化工原理

流体流动

流体静力学

流体的压力

$$egin{array}{l} p_{\scriptscriptstyle{rac{lpha}{2}}} &= p_{\scriptscriptstyle{rac{1}{2}}} + p_{\scriptscriptstyle{rac{1}{4}}} \ p_{\scriptscriptstyle{rac{lpha}{2}}} &= p_{\scriptscriptstyle{rac{1}{2}}} - p_{\scriptscriptstyle{rac{1}{4}}} \end{array}$$

流体的密度

$$ho = rac{m}{V} \
ho : kg/m^3$$

气体密度(压力不太高,温度不太低):

$$pV=nRT=rac{m}{M}RT$$
 $ho=rac{m}{V}=rac{pM_m}{RT}$ $p:$ 绝对压力, kPa $M_m:$ 摩尔质量, $kg/kmol$ $n:$ 气体的物质的量, $kmol$ $R:$ 8.314

理想气体标况下($T^\ominus=273.15K,p^\ominus=101.325$)的摩尔体积为 $\rho^\ominus=rac{M}{22.4}$

流体的比体积

单位质量流体的体积

$$v=rac{V}{m}=rac{1}{
ho} \ v:m^3/kg$$

静力学基本方程式

$$p=p_0+
ho gh$$
 $h=rac{p-p_0}{
ho g}$

• 适用于气体和液体

• 液体密度可视为常数,而气体密度随容器高低变化甚微,也可视为常数

管内流体流动的基本方程式

流量与流速

流量

体积流量 q_V :单位时间内流体流经管路任一截面的体积称为体积流量,单位: m^3/s 质量流量 q_m :单位时间内流体流经管路任一截面的质量称为质量流量,单位:kg/s

$$q_m =
ho q_V$$

流速

平均流速u:单位时间内流体质点在流动方向上所流经的距离,简称流速,m/s。

$$u=rac{q_V}{A}, q_V=Au, A=rac{\pi d^2}{4}, d=\sqrt{rac{q_V}{0.785u}}$$
 $q_m=
ho q_V=
ho Au$

质量流速w:单位时间内流体经管路截面的质量,单位为 $kg/(m^2 \cdot s)$

$$\omega = rac{q_m}{A} = rac{
ho A u}{A} =
ho u$$

连续性方程与伯努利方程式

连续性方程

在连续稳定的不可压缩流体的流动中

$$ho Au=q_m=C \ rac{u_1}{u_2}=(rac{d_2}{d_1})^2$$

若流体不可压缩, $\rho = C$

$$Au = C$$

伯努利方程式

$$gz+rac{p}{
ho}+rac{u^2}{2}=C$$

伯努利方程式的物理意义

• gz为<mark>单位质量(1kg)流体所具有的位能</mark>。因为质量为m的流体,其与水平基准面的距离为z时,则其位能为mgz,所以单位质量流体的位能为gz,其单位为

$$\frac{kg \cdot \frac{m}{s^2} \cdot m}{kg} = \frac{N \cdot m}{kg} = \frac{J}{kg}$$

• $\frac{p}{\rho}$ 为<mark>单位质量流体所具有的静压能</mark>。流动流体中的流体压力通常称为静压。因用测压管可测出它能使流体提升一定高度($h = p/\rho g$),这一高度的液柱相对流动的液体来说是静止状态,其单位为

$$rac{N/m^2}{kg/m^3} = rac{N \cdot m}{kg} = rac{J}{kg}$$

• $\frac{u^2}{2}$ 为<mark>单位质量流体所具有的动能</mark>。因质量为m、速度为u的流体所具有的动能为 $mu^2/2$,故 $u^2/2$ 为单位质量流体的动能,其单位为

$$rac{kg \cdot rac{m^2}{s^2}}{kg} = rac{kg \cdot rac{m}{s^2} \cdot m}{kg} = rac{N \cdot m}{kg} = rac{J}{kg}$$

• 位能、静压能及动能均属于机械能,三者之和称为总机械能或总能量

伯努利方程式表明,这3种形式的能量可以相互转换,但总能量不会有所增减,即三项之和为一常数

所以,伯努利方程式是单位质量流体能量守恒方程式

将伯努利方程式各项除以重力加速度q,则得

$$z + \frac{p}{\rho g} + \frac{u^2}{2g} = C$$

- 式中各项单位为 $\frac{J/kg}{m/s^2} = \frac{\frac{N \cdot m}{kg}}{\frac{m}{s^2}} = \frac{\frac{kg \cdot \frac{m}{s^2} \cdot m}{kg}}{\frac{m}{s^2}} = m$,可以写成 $\frac{N \cdot m}{N} = \frac{J}{N}$,即单位重量(1N)流体所具有的能量,该式是<mark>单位重量流体能量守恒方程式</mark>
- 由于各项的量纲都是长度,所以各种单位重量流体的能量都可以用流体液柱高度 表示

在流体力学中常把单位重量流体的能量称为压头,z称为位压头, $\frac{p}{\rho g}$ 为静压头, $\frac{u^2}{2g}$ 为动压头或速度压头, $z+\frac{p}{\rho g}+\frac{u^2}{2g}$ 为总压头

实际流体机械能衡算式

压头损失

实际流体在管路内流动时,由于流体的内摩擦作用,不可避免要消耗一部分机械能。因此必须 在机械能量衡算时加入压头损失项

$$z_1+rac{p_1}{
ho g}+rac{u_1^2}{2g}=z_2+rac{p_2}{
ho g}+rac{u_2^2}{2g}+\sum H_f$$

外加压头

化工生产中,常常需要将流体从总压头较小的地方输送到较大的地方,这一过程是不能自动进行的,需要从外界向流体输入机械压头H,以补偿管路两截面处的总压头之差以及流体流动时的压头损失 $\sum H_f$

$$z_1+rac{p_1}{
ho g}+rac{u_1^2}{2g}+H=z_2+rac{p_2}{
ho g}+rac{u_2^2}{2g}+\sum H_f$$
 H 为外加压斗, m

$$z_1g+rac{p_1}{
ho}+rac{u_1^2}{2}+W=z_2g+rac{p_2}{
ho}+rac{u_2^2}{2}+\sum h_f$$
 $\sum h_f=g\sum H_f$: 单位质量流体的机械能损失, J/kg $W=gH$: 单位质量流体的外加机械能, J/kg

管内流体流动现象

流体的黏度

牛顿黏度定律:

$$au=\murac{du}{dy}$$
 $v=rac{\mu}{
ho}$ $\mu:$ 黏度系数 \动力黏度 \黏度, $Pa\cdot s$ $v:$ 运动黏度, m^2/s

剪应力 τ :通过公式 $F = \tau A$ 可求出粘滞力

雷诺数与流体流动类型

$$Re = rac{du
ho}{\mu} = rac{du}{v}$$
 $d:$ 管 径
 $u:$ 流体的流速
 $ho:$ 流体密度
 $\mu:$ 流体的黏度

流体流动类型的判断:

$$Re = \left\{egin{aligned} 0 - 2000 : egin{aligned} : eta \ 2000 - 4000 : eta \ egin{aligned} > 4000 : eta \ egin{aligned} : eta \ egin{aligned}
angle \end{array}
ight.$$

管内流体流动的摩擦阻力损失

直管中流体摩擦阻力损失的测定

对于等直径的直管,动能没有改变,由伯努利方程得摩擦阻力损失 h_f :

$$h_f=(z_1g+rac{p_1}{
ho})-(z_2g+rac{p_2}{
ho})$$

对于水平等直径管路

$$h_f = rac{p_1 - p_2}{
ho} = rac{\Delta p}{
ho}$$

层流的摩擦阻力损失

$$h_f = \lambda rac{l}{d} rac{u^2}{2} \ \lambda = rac{64}{rac{dup}{\mu}} = rac{64}{Re}$$

 λ :摩擦系数或摩擦因子

该流体摩擦阻力损失计算式对流体湍流时也适用,只是摩擦系数的计算式不同

湍流的摩擦阻力损失

管壁糙度

绝对粗糙度: ϵ (mm)

相对粗糙度: ϵ/d

在一定的Re条件下,管壁粗糙度越大,则流体的摩擦阻力损失就越大

量纲分析法

量纲分析法的基础是量纲的一致性,即每一个物理方程式的两边不仅数值相等,而且量纲也必须相等。

湍流时的摩擦系数

 λ 与Re及 $\frac{\epsilon}{d}$ 的关联式

Blasius关联式

$$\lambda = \frac{0.3164}{Re^{0.25}}$$

适用于 $2.5 \times 10^3 < Re < 10^5$ 的光滑管

非圆形管的当量直径

圆形管的水力半径:
$$r_H = \frac{\pi d^2/4}{\pi d} = \frac{d}{4} \longrightarrow d = 4r_H$$

推广到非圆形管

$$d_e=4r_H=rac{4A}{\prod}$$

对于矩形管

$$d_e=rac{4ab}{2(a+b)}=rac{2ab}{a+b}$$

管内流体流动的总摩擦阻力计算

局部阻力系数

$$h_f = \zeta rac{u^2}{2}$$
 ζ : 局部阻力系数, 由实验测定

当量长度

$$h_f = \lambda rac{l_e}{d} rac{u^2}{2}$$

总摩擦力损失计算式

$$\sum h_f = h_{f$$
ii # $} + h_{f$ ii # $} = \left[\lambda \left(rac{l + \sum l_e}{d}
ight) + \sum \zeta
ight] rac{u^2}{2}$

管路计算

管路计算是连续性方程式、伯努利方程式、摩擦阻力损失计算式、摩擦系数计算式及Re表达式的具体应用

流量的测定

• 皮托测速管

$$u_{max} = \sqrt{rac{2gR(
ho_0 -
ho)}{
ho}}$$

对于气体, $\rho_0 >> \rho$

$$u_{max} = \sqrt{rac{2gR
ho_0}{
ho}}$$

计算 $Re_{max}=rac{du_{max}
ho}{\mu}$,利用关系图(P54)求出平均流速

• 孔板流量计

$$q_m = lpha A_0 \sqrt{2
ho\Delta p}$$

传热

热传导

傅里叶定律

$$Q = -\lambda A rac{dt}{dx}$$
 $Q : egin{aligned} Q : W : & eta$ 速率 $A(m^2) : \ \lambda(W/m \cdot K) : \ rac{dt}{dx}(K/m) : \end{aligned}$

热导率

$$\lambda = -rac{Q}{Arac{dt}{dx}}$$

热导率:数值上等于温度梯度为 $1^{\circ}C/m$,单位时间通过单位传热面积的热量

平壁的稳态热传导

单层平壁的稳态热传导

传热速率方程式

$$Q=rac{\lambda}{b}A(t_1-t_2)=rac{t_1-t_2}{rac{b}{\lambda\,A}}=rac{\Delta t}{R}=rac{6\,\mathrm{k}\,\mathrm{i}\,\mathrm{i}\,\mathrm{i}\,\mathrm{j}\,\mathrm{j}}{\mathrm{i}\,\mathrm{k}\,\mathrm{i}\,\mathrm{l}}$$

 Δt :传热推动力

 $R = \frac{b}{\lambda A}$:热阻

单位面积的传热速率(W/m^2)

$$q=rac{Q}{A}=rac{\lambda}{b}(t_1-t_2)$$

多层平壁的稳态热传导

$$Q=rac{\Delta t}{rac{b_1}{\lambda_1 A}+rac{b_2}{\lambda_2 A}+rac{b_3}{\lambda_3 A}}=rac{\Delta t}{\sum_{i=0}^m R_i}=rac{$$
总推动力总热阻

多层平壁稳态热传导的总推动力等于各层推动力之和,总热阻等于各层热阻之和。

并且,因各层的传热速率相等,所以各层的传热推动力与其热阻之比值都相等,也等于总推动力与总热阻之比值。

在多层平壁中,热阻大的壁层,其温度差也大。

圆筒壁的稳态热传导

单层圆筒壁的稳态热传导

$$Q=2\pi l\lambdarac{t_1-t_2}{\lnrac{r_2}{r_1}}=rac{\Delta t}{R}$$

单层平壁类似形式计算式

$$Q = rac{\lambda}{b} A_m (t_1 - t_2) = rac{t_1 - t_2}{rac{b}{\lambda A_m}} \ A_m = rac{A_2 - A_1}{\ln rac{A_2}{A_1}} \quad A_m = 2 \pi r_m l \quad r_m = rac{r_2 - r_1}{\ln rac{r_2}{r_1}}$$

近似计算

$$if \quad A_2/A_1 < 2, A_m = rac{A_2 + A_1}{2}; \ if \quad r_2/r_1 < 2, r_m = rac{r_1 + r_2}{2}$$

热流密度

$$q_l = rac{Q}{l} = 2\pi\lambdarac{t_1-t_2}{\lnrac{r_2}{r_1}}$$

多层圆筒壁的稳态热传导

$$Q=2\pi lrac{t_1-t_4}{rac{b_1}{\lambda_1 A_{m1}}+rac{b_2}{\lambda_2 A_{m2}}+rac{b_3}{\lambda_3 A_{m3}}}$$
(三层)

对流传热

对流传热方程

$$Q = lpha A \Delta t = \Delta t / (rac{1}{lpha A})$$
 $\Delta t = rac{Q}{lpha A}$

影响对流传热系数的因素

对流传热的特征数关系式

流体无相变时对流传热系数的经验关系式

流体在管内强制对流传热

圆形直管强制湍流时的对流传热系数

 $Re > 10^{4}$

对低黏度流体

$$lpha=0.023rac{\lambda}{d}Re^{0.8}Pr^n \ Re=rac{du
ho}{\mu} \ Pr=rac{c_p\mu}{
ho}$$

圆形直管内过渡区时的对流传热系数

Re = 2300 - 10000,流体流动处于过渡区

$$lpha=0.023rac{\lambda}{d}Re^{0.8}Pr^nf$$
 $Re=rac{du
ho}{\mu}$ $Pr=rac{c_p\mu}{
ho}$ 校正系数 $f=1-rac{6 imes10^5}{Re^{1.8}}$

圆形直管内强制层流时的对流传热系数

 $Re < 2300, RePr^{\frac{d}{l}} > 10$,流体流动处于强制层流

$$lpha=1.86rac{\lambda}{d}(RePrrac{d}{l})^{rac{1}{3}}(rac{\mu}{\mu_w})^{0.14}$$

当 $Gr > 2.5 \times 10^4$ 时,需乘以校正系数

$$f=0.8(1+0.015Gr^{1/3})$$
 $Gr=rac{eta g\Delta td^3
ho^2}{\mu^2}$

在非圆形管内强制对流传热系数

特征尺寸改为当量直径de

$$d_e=4 imesrac{% (4.4) + (4.4) + (4.4) + (4.4) + (4.4) + (4.4) + (4.4)}{(4.4) + (4.4) + (4.4)}$$

流体在管外强制对流传热

大空间自然对流传热

流体有相变时的对流传热

蒸汽在水平管外膜状冷凝时的对流传热系数

$$lpha = 0.725(rac{
ho^2 g \lambda^3 r}{n^{2/3} \mu d_0 \Delta t})$$

两流体间传热过程的计算

热量衡算

$$Q = q_{m1}(H_1 - H_2) = q_{m2}(h_1 - h_2) \ Q = q_{m1}c_{p1}(T_1 - T_2) = q_{m2}c_{p2}(t_1 - t_2)$$

传热平均温度差

变温传热平均温度差

$$egin{align} \Delta t_m &= rac{\Delta t_1 - \Delta t_2}{\lnrac{t_1}{t_2}} \ if &rac{\Delta t_1}{\Delta t_2} < 2, \Delta t_m = rac{\Delta t_1 + \Delta t_2}{2} \end{gathered}$$

传热面积

$$A=rac{Q}{K\Delta t_m}$$

总传热系数

平壁与薄壁管的总传热系数计算

$$\frac{1}{K} = \frac{1}{\alpha_1} + R_{d1} + \frac{b}{\lambda} + R_{d2} + \frac{1}{\alpha_2}$$

忽略热阻

$$\frac{1}{K} = \frac{1}{\alpha_1} + \frac{1}{\alpha_2}$$
$$K = \frac{\alpha_1 \alpha_2}{\alpha_1 + \alpha_2}$$

热辐射

两固体间的辐射传热

辐射传热速率的计算

$$Q_{1-2} = C_{1-2} arphi A [(rac{T_1}{100})^4 - (rac{T_2}{100})^4]$$

总辐射传热系数:

一物体被另一物体包围

$$C_{1-2}=rac{C_b}{rac{1}{arepsilon_1}+rac{A_1}{A_2}(rac{1}{arepsilon_2}-1)}$$

吸收

气液相平衡

亨利定律