

传热学 对流传热V

授课老师: 苗雨



课前回顾及 导引 自然对流 传热现象 的特点

自然对流传 热的控制方 程与相似特 征数 大空间和有限空间自然对流传热的实验关联式

01

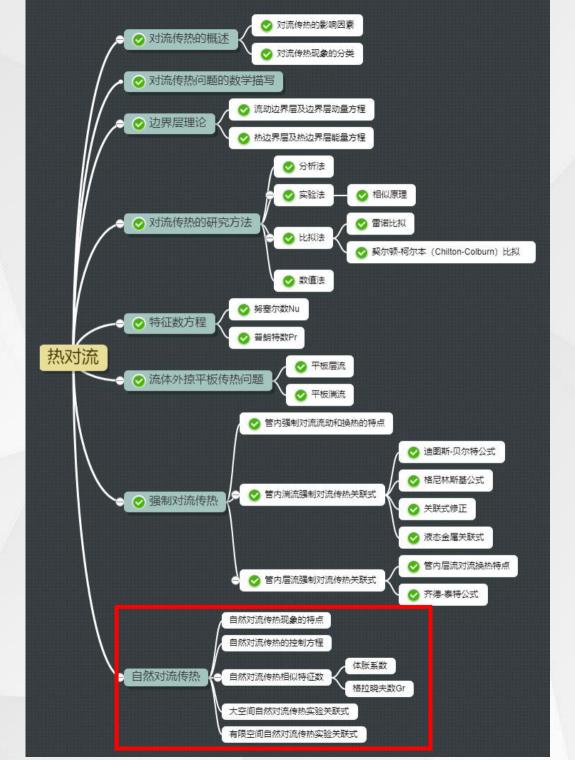
课前回顾及导引

课前回顾及导引

- 1 管内流动的临界雷诺数? Rec=2300
- 2 迪图斯-贝特尔公式表达式? $Nu_f = 0.023 Re_f^{0.8} Pr_f^n$
- 3 在迪图斯-贝特尔公式中, n的取值范围? n=0.4, 加热流体; n=0.3, 冷却流体



课前回顾及导引



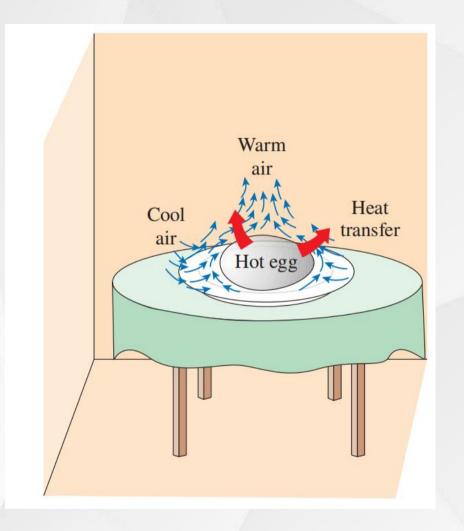
02

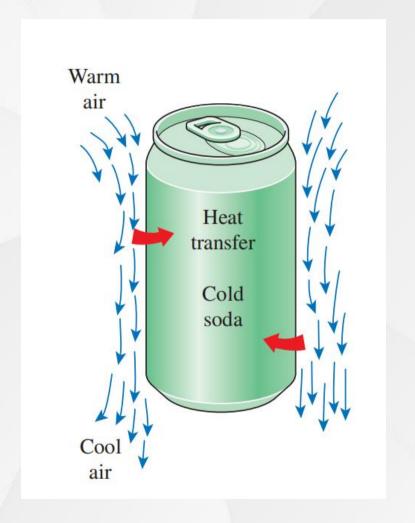
自然对流传热现象的特点

- □ 边界层上的速度与温度分布
- 自然对流的层流与湍流



自然对流传热现象的特点



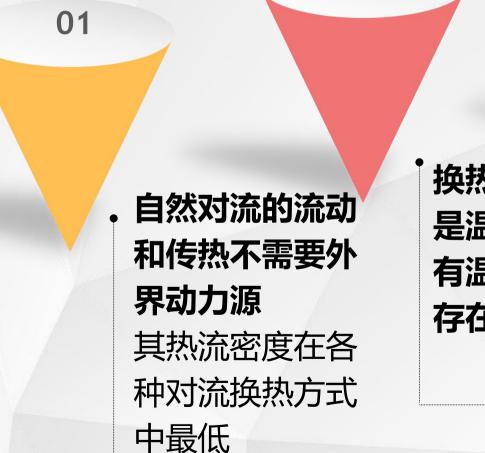


不依靠泵或风机等外力推动, 所引起的流动称为自然对流

由流体自身温度场的不均匀

自然对流传热现象的特点

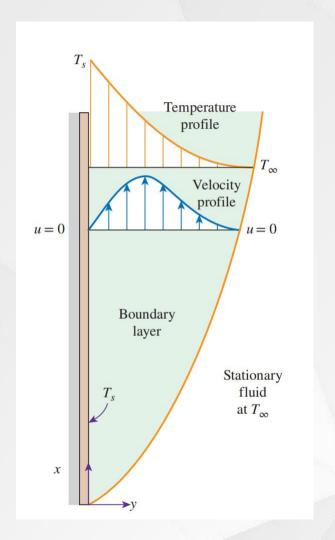
02



换热的驱动力 是温差,但是 有温差不一定 存在自然对流

03

不均匀的温度场 和速度场发生于 近壁薄层,速度 分布两头小、中 间大



03

自然对流传热的控制 方程与相似特征数

- 自然对流传热的控制方程
- 体胀系数和格拉晓夫数 (Gr)



自然对流传热的控制方程

对流动量微分方程

$$\rho \left(u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} \right) = \mu \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} - \rho g - \frac{dP}{dx}$$

在薄层外,
$$u=v=0$$

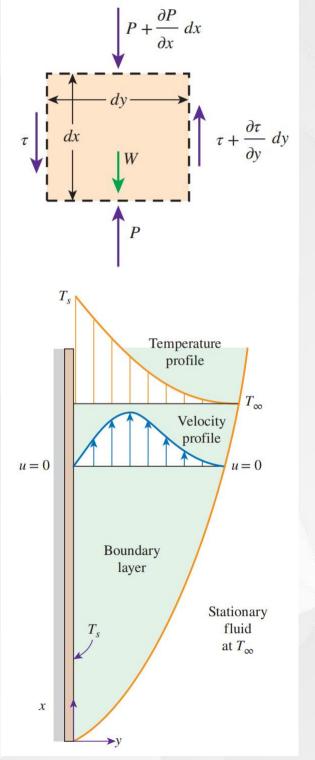
$$\frac{dP_{\infty}}{dx}=-\rho_{\infty}g$$



$$\rho \left(u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} \right) = (\rho_{\infty} - \rho) g + \mu \frac{\partial^{2} u}{\partial y^{2}}$$

$$\alpha_{V} \approx -\frac{1}{\rho} \frac{\rho_{\infty} - \rho}{t_{\infty} - t}$$

$$u\frac{\partial u}{\partial x} + v\frac{\partial u}{\partial y} = g\alpha_V(t - t_\infty) + v\frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$$



$$Re^{2}\left(u^{*}\frac{\partial u^{*}}{\partial x^{*}}+v^{*}\frac{\partial u^{*}}{\partial y^{*}}\right)=Gr\Theta^{*}+\frac{\partial^{2}u^{*}}{\partial y^{*2}}Re$$

$$u\frac{\partial u}{\partial x} + v\frac{\partial u}{\partial y} = g\alpha_V(t - t_\infty) + v\frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$$

$$\frac{u_0^2}{l_c} \left[\left(\frac{u}{u_0} \right) \frac{\partial \left(\frac{u}{u_0} \right)}{\partial \left(\frac{x}{l} \right)} + \left(\frac{v}{u_0} \right) \frac{\partial \left(\frac{u}{u_0} \right)}{\partial \left(\frac{y}{l} \right)} \right] =$$

$$\frac{u_0^2}{l_c} \left[\left(\frac{u}{u_0} \right) \frac{\partial \left(\frac{u}{u_0} \right)}{\partial \left(\frac{x}{l_c} \right)} + \left(\frac{v}{u_0} \right) \frac{\partial \left(\frac{u}{u_0} \right)}{\partial \left(\frac{y}{l_c} \right)} \right] = g \alpha_V (t_w - t_\infty) \frac{t - t_\infty}{t_w - t_\infty} + v \frac{u_0}{l_c^2} \frac{\partial^2 \left(\frac{u}{u_0} \right)}{\partial \left(\frac{y}{l_c} \right)^2}$$
两边除以 $\frac{v u_0}{l_c^2}$

$$\frac{u_0 l_c}{v} \left[\left(\frac{u}{u_0} \right) \frac{\partial \left(\frac{u}{u_0} \right)}{\partial \left(\frac{x}{l_c} \right)} + \left(\frac{v}{u_0} \right) \frac{\partial \left(\frac{u}{u_0} \right)}{\partial \left(\frac{y}{l_c} \right)} \right]$$

$$\frac{u_0 l_c}{v} \left[\left(\frac{u}{u_0} \right) \frac{\partial \left(\frac{u}{u_0} \right)}{\partial \left(\frac{x}{l_c} \right)} + \left(\frac{v}{u_0} \right) \frac{\partial \left(\frac{u}{u_0} \right)}{\partial \left(\frac{y}{l_c} \right)} \right] = \frac{g \alpha_V (t_w - t_\infty) l_c^2}{v u_0} \frac{t - t_\infty}{t_w - t_\infty} + \frac{\partial^2 \left(\frac{u}{u_0} \right)}{\partial \left(\frac{y}{l_c} \right)^2} \quad Gr = \frac{g \alpha_V (t_w - t_\infty) l_c^3}{v^2}$$
两边乘以 $\frac{u_0 l_c}{v}$

$$\left(\frac{u_0 l_c}{v}\right)^2 \left[\left(\frac{u}{u_0}\right) \frac{\partial \left(\frac{u}{u_0}\right)}{\partial \left(\frac{x}{l_c}\right)} + \left(\frac{v}{u_0}\right) \frac{\partial \left(\frac{u}{u_0}\right)}{\partial \left(\frac{y}{l_c}\right)} \right] = \frac{g \alpha_V (t_w - t_\infty) l_c^2}{v v_0} \frac{u_0 l_c}{v} \frac{t - t_\infty}{t_w - t_\infty} + \frac{\partial^2 \left(\frac{u}{u_0}\right)}{\partial \left(\frac{y}{l_c}\right)^2} \frac{u_0 l_c}{v}$$

体胀系数和格拉晓夫数 (Gr)

浮升力 =
$$(\rho_{\infty} - \rho)g$$

格拉晓夫数Gr: 流体上的浮升力与黏滞力的比率, Gr数增大表明浮升力作用相对增大

$$Gr = \frac{g\alpha_V \Delta t l^3}{v^2} \quad \alpha_V$$
是体胀系数 $\alpha_V = -\frac{1}{\rho} \left(\frac{\partial \rho}{\partial t}\right)_P \approx -\frac{1}{\rho} \frac{\rho_\infty - \rho}{t_\infty - t}$

格拉晓夫数Gr在自然对流中的作用与雷诺数Re在强制对流现象中的作用相当

体胀系数α_v:物质在热胀冷缩效应作用之下,几何特性随着温度的变化而发生变化的规律性系数

瑞利数Ra:流体力学中的无量纲数,指自然对流和扩散热量、动量传递之比

$$Ra = GrPr = \frac{g\alpha_V \Delta t l^3}{\alpha v}$$

04

大空间和有限空间 自然对流传热的实 验关联式

- 大空间自然对流传热的实验关联式
- 有限空间自然对流传热的实验关联式

大空间和有限空间自然对流传热的实验关联式



大空间自然对流, 又称外部自然对流

指热边界层的发展不受到干扰或阻碍的自然对流,而不拘泥于几何上的很大或无限大。

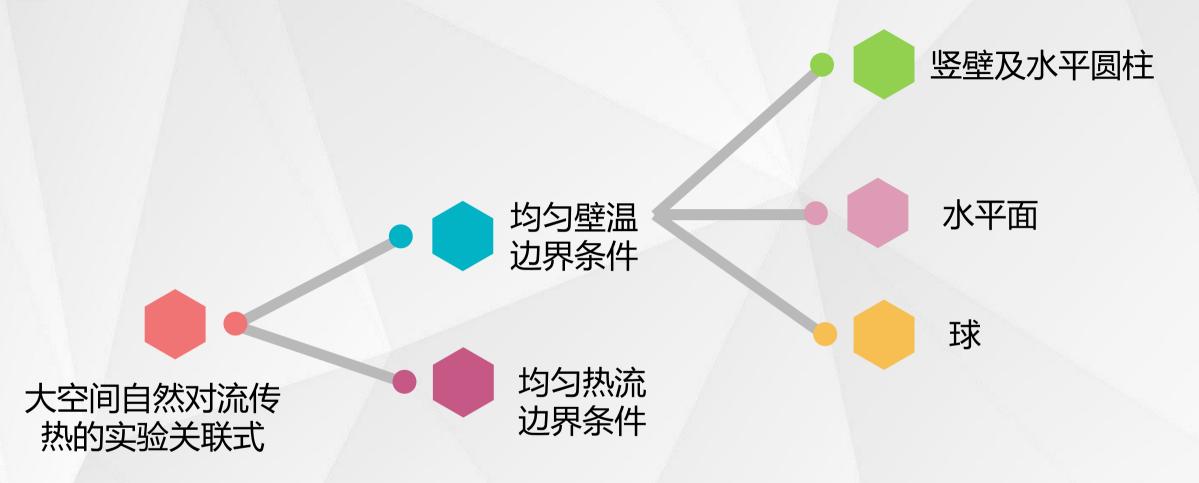




有限空间自然对流,又称内部自然对流

指热边界层的发展受到干扰或流体的流动受到阻碍,使其换热规律有别于大空间的情形。







均匀壁温——竖壁及水平圆柱

$$Nu_m = C(GrPr)_m^n$$

- 下角标m表示定性温度采用边界层的算术平均温度 $t_m = \frac{t_\infty + t_w}{2}$
- Gr数中的 Δt 为 t_w 与 t_∞ 之差($t_w t_\infty$,流体被加热; $t_\infty t_w$,流体被冷却)
- 对于理想气体, Gr数中的 $\alpha_V = 1/t$
- 特征长度:

竖壁和竖圆柱, 取高度

横圆柱, 取外径

• 竖圆柱可按表中与竖壁 用同一个关联式只限于

$$\frac{d}{H} \ge \frac{35}{Gr_H^{1/4}}$$

| 流态 | С | n | Gr数适用范围 |
|-----|------------------------------|---|---|
| 层流 | 0.59 | 1/4 | 1.43×10 ⁴ ~3×10 ⁹ |
| 过渡区 | 0.0292 | 0.39 | $3\times10^{9}\sim2\times10^{10}$ |
| 湍流 | 0.11 | 1/3 | >2×10 ¹⁰ |
| 层流 | 0.48 | 1/4 | 1.43×10 ⁴ ~5.76×10 ⁸ |
| 过渡区 | 0.0165 | 0.42 | 5.76×10 ⁸ ~4.65×10 ⁹ |
| 湍流 | 0.11 | 1/3 | >4.65×10 ⁹ |
| | 层流 过渡区 湍流 层流 过渡区 | 层流 0.59 过渡区 0.0292 湍流 0.11 层流 0.48 过渡区 0.0165 | 层流 0.59 1/4 过渡区 0.0292 0.39 湍流 0.11 1/3 层流 0.48 1/4 过渡区 0.0165 0.42 |

均匀壁温——水平面

$$Nu = 0.54(GrPr)^{1/4}, 10^4 \le GrPr \le 10^7$$

$$Nu = 0.15(GrPr)^{1/4}, 10^7 \le GrPr \le 10^{11}$$

$$Nu = 0.27(GrPr)^{1/4}, 10^5 \le GrPr \le 10^{11}$$

均匀壁温——球

$$Nu = 2 + \frac{0.589(GrPr)^{1/4}}{\left[1 + (0.469/Pr)^{9/16}\right]^{4/9}}, Pr \ge 0.7, GrPr \le 10^{11}$$



$$Nu = B(Gr^*Pr)^m$$

$$Nu = B(Gr^*Pr)^m \qquad Gr^* = GrNu = \frac{g\alpha_V ql^4}{\lambda v^2}$$



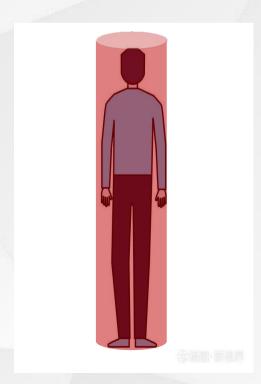
热面向下

定性温度取平均温度,特征 长度对矩形取短边长

| 加热表面形状与位置 | В | m | Gr*数适用范围 |
|-----------|-------|-----|--|
| 热面向上 | 1.076 | 1/6 | 6.37×10 ⁵ ~1.12×10 ⁸ |
| 热面向下 | 0.747 | 1/6 | |



例题1:假设把人体简化成为直径为30cm、高1.75m的等温竖圆柱,其表面温度比人体体内的正常温度低2℃,试计算该模型位于静止空气中时的自然对流散热量。圆柱两端面的散热可不予考虑,人体正常体温按37℃计算,环境温度为25℃。





例题2: 试计算以下两种情况房间墙壁表面与室内空气间的自然对流传热量。设墙高

2.5m。

(1) 墙表面温度35℃,室内温度25℃;

(2) 墙表面温度10℃, 室内温度20℃。

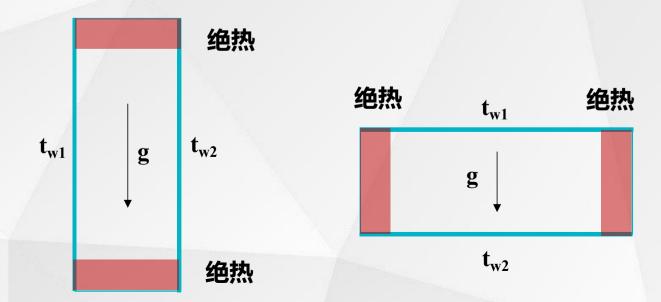




夹层内的流动主要取决于以夹层厚度 δ 为特征长度的Gr数

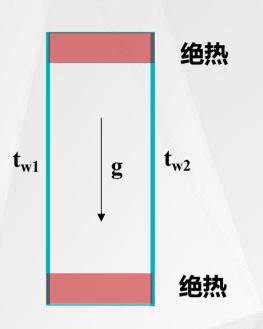
$$Gr_g = \frac{g\alpha_V(t_h - t_c)\delta^3}{v^2}$$

- 当竖直夹层, $Gr_g \le 2860$; 水平夹层, $Gr_g \le 2430$, 夹层热量依靠导热
- 超过这个范围,夹层开始自然对流,并随着 Gr_g 的增大,对流越来越剧烈



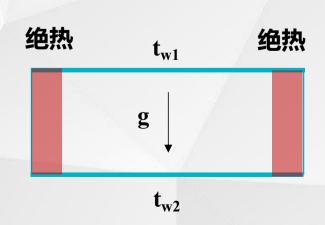


竖直夹层



$$Nu = 0.197 (Gr_{\delta}Pr)^{1/4} \left(\frac{H}{\delta}\right)^{-1/9}$$
, $6 \times 10^3 \le Gr_{\delta} \le 2 \times 10^5$ $Nu = 0.073 (Gr_{\delta}Pr)^{1/3} \left(\frac{H}{\delta}\right)^{-1/9}$, $2 \times 10^5 \le Gr_{\delta} \le 1.1 \times 10^7$ 适用范围: $11 \le \frac{H}{\delta} \le 42$

水平夹层



$$Nu = 0.212 (Gr_{\delta}Pr)^{1/4}$$
, $1.0 \times 10^4 \le Gr_{\delta} \le 4.6 \times 10^5$
 $Nu = 0.061 (Gr_{\delta}Pr)^{1/3}$, $Gr_{\delta} > 4.6 \times 10^5$



例题3: 一太阳能集热器吸热表面的平均温度为85℃, 其上覆盖表面的温度为35℃, 两表面形成相距5cm的夹层。试确定在每平方米夹层上空气自然对流的散热量。研究表明,当 Gr_{δ} Pr \leq 1700时不会产生自然对流而是纯导热工况。试确定不产生自然对流的两表面间隙的最大值,此时的散热量为多少(不包括辐射部分)?





预习小测验答案

1.(多选题, 1分)

以下关于自然对流描述正确的是

A. 不依靠泵或风机等外力推动,由流体自身温度场的不均匀所引起的流动称为自然对流

B. 自然对流的热流密度在各种对流换热方式中最高

C. 换热的驱动力是温差, 但是有温差不一定存在自然对流

D. 自然对流中,不均匀的温度场和速度场发生于近壁薄层,速度分布两头小、中间大

答案: ACD

2.(多选题, 1分)

以下关于格拉晓夫数描述下确的是?

A. 格拉晓夫数Gr是流体上的浮升力与黏滞力的比率

B. 格拉晓夫数Gr在自然对流中的作用与雷诺数Re在强制对流现象中的作用不同

C. 格拉晓夫数Gr乘以普朗特数Pr等于瑞利数Ra

D. Gr数增大表明浮升力作用相对增大

答案: ACD

3.(多选题, 1分)

以下关于大空间和有限空间自然对流传热描述正确的是?

A. 大空间自然对流, 又称外部自然对流, 指热边界层的发展不受到干扰或阻碍的自然对流, 而不拘泥于几何上的很大或无限大。

B. 大空间自然对流问题均匀壁温情况特征长度的选取: 对于竖壁和竖圆柱, 取高度; 对于横圆柱, 取外径

C. 有限空间自然对流传热, 夹层内的流动主要取决于以夹层厚度 8 为特征长度的雷诺数

D. 有限空间自然对流,又称内部自然对流,指热边界层的发展受到干扰或流体的流动受到阻碍,使其换热规律有别于大空间的情形。

答案: ABD

例题4: 一太阳能集热器置于水平的房顶上。在集热器的吸热表面上用玻璃作顶盖,形成一封闭的空气夹层,夹层厚10cm。设吸热表面的平均温度为90℃,玻璃内表面温度为30℃,试确定由于夹层中空气自然对流散热而引起的热损失。集热器呈正方形,尺寸为1m×1m。又,如果吸热表面不设空气夹层,让吸热表面直接暴露于大气之中,试计算在表面温度为90℃时,由于空气的自然对流而引起的散热量(环境温度取为20℃)。

