patchi)
   const fvPatch& patch = patches[patchi]:
    if (isA<nutWallFunctionFvPatchScalarField>(nutBf[patchi]))
       const nutWallFunctionFvPatchScalarField& nutPf =
            dynamic cast<const nutWallFunctionFvPatchScalarField&>
               nutBf[patchi]
       yPlusBf[patchi] = nutPf.yPlus();
    else if (isA<wallFvPatch>(patch))
       vPlusBf[patchil =
            d[patchi]
           *sart
               nuEffBf[patchil
               *mag(turbModel.U().boundaryField()[patchi].snGrad())
            )/nuBf[patchil:
  u_{	au}^2=	au=
u_{Eff} rac{\partial u_x}{\partial y_1} 2025年春季《计算流体动力学编程实践》 by 徐云成 @ 中国农业大学 流体机械与流体工程系 2025
```

$$y^{+} = d\sqrt{\nu_{Eff} \frac{\partial \mathbf{u}}{\partial \mathbf{n}}} / \nu$$
$$y^{+} = y\sqrt{\nu_{Eff} \frac{\partial \mathbf{u}}{\partial y}} / \nu$$

定义:

$$y^+ = \frac{yu_\tau}{\nu} = \frac{yu^*}{\nu}$$

 u_{τ} 或 u^* 被称为剪切速度 shear velocity

$$u^+ = \frac{u}{u_-}$$

$$u_{\tau}^2 = \tau = \nu_{Eff} \frac{\partial u_{a}}{\partial t}$$

Shear velocity/friction velocity 剪切速度:

$$u_{\tau} = u^* = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}}$$

无量纲速度:

$$u^+ = \frac{u}{u}$$

其中 τ_w 是指壁面剪切力 wall shear stress

$$\tau_w = \tau(y=0) = \left. \mu \frac{\partial u}{\partial y} \right|_{y=0}$$

大重纲壁囬距离 wall distance:

$$y^+ = \frac{yu_\tau}{\nu}$$

注意

- μ是动力黏性系数(dynamic viscosity)
- ▶ ν是运动黏性系数(kinematic viscosity

$$\mathbf{v} = \frac{\mu}{\rho} \Rightarrow u_{\tau} = \sqrt{\tau_w} \mathbf{n} u_{\tau} = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}} \mathbf{a} \mathbf{n}$$



Shear velocity/friction velocity 剪切速度:

$$u_{\tau} = u^* = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}}$$

无量纲速度:

$$u^+ = \frac{u}{u_\tau}$$

其中 τ_w 是指壁面剪切力 wall shear stress

$$\tau_w = \tau(y=0) = \left. \mu \frac{\partial u}{\partial y} \right|_{y=0}$$

无量纲壁面距离 wall distance:

$$y^+ = \frac{yu_\tau}{\nu}$$

注意

- μ是动力黏性系数(dynamic viscosity)
- ▶ ν是运动黏性系数(kinematic viscosity

$$\mathbf{\nu} = \frac{\mu}{\rho} \Rightarrow u_{\tau} = \sqrt{\tau_w} \mathbf{n} u_{\tau} = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}} \mathbf{n} \mathbf{n}$$

Shear velocity/friction velocity 剪切速度:

$$u_{\tau} = u^* = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}}$$

无量纲速度:

$$u^+ = \frac{u}{u_\tau}$$

其中 τ_w 是指壁面剪切力 wall shear stress

$$\tau_w = \tau(y=0) = \left. \mu \frac{\partial u}{\partial y} \right|_{y=0}$$

无量纲壁面距离 wall distance:

$$y^+ = \frac{yu_\tau}{\nu}$$

注意:

- ▶ µ是动力黏性系数(dynamic viscosity)
- ▶ ν是运动黏性系数(kinematic viscosity)

$$u = \frac{\mu}{\rho} \Rightarrow u_{\tau} = \sqrt{\tau_w} \pi u_{\tau} = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}}$$
都对

Shear velocity/friction velocity 剪切速度:

$$u_{\tau} = u^* = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}}$$

无量纲速度:

$$u^+ = \frac{u}{u_\tau}$$

其中 τ_w 是指壁面剪切力 wall shear stress

$$\tau_w = \tau(y=0) = \mu \frac{\partial u}{\partial y} \Big|_{y=0}$$

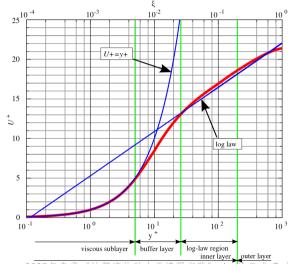
无量纲壁面距离 wall distance:

$$y^+ = \frac{yu_{\tau}}{\nu}$$

注意:

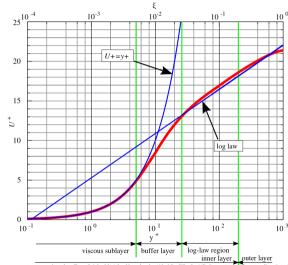
- μ是动力黏性系数(dynamic viscosity)
- ▶ ν是运动黏性系数(kinematic viscosity)

$$u = \frac{\mu}{\rho} \Rightarrow u_{\tau} = \sqrt{\tau_w} \pi u_{\tau} = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}} \pi \pi$$



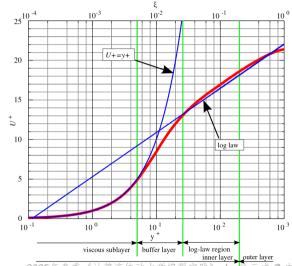
- ► 靠近壁面产生黏性阻尼会减弱速度 波动
- ▶ <u>壁面阻挡</u>会减弱垂直壁面方向速度 波动
- ▶ 远离壁面方向,较大平均速度梯度⇒较大湍动能⇒强湍流
- u、k、∈、浓度、温度分布曲线较陡 峭(梯度较大),有较强的质量、动 量输运过程

| Touth layer |



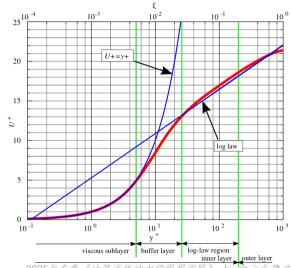
- ► 靠近壁面产生<mark>黏性阻尼</mark>会减弱速度 波动
- ▶ 壁面阻挡会减弱垂直壁面方向速度 波动
- ▶ 远离壁面方向,较大平均速度梯度⇒较大湍动能⇒强湍流
- u、k、ϵ、浓度、温度分布曲线较陡 峭(梯度较大),有较强的质量、动 量输运过程

2025年春季《计算流体动力学编程实践》 by 徐云成 @ 中国农业大学 流体机械与流体工程系 2025 年 4 月 25 日



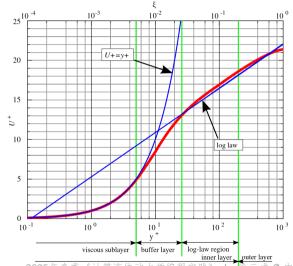
- ► 靠近壁面产生<mark>黏性阻尼</mark>会减弱速度 波动
- ► <mark>壁面阻挡</mark>会减弱垂直壁面方向速度 波动
- ▶ 远离壁面方向,较大平均速度梯度⇒较大湍动能⇒强湍流
- u、k、ϵ、浓度、温度分布曲线较陡 峭(梯度较大),有较强的质量、动 量输运过程

2025年春季《计算流体动力学编程实践》 by 徐云成 @ 中国农业大学 流体机械与流体工程系 2025 年 4 月 25 日



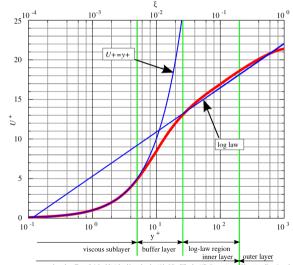
- ► 靠近壁面产生<mark>黏性阻尼</mark>会减弱速度 波动
- ▶ 壁面阻挡会减弱垂直壁面方向速度 波动
- 远离壁面方向,较大平均速度梯度⇒较大湍动能⇒强湍流
- ► u、k、e、浓度、温度分布曲线较陡峭(梯度较大),有较强的质量、动量输运过程

2025年春季《计算流体动力学编程实践》 by 徐云成 @ 中国农业大学 流体机械与流体工程系 2025 年 4 月 25 日

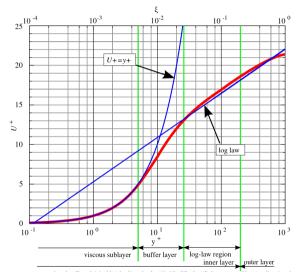


- ► 靠近壁面产生<mark>黏性阻尼</mark>会减弱速度 波动
- ▶ <mark>壁面阻挡</mark>会减弱垂直壁面方向速度 波动
- 远离壁面方向,较大平均速度梯度⇒较大湍动能⇒强湍流
- u u k ϵ ϵ ϵ 浓度、温度分布曲线较陡峭(梯度较大),有较强的质量、动量输运过程

近壁面流动特征



- ▶ viscous sub-layer/ laminar sub-layer (黏性层)(0 < y⁺ < 5):层流,黏 性力主导
- ▶ buffer layer (5 < y⁺ < 30): 黏性和 湍流同样重要
- ▶ log-layer(对数层($y^+>30$):完全 湍流 fully turbulent, inertial sub-layer(惯性 层)($30< y^+<200$)



log-law(无量纲形式):

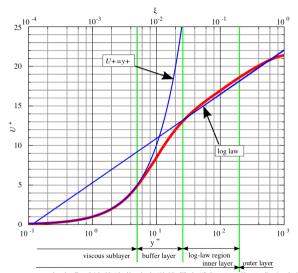
$$u^{+} = \frac{1}{\kappa} \ln y^{+} + C \tag{1}$$

其中, κ 是冯卡门常数,对于光滑壁 面 $\kappa \approx 0.41, \ C = 5.56$

$$u^{+} = \frac{1}{\kappa} \ln(Ey^{+}) \tag{2}$$

log-law(有量纲形式):

$$u = \frac{u_{\tau}}{\kappa} \ln \frac{y}{y_0}$$



log-law(无量纲形式):

$$u^+ = \frac{1}{\kappa} \ln y^+ + C \tag{1}$$

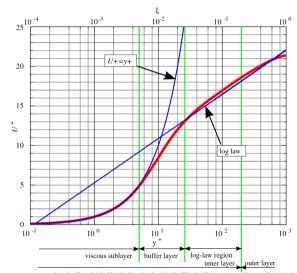
其中, κ 是冯卡门常数,对于光滑壁 面 $\kappa \approx 0.41,\ C=5.56$ 另一种形式:

$$u^{+} = \frac{1}{\kappa} \ln(Ey^{+}) \tag{2}$$

og-law (有量纲形式):

$$u = \frac{u_{\tau}}{\kappa} \ln \frac{y}{y_0}$$





log-law(无量纲形式):

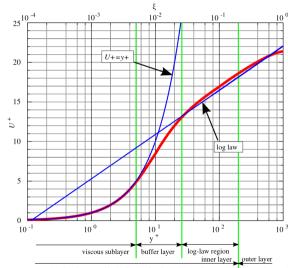
$$u^+ = \frac{1}{\kappa} \ln y^+ + C \tag{1}$$

其中, κ 是冯卡门常数,对于光滑壁 面 $\kappa \approx 0.41,\ C=5.56$ 另一种形式:

$$u^{+} = \frac{1}{\kappa} \ln(Ey^{+}) \tag{2}$$

log-law(有量纲形式):

$$u = \frac{u_{\tau}}{\kappa} \ln \frac{y}{y_0}$$

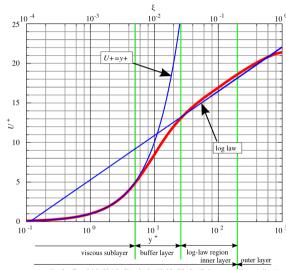


$$u^+ = \begin{cases} y^+ & \text{if } y^+ < y^+_{\text{Laminar}} \\ \frac{1}{\kappa} \ln(Ey^+) & \text{if } y^+ \ge y^+_{\text{Laminar}} \end{cases}$$

Spalding wall function (Spalding, 1961) nutUSpaldingWallFunction

$$y^{+} = u^{+} + \frac{1}{E} \left[e^{\kappa u^{+}} - 1 - \kappa u^{+} - \frac{(\kappa u^{+})^{2}}{2!} - \frac{(\kappa u^{+})^{3}}{3!} \right]$$





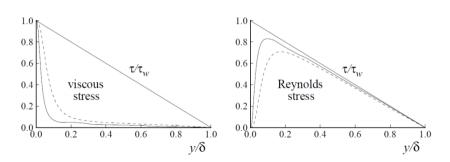
$$u^+ = \begin{cases} y^+ & \text{if } y^+ < y^+_{\text{Laminar}} \\ \frac{1}{\kappa} \ln(Ey^+) & \text{if } y^+ \ge y^+_{\text{Laminar}} \end{cases}$$

Spalding wall function (Spalding, 1961) nutUSpaldingWallFunction

$$y^{+} = u^{+} + \frac{1}{E} \left[e^{\kappa u^{+}} - 1 - \kappa u^{+} - \frac{(\kappa u^{+})^{2}}{2!} - \frac{(\kappa u^{+})^{3}}{3!} \right]$$

总剪切应力 total shear stress

$$\tau = \underbrace{\mu \frac{\partial u}{\partial y}}_{\text{Stress}} \underbrace{-\rho \overline{u'v'}}_{\text{Ä\hat{R}} \text{in}} \tag{4}$$



当 $y<0.1\delta$ 时,总剪切力几乎是常数,等于壁面剪切力 $\tau\approx\tau$ 。 2025年春季《计算流体切力等编程实践》 by 你公成 @ 中国农业大学 流体机械与流体工程系 2025年4月25日



定义一个重要的速度尺度,剪切速度

$$\tau_w = \rho u_\tau^2 \Rightarrow u_\tau = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}}$$

近壁面不同尺度

- lacktriangleright 非常靠近壁面时,运动黏性系数u和壁面剪切力 au_w 这两个参数比较重要
- ▶ 因此,速度尺度用剪切速度 τ ,长度尺度用黏性长度尺度

$$\delta_{\nu} = \frac{\nu}{u_{\tau}}$$

▶ 所以可以无量纲化

$$u^+ = \frac{u}{u_\tau}, \qquad y^+ = \frac{y}{\delta_\nu} = \frac{u_\tau y}{\nu}$$

很明显,如是一个局部雷诺数,可以用来衡量距离壁面不同位置时,黏性力和活

定义一个重要的速度尺度,剪切速度

$$\tau_w = \rho u_\tau^2 \Rightarrow u_\tau = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}}$$

近壁面不同尺度:

- ightharpoonup 非常靠近壁面时,运动黏性系数u和壁面剪切力u。这两个参数比较重要
- ▶ 因此,速度尺度用剪切速度 τ ,长度尺度用黏性长度尺度

$$\delta_{\nu} = \frac{\nu}{u_{\tau}}$$

▶ 所以可以无量纲化

$$u^+ = \frac{u}{u_\tau}, \qquad y^+ = \frac{y}{\delta_\nu} = \frac{u_\tau y}{\nu}$$

很明显,如是一个局部雷诺数,可以用来衡量距离壁面不同位置时,黏性力和湍流2025年春季或译第流体动力学编程实践》 by 徐云成 @ 中国农业大学 流体机械与流体工程系 2025 年 4 月 25 日

定义一个重要的速度尺度,剪切速度

$$\tau_w = \rho u_\tau^2 \Rightarrow u_\tau = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}}$$

近壁面不同尺度:

- ightharpoonup 非常靠近壁面时,运动黏性系数u和壁面剪切力u。这两个参数比较重要
- ▶ 因此,速度尺度用剪切速度 τ ,长度尺度用黏性长度尺度

$$\delta_{\nu} = \frac{\nu}{u_{\tau}}$$

▶ 所以可以无量纲化

$$u^+ = \frac{u}{u_\tau}, \qquad y^+ = \frac{y}{\delta_\nu} = \frac{u_\tau y}{\nu}$$

很明显, y^+ 是一个局部雷诺数,可以用来衡量距离壁面不同位置时,黏性力和湍流 $\frac{1}{2}$ $\frac{$

定义一个重要的速度尺度,剪切速度

$$\tau_w = \rho u_\tau^2 \Rightarrow u_\tau = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}}$$

近壁面不同尺度:

- ▶ 非常靠近壁面时,运动黏性系数 ν 和壁面剪切力 τ_w 这两个参数比较重要
- ▶ 因此,速度尺度用剪切速度 τ ,长度尺度用黏性长度尺度

$$\delta_{\nu} = \frac{\nu}{u_{\tau}}$$

▶ 所以可以无量纲化

$$u^+ = \frac{u}{u_\tau}, \qquad y^+ = \frac{y}{\delta_\nu} = \frac{u_\tau y}{\nu}$$

很明显, y^+ 是一个局部雷诺数,可以用来衡量距离壁面不同位置时,黏性力和湍流的網查季型 x 体体动力学编程实践》 by 徐云成 @ 中国农业大学 流体机械与流体工程系 2025 年 4 月 25 日

定义一个重要的速度尺度, 剪切速度

$$\tau_w = \rho u_\tau^2 \Rightarrow u_\tau = \sqrt{\frac{\tau_w}{\rho}}$$

近壁面不同尺度:

- ▶ 非常靠近壁面时,运动黏性系数 ν 和壁面剪切力 τ_w 这两个参数比较重要
- ightharpoonup 因此,速度尺度用剪切速度au,长度尺度用黏性长度尺度

$$\delta_{\nu} = \frac{\nu}{u_{\tau}}$$

▶ 所以可以无量纲化

$$u^+ = \frac{u}{u_\tau}, \qquad y^+ = \frac{y}{\delta_\nu} = \frac{u_\tau y}{\nu}$$

很明显, y^+ 是一个局部雷诺数,可以用来衡量距离壁面不同位置时,黏性力和湍流的相对重要性体动力学编程实践》 by 徐云成 @ 中国农业大学 流体机械与流体工程系 2025 年 4 月 25 日

- ▶ 在边界层内部($y < 0.1\delta$),重要的参数包括 U, y, τ_w, ρ, ν ,但是边界层厚度 δ 不 重要
- ▶ 3个变量,3个独立量纲(m,s,kg),组成2个独立的无量纲组: $u^+ = \frac{u}{u_\tau}$ 和 $y^+ = \frac{u_\tau y}{\nu}$
- ▶ 存在普适性函数

$$u^+ = f_w(y^+)$$

- ▶ 在边界层外部, 重要的参数包括 $U, y, \tau_w, \rho, \delta$, 不包括 ν
- ▶ 3个变量, 3个独立量纲(m,s,kg), 组成2个独立的无量纲组:

$$\frac{u_e-u}{u_\tau} \ \text{ fl} \eta = \frac{y}{\delta}$$

▶ 不存在普适性函数

$$u_e - u = f_o(\eta)$$

- ▶ 边界层内部($y < 0.1\delta$) $u^+ = f_w(y^+)$
- ▶ 边界层外部($y > \delta$) $u_e^+ u^+ = f_o(\eta)$

若
$$\delta^+ = \delta u_\tau / \nu$$
,那么 $y^+ = \eta \delta^+$ 。对 $0.1\delta < y < \delta$ 部分,两个方程相加 $u_e^+(\delta^+) = f_o(\eta) + f_w(\eta \delta^+)$

方程两侧对 δ +求导

$$u_e^{+\prime}(\delta^+) = 0 + \eta f_w'(\eta \delta^+)$$

再对η求导

$$0 = f'_{w}(\eta \delta^{+}) + \eta \delta^{+} f''_{w}(\eta \delta^{-})$$
$$= f'_{w}(y^{+}) + y^{+} f''_{w}(y^{+})$$
$$= \frac{d}{dy^{+}} \left(y^{+} \frac{df_{w}}{dy^{+}} \right)$$

- ▶ 边界层内部($y < 0.1\delta$) $u^+ = f_w(y^+)$
- ▶ 边界层外部($y > \delta$) $u_e^+ u^+ = f_o(\eta)$

若
$$\delta^+ = \delta u_\tau / \nu$$
,那么 $y^+ = \eta \delta^+$ 。对 $0.1\delta < y < \delta$ 部分,两个方程相加 $u_e^+(\delta^+) = f_o(\eta) + f_w(\eta \delta^+)$

方程两侧对 δ +求导

$$u_e^{+\prime}(\delta^+) = 0 + \eta f_w'(\eta \delta^+)$$

再对η求导

$$0 = f'_{w}(\eta \delta^{+}) + \eta \delta^{+} f''_{w}(\eta \delta^{+})$$
$$= f'_{w}(y^{+}) + y^{+} f''_{w}(y^{+})$$
$$= \frac{d}{du^{+}} \left(y^{+} \frac{df_{w}}{du^{+}} \right)$$

- ▶ 边界层内部($y < 0.1\delta$) $u^+ = f_w(y^+)$
- ▶ 边界层外部($y > \delta$) $u_e^+ u^+ = f_o(\eta)$

若
$$\delta^+ = \delta u_\tau / \nu$$
,那么 $y^+ = \eta \delta^+$ 。对 $0.1\delta < y < \delta$ 部分,两个方程相加

$$u_e^+(\delta^+) = f_o(\eta) + f_w(\eta \delta^+)$$

方程两侧对 δ^+ 求导

$$u_e^{+\prime}(\delta^+) = 0 + \eta f_w'(\eta \delta^+)$$

再对 η 求导

$$0 = f'_{w}(\eta \delta^{+}) + \eta \delta^{+} f''_{w}(\eta \delta^{+})$$
$$= f'_{w}(y^{+}) + y^{+} f''_{w}(y^{+})$$
$$= \frac{d}{dy^{+}} \left(y^{+} \frac{df_{w}}{dy^{+}} \right)$$

- ▶ 边界层内部 $(y < 0.1\delta)$ $u^+ = f_w(y^+)$
- ▶ 边界层外部($y > \delta$) $u_e^+ u^+ = f_o(\eta)$

若
$$\delta^+ = \delta u_ au/
u$$
,那么 $y^+ = \eta \delta^+$ 。对 $0.1\delta < y < \delta$ 部分,两个方程相加

$$u_e^+(\delta^+) = f_o(\eta) + f_w(\eta \delta^+)$$

方程两侧对 δ^+ 求导

$$u_e^{+'}(\delta^+) = 0 + \eta f_w'(\eta \delta^+)$$

再对 η 求导

$$0 = f'_{w}(\eta \delta^{+}) + \eta \delta^{+} f''_{w}(\eta \delta^{+})$$

$$= f'_{w}(y^{+}) + y^{+} f''_{w}(y^{+})$$

$$= \frac{d}{dy^{+}} \left(y^{+} \frac{df_{w}}{dy^{+}} \right)$$

$$0 = \frac{d}{dy^+} \left(y^+ \frac{df_w}{dy^+} \right)$$

由该公式可得 $y^+\frac{df_w}{dy^+}$ 应该是一个常数项,定义为 $\frac{1}{\kappa}$,所以

$$\frac{df_w}{dy^+} = \frac{1}{\kappa y^+}$$

方程两侧积分可以得到

$$f_w = u^+ = \frac{1}{\kappa} \ln y^+ + C = \frac{1}{\kappa} (Ey^+)$$



$$0 = \frac{d}{dy^+} \left(y^+ \frac{df_w}{dy^+} \right)$$

由该公式可得 $y^+ \frac{df_w}{dy^+}$ 应该是一个常数项,定义为 $\frac{1}{\kappa}$,所以

$$\frac{df_w}{dy^+} = \frac{1}{\kappa y^+}$$

方程两侧积分可以得到

$$f_w = u^+ = \frac{1}{\kappa} \ln y^+ + C = \frac{1}{\kappa} (Ey^+)$$



$$0 = \frac{d}{dy^+} \left(y^+ \frac{df_w}{dy^+} \right)$$

由该公式可得 $y^+ \frac{df_w}{dy^+}$ 应该是一个常数项,定义为 $\frac{1}{\kappa}$,所以

$$\frac{df_w}{dy^+} = \frac{1}{\kappa y^+}$$

方程两侧积分可以得到

$$f_w = u^+ = \frac{1}{\kappa} \ln y^+ + C = \frac{1}{\kappa} (Ey^+)$$

- ▶ 常数项: $\kappa \approx 0.41, \frac{1}{\kappa} = 2.44, C = 5.56, E = 9.8$
- ▶ 在log-law区域

$$\frac{\partial u}{\partial y} = \frac{u_{\tau}}{\kappa y}, \quad \frac{y}{u_{\tau}} \frac{\partial u}{\partial y} = y^{+} \frac{\partial u^{+}}{\partial y^{+}} = \text{constant}$$

在黏性层(viscous sub-layer),湍流波动主要受黏性阻尼作用,壁面函数也是只考虑黏性力作用

$$\mu \frac{\partial u}{\partial y} = \tau_w$$

两边积分得到线性速度分布
$$u(y) = \frac{ au_w}{\mu}$$

由于在壁面存在无滑移条件: u(y=0)=0, 所以线性速度分布可以写成无量纲形式

$$u^+ = y^+$$

DNS和实验测量结果显示线性黏性层大致在 $y^+ < 5$



在黏性层(viscous sub-layer), 湍流波动主要受黏性阻尼作用, 壁面函数也是只考虑 黏性力作用

$$\mu \frac{\partial u}{\partial y} = \tau_w$$

两边积分得到线性速度分布 $u(y)=\frac{\tau_w}{\mu}$ 由于在壁面存在无滑移条件: u(y=0)=0,所以线性速度分布可以写成无量纲形 式.

$$u^+ = y^+$$

在黏性层(viscous sub-layer), 湍流波动主要受黏性阻尼作用, 壁面函数也是只考虑 黏性力作用

$$\mu \frac{\partial u}{\partial y} = \tau_w$$

两边积分得到线性速度分布 $u(y)=\frac{\tau_w}{\mu}$ 由于在壁面存在无滑移条件: u(y=0)=0,所以线性速度分布可以写成无量纲形 尤.

$$u^+ = y^+$$

DNS和实验测量结果显示线性黏性层大致在 $y^+ < 5$

- ▶ 许多真实问题中,壁面都不是光滑的
- ▶ 其中一种经典的粗糙高度(Nikuradse)无量纲形式定义为

$$k_s^+ = \frac{u_\tau k_s}{\nu} = \frac{k_s}{\delta_\nu}$$

► (Cebeci 1978)

$$E = \begin{cases} 0.9 \left(\frac{k_s^+ - 2.25}{87.75} + 0.5 k_s^+ \right)^{-\sin\left[0.4258 \left(\ln k_s^+\right) - 0.811\right]} & \text{if } k_s^+ > 90\\ 0.9 \left(1 + 0.5 k_s^+ \right)^{-1} & \text{if } k_s^+ \leqslant 90 \end{cases}$$
 (5)

$$u^+ = \frac{1}{\kappa} \ln(Ey^+)$$



```
OpenFOAM® 中的代码
```

```
if (yPlus > yPlusLam_)
{
    nutw[facei] = nuw[facei]*(yPlus*kappa_/log(E_*yPlus) - 1.0);
```

$$\nu_t = \nu \frac{y^+ \kappa}{\ln(Ey^+) - 1.0}$$

 $u_{\tau}^{2} = \tau = \nu_{Eff} \frac{\partial u}{\partial t} = (\nu_{t} + \nu) \frac{\partial u}{\partial t} \approx (\nu_{t} + \nu) \frac{u_{1}}{dt}$ 2025年春季《计算流体动力学编程实践》 by 徐宥成 @ 中国农业大学y流体机械与流体习程系 2025 年 4 月 25 日

OpenFOAM® 中的代码

$$\nu_t = \nu \frac{y^+ \kappa}{\ln(Ey^+) - 1.0}$$

$$u^+ = egin{cases} y^+ & ext{if } y^+ < y^+_{\mathsf{Laminar}} \ rac{1}{\kappa} \ln(Ey^+) & ext{if } y^+ \ge y^+_{\mathsf{Laminar}} \end{cases}$$

 $u^+=rac{u_1}{u_{ au}}$ $y^+=rac{u_{ au}y_1}{v}$ 注:下标1代表第一层网格

$$u^{+} = \frac{u_{1}}{u_{\tau}}, \qquad y^{+} = \frac{u_{\tau}y_{1}}{\nu}, \qquad u_{\tau}^{2} \approx (\nu_{t} + \nu)\frac{u_{1}}{y_{1}}$$

$$u^{+} = \frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$u^{+} \frac{1}{y^{+}} = \frac{1}{y^{+}} \frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$\frac{u}{u_{\tau}} \frac{\nu}{u_{\tau}y} = \frac{1}{y^{+}} \frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$\frac{y^{+}\nu}{\nu + \nu_{t}} = \frac{1}{y^{+}} \frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$u^{+} = \frac{u_{1}}{u_{\tau}}, \qquad y^{+} = \frac{u_{\tau}y_{1}}{\nu}, \qquad u_{\tau}^{2} \approx (\nu_{t} + \nu)\frac{u_{1}}{y_{1}}$$

$$u^{+} = \frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$u^{+}\frac{1}{y^{+}} = \frac{1}{y^{+}}\frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$\frac{u}{u_{\tau}}\frac{\nu}{u_{\tau}y} = \frac{1}{y^{+}}\frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$\frac{y^{+}\nu}{\nu + \nu_{t}} = \frac{1}{y^{+}}\frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$



$$u^{+} = \frac{u_{1}}{u_{\tau}}, \qquad y^{+} = \frac{u_{\tau}y_{1}}{\nu}, \qquad u_{\tau}^{2} \approx (\nu_{t} + \nu)\frac{u_{1}}{y_{1}}$$

$$u^{+} = \frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$u^{+}\frac{1}{y^{+}} = \frac{1}{y^{+}}\frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$\frac{u}{u_{\tau}}\frac{\nu}{u_{\tau}y} = \frac{1}{y^{+}}\frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$\frac{y^{+}\nu}{\nu + \nu_{t}} = \frac{1}{y^{+}}\frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$u^{+} = \frac{u_{1}}{u_{\tau}}, \qquad y^{+} = \frac{u_{\tau}y_{1}}{\nu}, \qquad u_{\tau}^{2} \approx (\nu_{t} + \nu)\frac{u_{1}}{y_{1}}$$

$$u^{+} = \frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$u^{+}\frac{1}{y^{+}} = \frac{1}{y^{+}}\frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$\frac{u}{u_{\tau}}\frac{\nu}{u_{\tau}y} = \frac{1}{y^{+}}\frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$\frac{y^{+}\nu}{\nu + \nu_{t}} = \frac{1}{y^{+}}\frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$u^{+} = \frac{u_{1}}{u_{\tau}}, \qquad y^{+} = \frac{u_{\tau}y_{1}}{\nu}, \qquad u_{\tau}^{2} \approx (\nu_{t} + \nu)\frac{u_{1}}{y_{1}}$$

$$u^{+} = \frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$u^{+}\frac{1}{y^{+}} = \frac{1}{y^{+}}\frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$\frac{u}{u_{\tau}}\frac{\nu}{u_{\tau}y} = \frac{1}{y^{+}}\frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$\frac{y^{+}\nu}{\nu + \nu_{t}} = \frac{1}{y^{+}}\frac{1}{\kappa}\ln(Ey^{+})$$

$$y^{+}\kappa$$

```
forAll(vPlus, facei)
   const scalar Re = magUp[facei]*v[facei]/nuw[facei]:
   const scalar rvPlusLam = 1/vPlusLam :
    int iter = 0:
   scalar vp = vPlusLam :
   scalar vPlusLast = vp:
       yPlusLast = yp;
        if (yp > yPlusLam )
           yp = (kappa *Re + yp)/(1 + log(E *yp));
           vp = sart(Re):
    } while(mag(ryPlusLam*(yp - yPlusLast)) > 0.0001 && ++iter < 20);</pre>
   yPlus[facei] = yp;
```

nutUWallFunction: 循环内

$$y_{\text{new}}^+ = \begin{cases} \sqrt{Re} & \text{if } y^+ \le y_{\text{Laminar}}^+ \\ \frac{\kappa Re + y^+}{1 + \ln(Ey^+)} & \text{if } y^+ > y_{\text{Laminar}}^+ \end{cases}$$

其中
$$Re = \frac{u_1 y_1}{\nu}$$

$$= \begin{cases} y^+ & \text{if } y^+ < y_{\text{Lamins}}^+ \\ \frac{1}{\kappa} \ln(Ey^+) & \text{if } y^+ \ge y_{\text{Lamins}}^+ \end{cases}$$

```
forAll(vPlus, facei)
   const scalar Re = magUp[facei]*v[facei]/nuw[facei]:
   const scalar rvPlusLam = 1/vPlusLam :
    int iter = 0:
   scalar vp = vPlusLam :
   scalar vPlusLast = vp:
       yPlusLast = yp;
        if (yp > yPlusLam )
           yp = (kappa *Re + yp)/(1 + log(E *yp));
           vp = sart(Re):
    } while(mag(ryPlusLam*(yp - yPlusLast)) > 0.0001 && ++iter < 20);</pre>
   yPlus[facei] = yp;
```

nutUWallFunction: 循环内

$$y_{\mathsf{new}}^+ = \begin{cases} \sqrt{Re} & \text{if } y^+ \leq y_{\mathsf{Laminar}}^+ \\ \frac{\kappa Re + y^+}{1 + \ln(Ey^+)} & \text{if } y^+ > y_{\mathsf{Laminar}}^+ \end{cases}$$

其中
$$Re = \frac{u_1 y_1}{\nu}$$

$$u^{+} = \begin{cases} y^{+} & \text{if } y^{+} < y_{\text{Laminar}}^{+} \\ \frac{1}{\kappa} \ln(Ey^{+}) & \text{if } y^{+} \ge y_{\text{Laminar}}^{+} \end{cases}$$

牛顿迭代法求解 f(x) = 0:

$$x_{n+1} = x_n - \frac{f(x_n)}{f'(x_n)}$$

$$f(y^{+}) = \frac{1/\kappa \ln(Ey^{+})}{u^{+}} - 1$$

$$u^+ = \frac{u_1}{u_\tau} = \frac{u_1}{v^+ \nu / y_1} = \frac{Re}{v^+}$$

$$y_{\text{new}}^+ = y^+ - \frac{\frac{1}{\kappa \ln(Ey^+)}}{\frac{1}{1}} \frac{1}{E_y^+} + \frac{1}{1} \frac{1}{\ln(Ey^+)}$$

$$2025$$
年春季《计算流体动力学编程实践》 by 徐云成 @ 中国农业大学 流体机械与流体工程系 2025 年 4 月 25 日

牛顿迭代法求解 f(x) = 0:

$$x_{n+1} = x_n - \frac{f(x_n)}{f'(x_n)}$$

对于 $y^+ > y^+_{\text{Laminar}}$ 构造:

$$f(y^+) = \frac{1/\kappa \ln(Ey^+)}{u^+} - 1$$

$$u^+ = \frac{u_1}{u_\tau} = \frac{u_1}{y^+ \nu / y_1} = \frac{Re}{y^+}$$

$$y_{\text{new}}^+ = y^+ - \frac{\frac{1/\kappa \ln(Ey^+)}{Re/y^+} - 1}{\frac{1}{2} \frac{E}{2} \frac{y^+}{y^+} + \frac{1}{2} \frac{1}{2} \frac{\ln(Ey^+)}{\ln(Ey^+)}} = y^+ - \frac{y^+ \ln(Ey^+) - Re\kappa}{1 + \ln(Ey^+)} - \frac{\kappa Re + y^+}{1 + \ln(Ey^+)}$$
 2025年春季《计算源像动分学编程实践》。by 徐云成 @ 中国农业大学 流体机械与流体工程系 2025 年 4 月 25 日

牛顿迭代法求解 f(x) = 0:

$$x_{n+1} = x_n - \frac{f(x_n)}{f'(x_n)}$$

对于 $y^+ > y^+_{\text{Laminar}}$ 构造:

$$f(y^{+}) = \frac{1/\kappa \ln(Ey^{+})}{u^{+}} - 1$$

而

$$u^+ = \frac{u_1}{u_\tau} = \frac{u_1}{v^+ \nu / v_1} = \frac{Re}{v^+}$$

$$y_{\text{new}}^+ = y^+ - \frac{\frac{1/\kappa \ln(Ey^+)}{Re/y^+} - 1}{\frac{1}{1-E} \frac{y^+}{y^+ + \frac{1}{1-E}} \ln(Ey^+)} = y^+ - \frac{y^+ \ln(Ey^+) - Re\kappa}{1 + \ln(Ey^+)} = \frac{\kappa Re + y^+}{1 + \ln(Ey^+)}$$
 2025年春季《计算派修动力学编程实践》。by 徐云成 @ 中国农业大学 流体机械与流体工程系 2025 年 4 月 25 日

牛顿迭代法求解 f(x) = 0:

$$x_{n+1} = x_n - \frac{f(x_n)}{f'(x_n)}$$

对于 $y^+ > y^+_{\text{Laminar}}$ 构造:

$$f(y^+) = \frac{1/\kappa \ln(Ey^+)}{u^+} - 1$$

而

$$u^+ = \frac{u_1}{u_{\tau}} = \frac{u_1}{v^+ \nu / v_1} = \frac{Re}{v^+}$$

因此可得迭代方程

$$y_{\mathsf{new}}^{+} = y^{+} - \frac{\frac{1/\kappa \ln(Ey^{+})}{Re/y^{+}} - 1}{\frac{1}{1} \frac{E}{Ey} \frac{y^{+}}{Re} + \frac{1}{1} \frac{1}{Re} \ln(Ey^{+})} = y^{+} - \frac{y^{+} \ln(Ey^{+}) - Re\kappa}{1 + \ln(Ey^{+})} = \frac{\kappa Re + y^{+}}{1 + \ln(Ey^{+})}$$
2025年春季《计概 是 $\frac{y^{+}}{Re}$ 编程 $\frac{1}{1}$ 是 $\frac{1}{1}$ 的 $\frac{1}{1}$ 是 $\frac{1}{1}$ 是 $\frac{1}{1}$ 的 $\frac{1}{1}$ 是 $\frac{1}{1}$ 的 $\frac{1}{1}$ 是 $\frac{1}{1}$ 是 $\frac{1}{1}$ 是 $\frac{1}{1}$ 的 $\frac{1}{1}$ 是 $\frac{1}{1}$

牛顿迭代法求解 f(x) = 0:

$$x_{n+1} = x_n - \frac{f(x_n)}{f'(x_n)}$$

对于 $y^+ > y^+_{\text{Laminar}}$ 构造:

$$f(y^+) = \frac{1/\kappa \ln(Ey^+)}{u^+} - 1$$

而

$$u^+ = \frac{u_1}{u_\tau} = \frac{u_1}{y^+ \nu / y_1} = \frac{Re}{y^+}$$

因此可得迭代方程

$$y_{\mathsf{new}}^+ = y^+ - \frac{\frac{1/\kappa \ln(Ey^+)}{Re/y^+} - 1}{\frac{1}{1} \frac{E}{Ey} \frac{y^+}{Re} + \frac{1}{\kappa} \frac{1}{Re} \frac{\ln(Ey^+)}{\log \ker \mathbb{R}} = y^+ - \frac{y^+ \ln(Ey^+) - Re\kappa}{1 + \ln(Ey^+)} = \frac{\kappa Re + y^+}{1 + \ln(Ey^+)}$$
 2025年春季《计概 $\frac{Ey}{Re}$ 编程 $\frac{Ey}{Re}$ 的 $\frac{Ey}{Re}$ $\frac{Ey}{Re}$

牛顿迭代法求解 f(x) = 0:

$$x_{n+1} = x_n - \frac{f(x_n)}{f'(x_n)}$$

对于 $y^+ > y^+_{\text{Laminar}}$ 构造:

$$f(y^+) = \frac{1/\kappa \ln(Ey^+)}{u^+} - 1$$

而

$$u^+ = \frac{u_1}{u_\tau} = \frac{u_1}{y^+ \nu / y_1} = \frac{Re}{y^+}$$

因此可得迭代方程

$$y_{\mathsf{new}}^+ = y^+ - \frac{\frac{1/\kappa \ln(Ey^+)}{Re/y^+} - 1}{\frac{1}{\kappa} \frac{E}{Ey} \frac{y^+}{Re} + \frac{1}{\kappa} \frac{1}{Re} \frac{\ln(Ey^+)}{\log \kappa} = y^+ - \frac{y^+ \ln(Ey^+) - Re\kappa}{1 + \ln(Ey^+)} = \frac{\kappa Re + y^+}{1 + \ln(Ey^+)}$$
 2025年春季《计成 是第 2025年4月25日

对于 $y^+ < y^+_{\text{Laminar}}$: $y^+ = u^+ = \frac{1}{Rey^+} \Rightarrow y^+ = \sqrt{Re}$

nutUWallFunction: 循环内迭代公式(y^+ 迭代初值是 y^+ ___ = 11.0)

$$y_{\text{new}}^+ = \begin{cases} \sqrt{Re} & \text{if } y^+ \leq y_{\text{Laminar}}^+ \\ \frac{\kappa Re + y^+}{1 + \ln(Ey^+)} & \text{if } y^+ > y_{\text{Laminar}}^+ \end{cases}$$

nutkWallFunction: ($\rlap{\ /}{\rlap{\ /}} \rlap{\ /} \rlap$

$$y^{+} = C_{u}^{0.25} y_{1} \sqrt{k_{1}} / \nu$$
 if $y^{+} > y_{\text{Laminar}}^{+}$



对于
$$y^+ < y^+_{\text{Laminar}}$$
:
$$y^+ = u^+ = \frac{1}{Rey^+} \Rightarrow y^+ = \sqrt{Re}$$

nutUWallFunction: 循环内迭代公式(y^+ 迭代初值是 $y^+_{laminar} = 11.0$)

$$y_{\text{new}}^+ = \begin{cases} \sqrt{Re} & \text{if } y^+ \le y_{\text{Laminar}}^+ \\ \frac{\kappa Re + y^+}{1 + \ln(Ey^+)} & \text{if } y^+ > y_{\text{Laminar}}^+ \end{cases}$$

其中
$$Re = \frac{u_1 y_1}{\nu}$$

nutkWallFunction: (其中 $C_u = 0.09$)

$$y^{+} = C_{\mu}^{0.25} y_1 \sqrt{k_1} / \nu$$
 if $y^{+} > y_{\text{Laminar}}^{+}$



对于 $y^+ < y^+_{\text{Laminar}}$: $y^+ = u^+ = \frac{1}{Rey^+} \Rightarrow y^+ = \sqrt{Re}$

nutUWallFunction: 循环内迭代公式(y^+ 迭代初值是 $y^+_{\text{Laminar}} = 11.0$)

$$y_{\text{new}}^+ = \begin{cases} \sqrt{Re} & \text{if } y^+ \le y_{\text{Laminar}}^+ \\ \frac{\kappa Re + y^+}{1 + \ln(Ey^+)} & \text{if } y^+ > y_{\text{Laminar}}^+ \end{cases}$$

其中 $Re = \frac{u_1 y_1}{v}$

nutkWallFunction: (其中 $C_{\mu} = 0.09$)

$$y^{+} = C_{\mu}^{0.25} y_1 \sqrt{k_1} / \nu$$
 if $y^{+} > y_{\text{Laminar}}^{+}$

nutUSpaldingWallFunction

$$y^{+} = u^{+} + \frac{1}{E} \left[e^{\kappa u^{+}} - 1 - \kappa u^{+} - \frac{(\kappa u^{+})^{2}}{2!} - \frac{(\kappa u^{+})^{3}}{3!} \right]$$

由 $u^+ = \frac{u_1}{u_\tau}, \ y^+ = \frac{u_\tau y_1}{\nu}$,可得到 $f(u_\tau) = 0$,用迭代法求出 u_τ (初值 $(\nu_t + \nu) \frac{u_1}{y_1}$)

$$\nu_t = \frac{u_\tau^2}{24\pi^2/24\pi} - 1$$



nutUSpaldingWallFunction

$$y^{+} = u^{+} + \frac{1}{E} \left[e^{\kappa u^{+}} - 1 - \kappa u^{+} - \frac{(\kappa u^{+})^{2}}{2!} - \frac{(\kappa u^{+})^{3}}{3!} \right]$$

由 $u^+=rac{u_1}{u_ au},\;y^+=rac{u_ au y_1}{
u}$,可得到 $f(u_ au)=0$,用迭代法求出 $u_ au$ (初值 $(
u_t+
u)rac{u_1}{y_1}$)

计算 ν_t

$$\nu_t = \frac{u_{\tau}^2}{u_1/u_1} - \frac{u_{\tau}^2}{u_1/u_2}$$



nutUSpaldingWallFunction

$$\epsilon_1 = \begin{cases} 2.0k_1\nu/y_1^2 & \text{if } y^+ \le y_{\text{Laminar}}^+ \\ \frac{C_{\mu}^{0.75}k_1^{1.5}}{\nu_t y_1} & \text{if } y^+ > y_{\text{Laminar}}^+ \end{cases}$$

omegaWallFunction

$$\omega_{Vis} = 6\nu/(\beta_1 y_1^2)$$

$$\omega_{Log} = u_*/(C_{\mu}^{0.5} \kappa y_1), \qquad u_* = \sqrt{C_{\mu}^{0.5} k_1}$$

▶ 如果blended=false:

$$\omega_1 = \begin{cases} \omega_{Vis} & \text{if } y^+ \leq y^+_{\text{Laminar}} \\ \omega_{Log} & \text{if } y^+ > y^+_{\text{Laminar}} \end{cases}$$

▶ 如果blended=true:

$$\omega_1 = \alpha \omega_{Vis} + (1 - \alpha) \omega_{Log}$$

其中 $\alpha = e^{-Re_y/11}$, $Re_y = y_1\sqrt{k_1}/\nu$



omegaWallFunction

$$\omega_{Vis} = 6\nu/(\beta_1 y_1^2)$$

$$\omega_{Log} = u_*/(C_{\mu}^{0.5} \kappa y_1), \qquad u_* = \sqrt{C_{\mu}^{0.5} k_1}$$

▶ 如果blended=false:

$$\omega_1 = \begin{cases} \omega_{Vis} & \text{if } y^+ \leq y^+_{\text{Laminar}} \\ \omega_{Log} & \text{if } y^+ > y^+_{\text{Laminar}} \end{cases}$$

▶ 如果blended=true:

$$\omega_1 = \alpha \omega_{Vis} + (1 - \alpha) \omega_{Log}$$

其中
$$\alpha = e^{-Re_y/11}$$
, $Re_y = y_1\sqrt{k_1/\nu}$



一般有两种策略

- ▶ 求解黏性层(viscous sub-layer)
 - 计算包括整个边界层
 - 如果边壁效应比较重要, 比如关心反梯度、流动阻力等
 - 近壁第一层网格尺度 $y^+ \sim \mathcal{O}(1)$
 - 选择合适的低雷诺数湍流模型(比如 $k-\omega SST$)
- ▶ 采用壁面函数
 - 用log-law模拟边界层内部流动
 - 适合那些边壁效应不重要的问题
 - 理论上 $y^+ > 11$, 实际最好 $y^+ > 30$
 - 选择高雷诺数湍流模型

湍流模型和壁面函数完整的介绍可以参考官网

https://cfd.direct/openfoam/user-guide/v8-turbulence/

Thank you.

欢迎私下交流,请勿私自上传网络,谢谢!

