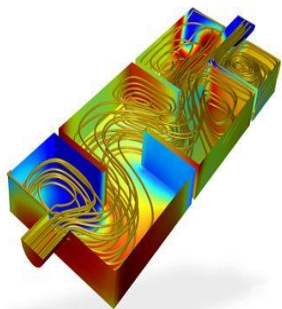




传热学 对流换热I

授课老师：苗雨



目录

CONTENTS



華東理工大學

01

课前回顾及
导引

02

流体力学
基础知识复
习

03

对流传热
概述

04

对流传热
问题的数
学描写

05

边界层
理论

01

课前回顾及导引

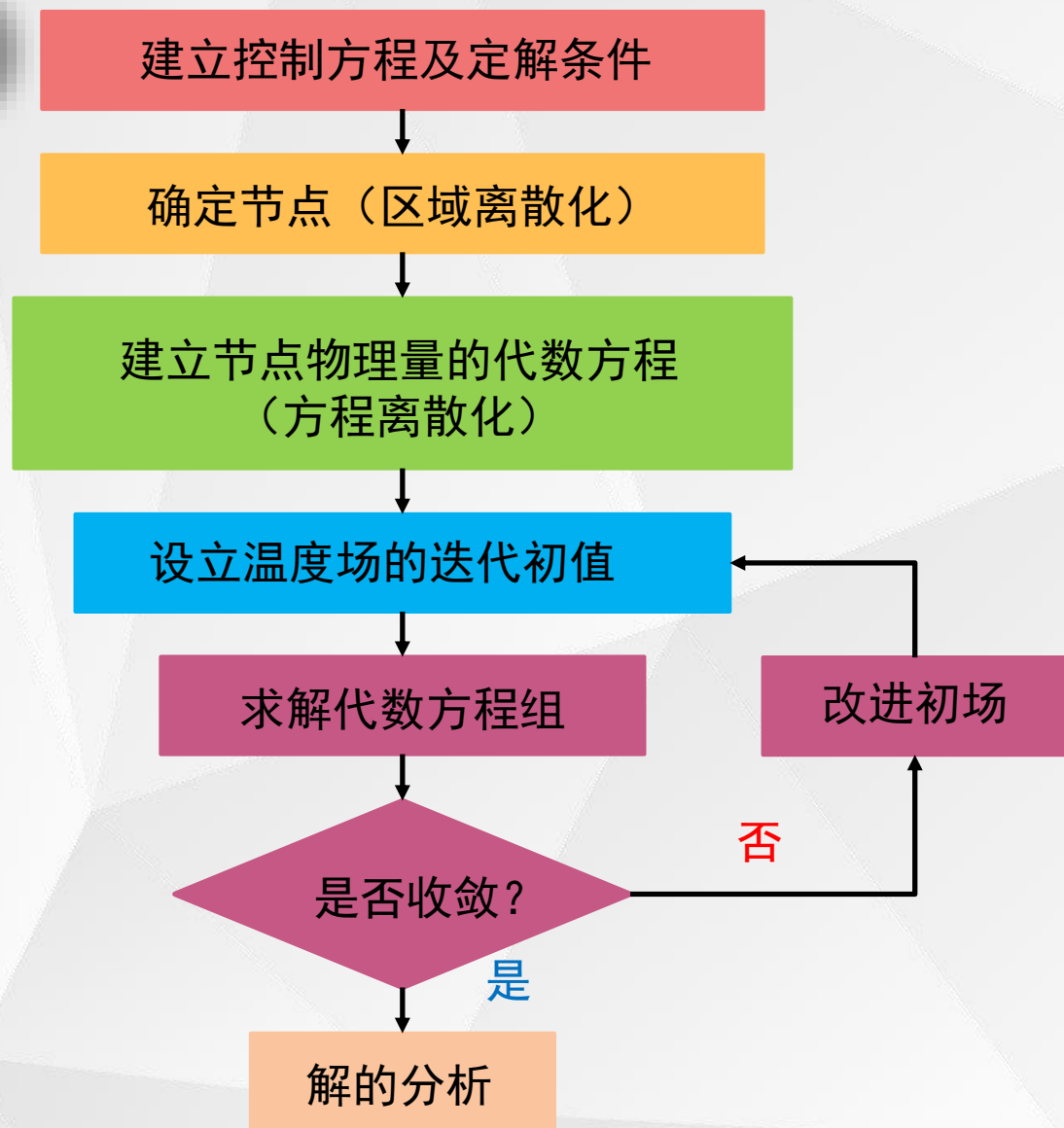


课前回顾及导引



课前回顾及导引

1

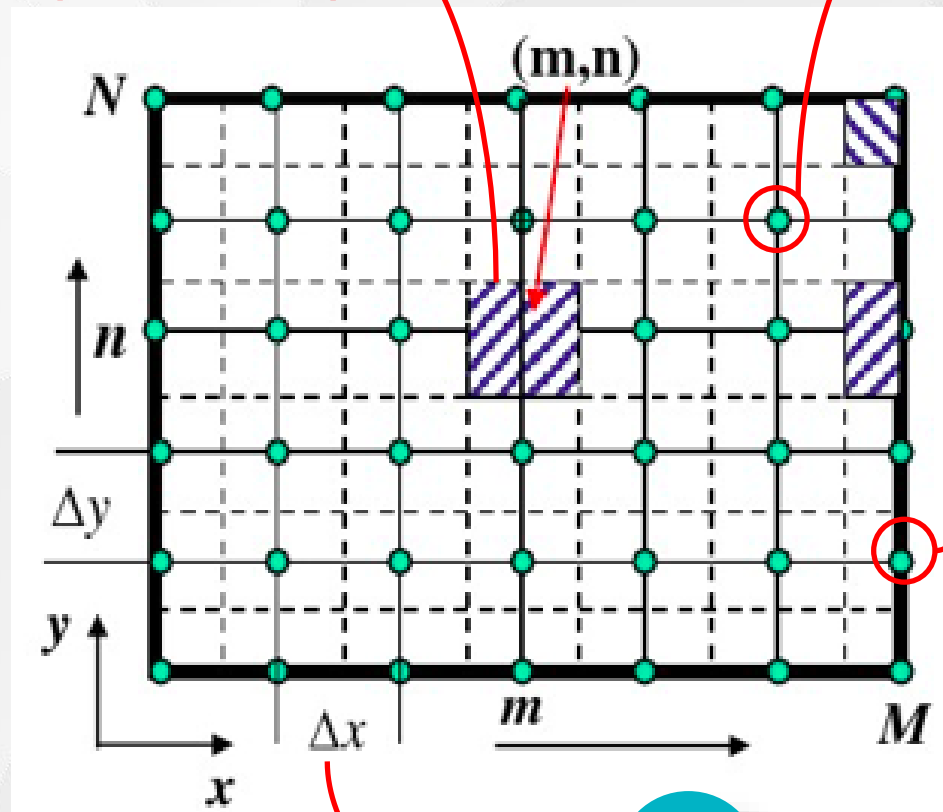


元体
(控制容积)

2

3

内节点



边界节点

步长

4

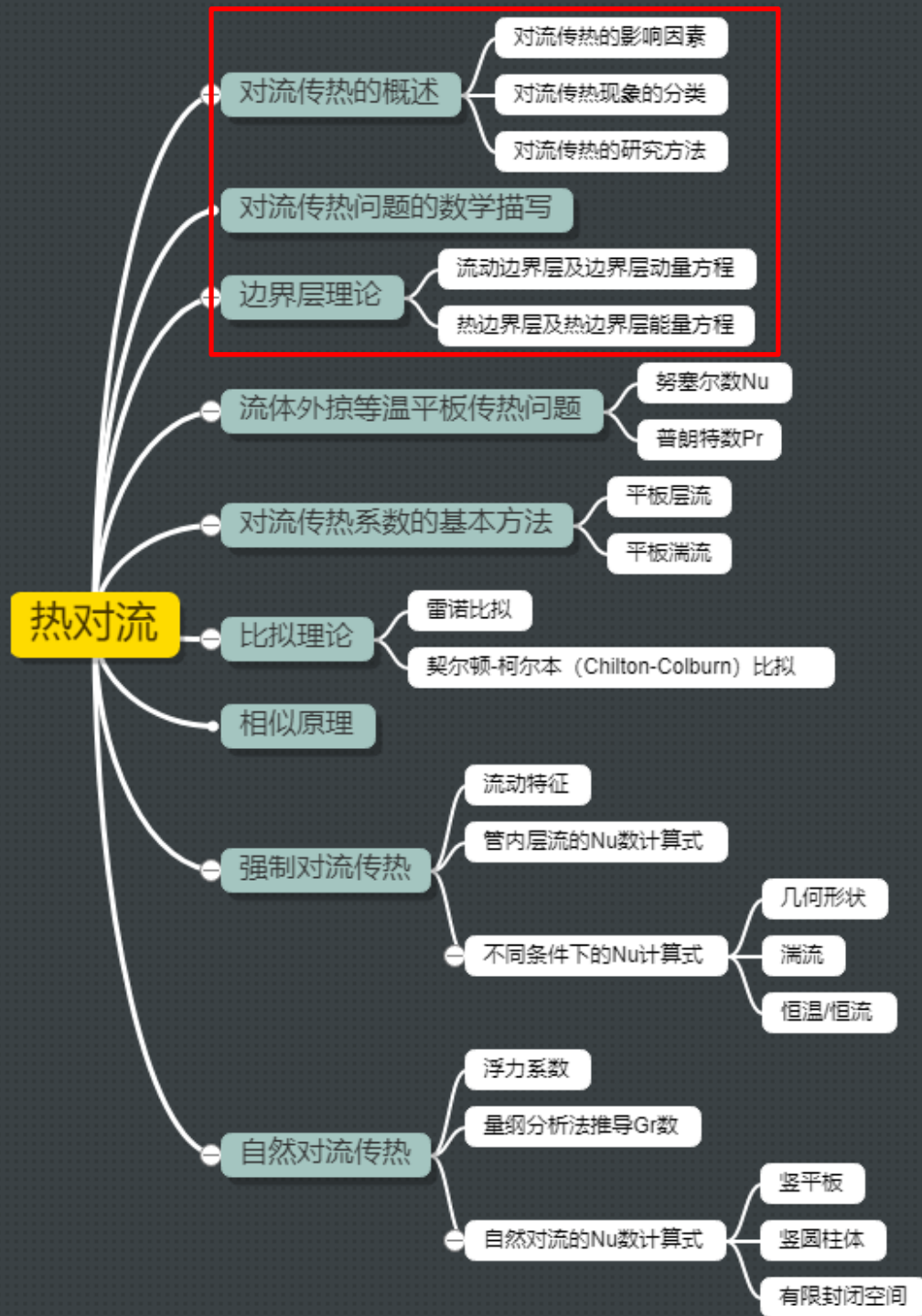
5

边界节点包括哪三种？

平直边界上的节点、外部角点、内部角点



课前回顾及导引



02

流体力学基础知识复习

流体力学基础知识复习

三种传热方式中，对流传热与流体力学密切相关

1 直角坐标系，纳维尔斯托克斯方程（N-S方程）在 x 方向上的分量表达式

$$\rho \left(\frac{\partial u}{\partial \tau} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} \right) = F_x - \frac{\partial p}{\partial x} + \eta \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right)$$

2 雷诺数的表达式，平板上与管道中流动判定层流的雷诺数的临界值分别是多少？

$$\text{Re} = \frac{\rho u l_c}{\mu} \quad \text{平板上流动: } \text{Re} < 5 \times 10^5 \quad \text{管道中流动: } \text{Re} < 2300$$

3 流动边界层的产生原因？速度梯度存在于流动边界层还是主流区？

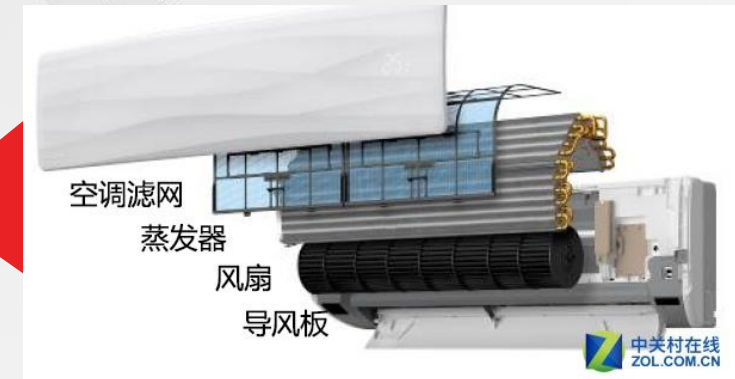
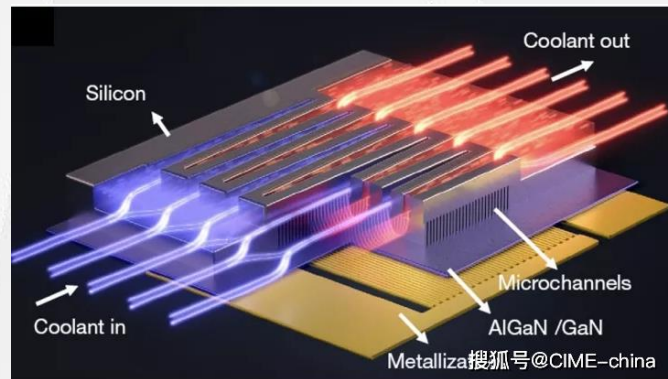
粘性力；流动边界层

03

对流传热概述

- 定义及特点
- 研究目的
- 主要影响因素
- 分类

对流传热概述



对流传热
现象

定义及特点

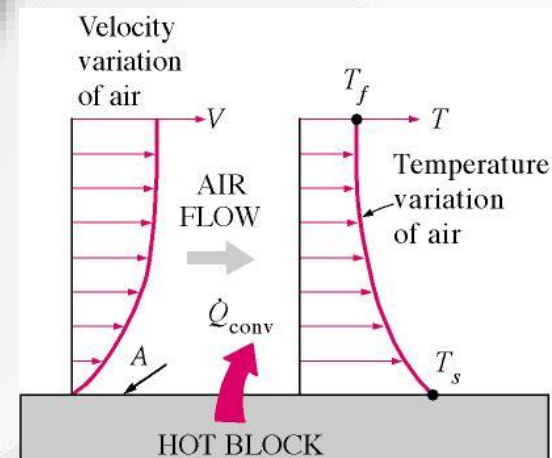
流体流过固体壁面时由于流体与壁面间温差所引起的热量交换

流体与固体壁面直接接触

流体与固体壁面存在温差

同时存在导热和热对流

近壁面存在速度梯度较大的边界层





研究目的

牛顿冷却公式

$$\Phi = hA(t_w - t_f)$$

Robin边界条件

$$-\lambda\left(\frac{\partial t}{\partial n}\right)_w = h(t_w - t_f)$$

在之前的计算中，题目中给定了对流换热系数h

01

揭示h的影响因素
及其与相关物理
量的内在联系

02

定量计算对流
换热系数h

03

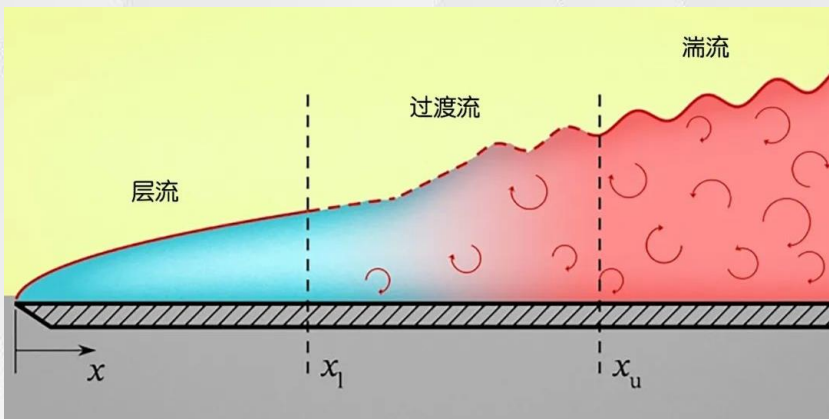
研究强化对流
传热的措施



主要影响因素

$$h = f(u, l, \rho, \eta, \lambda, c_p, r, t_m)$$

几何尺度 动力粘性 比热容 温度
速度 密度 导热系数 相变潜热



流体的流动状态

流体的物理性质

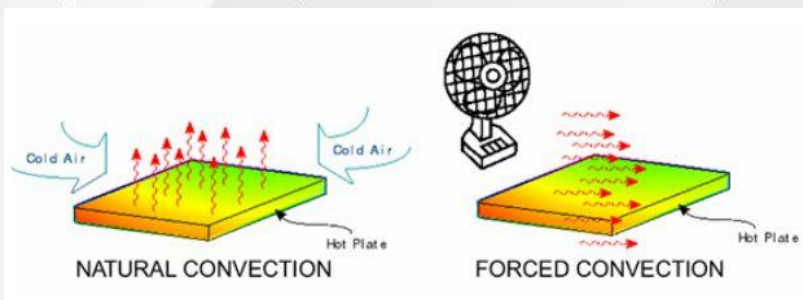
换热表面的几何因素

换热表面形状、大小、状态以及与流体运动方向的相对位置

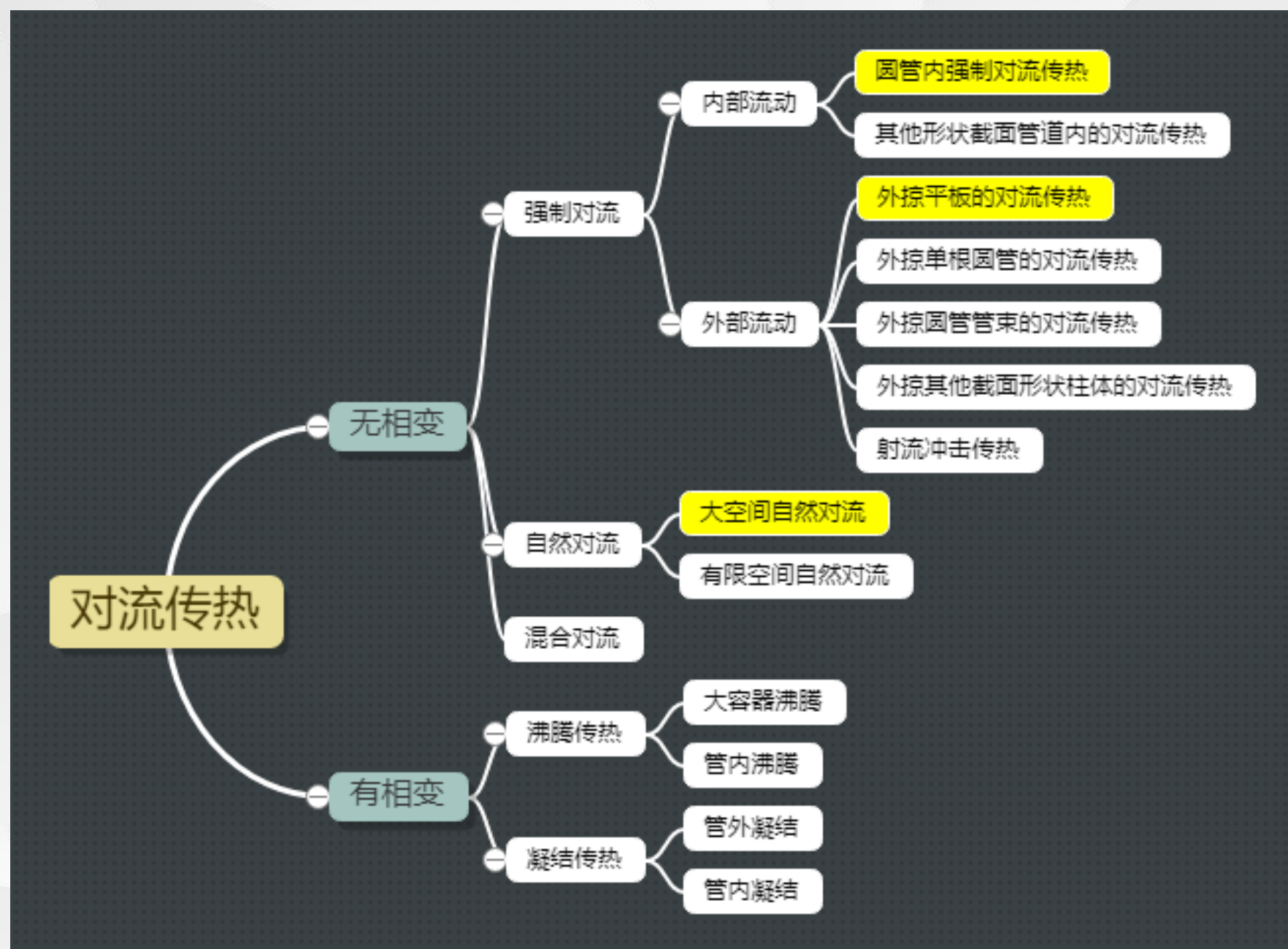
流动的起因

流体有无相变

- 无相变：
取决于流体显热变化
- 有相变：
包含了相变潜热



分类



04

对流传热问题的数学描写

- 导热问题和对流传热的对比
- 简化假设
- 对流传热微分方程的推导
- 相关讨论



导热问题和对流传热问题的对比

导热微分方程

$$\rho c_p \frac{\partial t}{\partial \tau} = \frac{\partial}{\partial x} \left(\lambda \frac{\partial t}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(\lambda \frac{\partial t}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(\lambda \frac{\partial t}{\partial z} \right) + \dot{\Phi}$$

导热问题

$$\Phi = -\lambda A \frac{dt}{dx}$$

导热基本定律

温度场

热流量/热流密度

$$\Phi = hA(t_w - t_f)$$

对流传热问题

对流传热的基本方程

温度场/速度场

热流量/热流密度

对流传热微分方程?



简化假设

流体为连续介质，
流动是二维或三
维的

01

常物性、无内热源

03

流体不对外做功

05

流体为不可压缩牛顿
流体

- 不可压缩: $\rho = \text{const}$
- 牛顿流体: 切应力
满足牛顿粘性定律

$$\tau = \eta \frac{du}{dy}$$

02

04

忽略粘性耗散热以及
辐射传热



对流传热微分方程的推导



动量守恒
方程



质量守恒
方程



能量守恒
方程

对流传热微分方程的推导

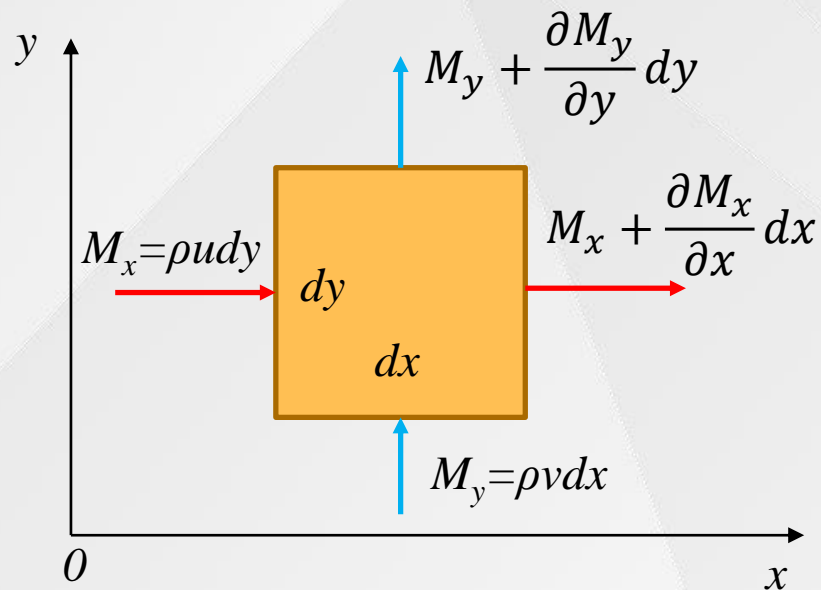
质量守恒
方程

单位时间流出
微元体的质量

单位时间流
入微元体的
质量

=

微元体流体
质量的变化



$$\cancel{M_x} + \frac{\partial M_x}{\partial x} dx + \cancel{M_y} + \frac{\partial M_y}{\partial y} dy$$

$$\cancel{M_x} + \cancel{M_y}$$

$$\frac{\partial \rho}{\partial \tau} dx dy$$

$$\frac{\partial M_x}{\partial x} dx + \frac{\partial M_y}{\partial y} dy = \frac{\partial \rho}{\partial \tau} dx dy \quad \rightarrow \quad \frac{\partial(\rho u dy)}{\partial x} dx + \frac{\partial(\rho v dx)}{\partial y} dy = \frac{\partial \rho}{\partial \tau} dx dy$$

$$\frac{\partial(\rho u)}{\partial x} + \frac{\partial(\rho v)}{\partial y} = \frac{\partial \rho}{\partial \tau}$$

对于不可压缩流体

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 0$$

连续性方程
(continuity
equation)

对流传热微分方程的推导

动量守恒 方程

不考虑 z 方向

微元体流体动量的变化率 = 作用在微元体上外力的总和

$$\begin{aligned} \rho \left(\frac{\partial u}{\partial \tau} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} \right) &= F_x - \frac{\partial p}{\partial x} + \eta \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) \\ \rho \left(\frac{\partial v}{\partial \tau} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} \right) &= F_y - \frac{\partial p}{\partial y} + \eta \left(\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} \right) \end{aligned}$$

体积力 (重力) 压力梯度 粘性力

纳维尔-斯托克斯方程

对流传热微分方程的推导

热力学第一定律 $Q = \Delta E + W$

能量守恒
方程

导入与导出的净热量 + 热对流传递的净热量 + ~~内热源发热量~~ = 总能量的增量 + ~~对外膨胀功~~

无内热源 流体不对外做功

$Q_{conduction} + Q_{convection} = \Delta U$

单位时间导入导出的净热量

$$Q_{conduction} = \lambda \frac{\partial^2 t}{\partial x^2} dx dy + \lambda \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} dx dy$$

单位时间热力学能的增量

$$\Delta U = \rho c_p dx dy \frac{\partial t}{\partial \tau}$$

对流传热微分方程的推导

单位时间热对流传递的净热量

$$Q_{convection} = (\Phi'_x - \Phi'_{x+dx}) + (\Phi'_y - \Phi'_{y+dy})$$

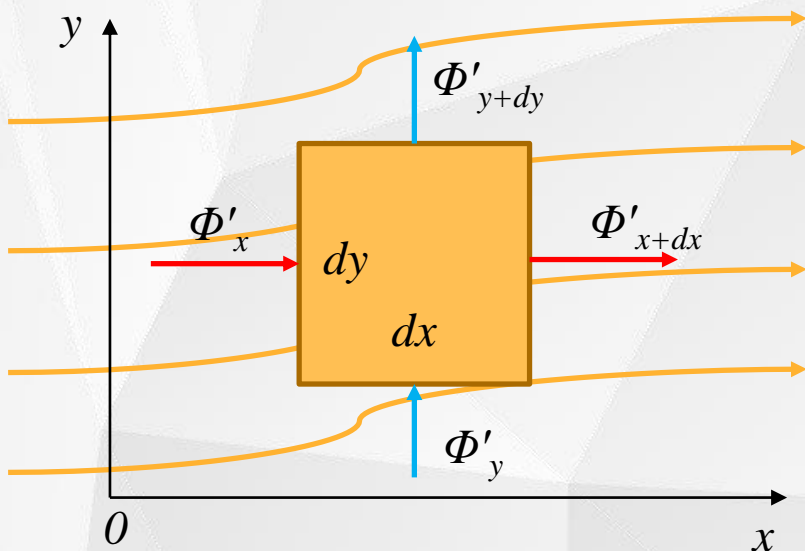
$$\begin{aligned}\Phi'_x - \Phi'_{x+dx} &= (\dot{m}c_p t)_x - \left[(\dot{m}c_p t)_x + \frac{\partial(\dot{m}c_p t)_x}{\partial x} dx \right] = \frac{\partial(\dot{m}c_p t)_x}{\partial x} dx \\ &= -\frac{\partial(\rho u dy c_p t)_x}{\partial x} dx = -\rho c_p \frac{\partial(ut)_x}{\partial x} dx dy = -\rho c_p \left(t \frac{\partial u}{\partial x} + u \frac{\partial t}{\partial x} \right) dx dy\end{aligned}$$

$$\Phi'_y - \Phi'_{y+dy} = -\rho c_p \left(t \frac{\partial v}{\partial y} + v \frac{\partial t}{\partial y} \right) dx dy$$



$$\begin{aligned}Q_{convection} &= -\rho c_p \left(t \frac{\partial u}{\partial x} + u \frac{\partial t}{\partial x} \right) dx dy - \rho c_p \left(t \frac{\partial v}{\partial y} + v \frac{\partial t}{\partial y} \right) dx dy \\ &= -\rho c_p \left(t \frac{\partial u}{\partial x} + t \frac{\partial v}{\partial y} \right) dx dy - \rho c_p \left(u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} \right) dx dy \\ &= -\rho c_p \left(u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} \right) dx dy\end{aligned}$$

能量守恒
方程



对流传热微分方程的推导

能量守恒 方程

$$Q_{conduction} + Q_{convection} = \Delta U$$

$$\lambda \frac{\partial^2 t}{\partial x^2} dx dy + \lambda \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} dx dy$$

$$- \rho c_p \left(u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} \right) dx dy$$

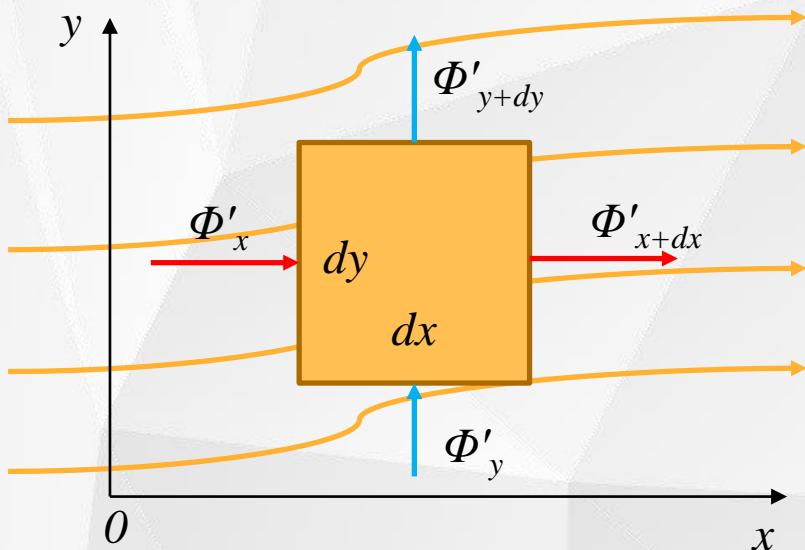
$$\rho c_p dx dy \frac{\partial t}{\partial \tau}$$

$$\lambda \frac{\partial^2 t}{\partial x^2} dx dy + \lambda \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} dx dy - \rho c_p \left(u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} \right) dx dy = \rho c_p dx dy \frac{\partial t}{\partial \tau}$$

$$\lambda \frac{\partial^2 t}{\partial x^2} + \lambda \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} - \rho c_p \left(u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} \right) = \rho c_p \frac{\partial t}{\partial \tau}$$

二维、常物性、不可压缩、无内热源的能量微分方程

$$\rho c_p \left(u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} + \frac{\partial t}{\partial \tau} \right) = \lambda \left(\frac{\partial^2 t}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} \right)$$



对流传热微分方程的推导

能量守恒
方程

$$\rho c_p \left(u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} + \frac{\partial t}{\partial \tau} \right) = \lambda \left(\frac{\partial^2 t}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} \right)$$

非稳态项：流体温度
随时间变化

对流项：流体流出与
流进该控制容积净带
走的热量

扩散项：流体中热传
导而净导入该控制容
积的热量





相关讨论

$$\rho c_p \left(u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} + \frac{\partial t}{\partial \tau} \right) = \lambda \left(\frac{\partial^2 t}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} \right)$$

01



稳态情况

$$\frac{\partial t}{\partial \tau} = 0$$

$$\rho c_p \left(u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} + \cancel{\frac{\partial t}{\partial \tau}} \right) = \lambda \left(\frac{\partial^2 t}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} \right)$$

02



当流体静止，
该式退化为常
物性、无内热
源的导热微分
方程

$$\rho c_p \left(\cancel{u \frac{\partial t}{\partial x}} + \cancel{v \frac{\partial t}{\partial y}} + \frac{\partial t}{\partial \tau} \right) = \lambda \left(\frac{\partial^2 t}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} \right)$$

03



如有内热源

$$\rho c_p \left(u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} + \frac{\partial t}{\partial \tau} \right) = \lambda \left(\frac{\partial^2 t}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} \right) + \Phi(x, y)$$

相关讨论

对流换热完整微分方程组:

质量守恒方程 (连续性方程)

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 0$$

动量守恒方程 (纳维尔-斯托克斯方程)

$$\rho \left(\cancel{\frac{\partial u}{\partial \tau}} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} \right) = \cancel{F_x} - \frac{\partial p}{\partial x} + \eta \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right)$$

$$\rho \left(\cancel{\frac{\partial v}{\partial \tau}} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} \right) = \cancel{F_y} - \frac{\partial p}{\partial y} + \eta \left(\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} \right)$$

能量守恒方程

$$\rho c_p \left(u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} + \cancel{\frac{\partial t}{\partial \tau}} \right) = \lambda \left(\frac{\partial^2 t}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} \right)$$

对于二维、
稳态、
常物性、
无内热源、
不计重力、
不可压缩牛顿
流体



定解条件



05

边界层理论

- 流动边界层与热边界层
- 引入边界层概念的意义和适用范围
- 数量级分析

流动边界层与热边界层

流动边界层（速度边界层）

速度梯度主要存在于流动边界层，主流区速度梯度几乎为零

粘性力

雷诺数Re

$$u_{y=\delta} = 99\%u_{\infty}$$

分为层流和湍流边界层；与流速、距离和流体物性有关

速度梯度/温度梯度

产生原因

无量纲数

厚度

流动形态

温度梯度主要存在于热边界层，主流区温度梯度几乎为零

温度差

普朗特数Pr

$$(t - t_w)\delta_t = 99\%(t_{\infty} - t_w)$$

热边界层内的温度分布受层流和湍流影响；湍流强化传热

热边界层（温度边界层）



引入边界层概念的意义和适用范围



数量级分析

比较方程中各量或各项量级的相对大小，**保留量级较大的量或项**，**舍去量级小的项**，实现方程的合理简化（得到适用于热边界层的能量方程）

采用各量在作用区间的积分
平均绝对值确定各项的数量级

A

1表示量级较大的量
 δ 表示量级较小的量

主流速度（x方向） $u \sim 1$
y方向速度 $v \sim \delta$

B

将因变量及自变量的数量级代入
导数的表达式得到导数的数量级

$$\frac{\partial t}{\partial \tau} \sim \frac{1}{1} = 1$$

$$\frac{\partial}{\partial y} \left(\frac{\partial t}{\partial y} \right) \sim \frac{1/\delta}{\delta} = \frac{1}{\delta^2}$$



数量级分析

常用物理量的数量级

变量	数量级
主流速度 (x方向) u	1
y方向速度 v	δ
压力 p	1
温度 t	1
时间 τ	1
壁面特征长度 dx	1
壁面特征长度 dy	δ
流动边界层厚度 δ	δ
热边界层厚度 δ_t	δ
运动粘度 ν	δ^2
热扩散率 α	δ^2



数量级分析

使用数量级分析对对流传热微分方程进行简化

对于二维、稳态、常物性、无内热源、不计重力、不可压缩牛顿流体

质量守恒方程

$$\frac{\partial u}{\partial x} = -\frac{\partial v}{\partial y}$$



$$1 = \delta$$

动量守恒方程

$$u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} + \nu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right) \rightarrow 1 \frac{1}{1} + \delta \frac{1}{\delta} = 1 \frac{1}{1} + \delta^2 \frac{1}{1} + \delta^2 \frac{1}{\delta^2}$$

$$u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial y} + \nu \left(\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 v}{\partial y^2} \right) \rightarrow 1 \frac{\delta}{1} + \delta \frac{\delta}{\delta} = 1 \frac{1}{\delta} + \delta^2 \frac{\delta^2}{1} + \delta^2 \frac{\delta^2}{\delta^2}$$

能量守恒方程

$$u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} = \alpha \left(\frac{\partial^2 t}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 t}{\partial y^2} \right) \rightarrow 1 \frac{1}{1} + \delta \frac{1}{\delta} = \delta^2 \frac{1}{1} + \delta^2 \frac{1}{\delta^2}$$



数量级分析

简化后的对流传热微分方程

质量守恒方程

$$\frac{\partial u}{\partial x} = -\frac{\partial v}{\partial y}$$

动量守恒方程

$$u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} + \nu \frac{\partial^2 u}{\partial y^2}$$

$$\frac{\partial p}{\partial y} = 0$$

能量守恒方程

$$u \frac{\partial t}{\partial x} + v \frac{\partial t}{\partial y} = \alpha \frac{\partial^2 t}{\partial y^2}$$

四个变量： u, v, p, t ，但实际上只有三个方程，方程组不封闭

dp/dx 可由边界层外主流理想流体伯努利方程求解，变量变为 u, v, t ，方程组封闭

$$\Delta p + \frac{1}{2} \rho \Delta(u^2) + \rho g \Delta h = 0$$



预习小测验答案

1.(多选题, 1分)

以下哪些是影响对流传热系数的因素?

- A. 比热容
- B. 速度
- C. 几何尺寸
- D. 导热系数

答案: ABCD

2.(多选题, 1分)

以下哪些是对流传热问题的简化假设?

- A. 流体为连续介质, 流动是二维或三维的
- B. 流体为可压缩牛顿流体
- C. 忽略粘性耗散热
- D. 忽略辐射传热

答案: ACD

3.(多选题, 1分)

以下关于流动边界层和热边界层描述正确的是?

- A. 温度梯度主要存在于主流区, 热边界层温度梯度几乎为零
- B. 速度梯度主要存在于流动边界层, 主流区速度梯度几乎为零
- C. 热边界层内的温度分布受层流和湍流影响, 湍流可以强化传热
- D. 流动边界层相关的无量纲数是普朗特数

答案: BC