

流体运动学基础概述1

流体运动学

↓

流体运动的数学描述, 流体运动的分类, 流体微团的运动和变形

✚ 基础知识

→ 导数的概念、微分方程、场论、流体质点, 角变形率

2022-3-13
西安交通大学流体力学课程组
1

3.1 描述流体运动的两种方法

拉格朗日方法—跟踪流体质点

↓ Lagrangian discription

描述每个流体质点自始至终的运动规律

④ 设初始时刻某质点标记为 (a, b, c) , 则该质点的物理量 η 可表示为

→ $\eta = \eta(a, b, c, t)$



其中 a, b, c, t 为拉格朗日变数

2022-3-13
西安交通大学流体力学课程组
3

第三章 流体运动概述

描述流体运动的两种方法


→ 拉格朗日方法、欧拉方法

迹线、流线和脉线

物质导数

流体微团的运动分析

连续方程



2022-3-13
西安交通大学流体力学课程组
2

拉格朗日方法

④ 任意时刻流体质点的位置矢量

→ $\vec{r} = \vec{r}(a, b, c, t)$

固定 abc , 变化 t

某确定流体质点随时间的运动规律

④ 任意时刻流体质点的速度和加速度

→

{

$$\vec{V} = \frac{\partial \vec{r}(a, b, c, t)}{\partial t}$$


$$\vec{a} = \frac{\partial \vec{V}}{\partial t} = \frac{\partial^2 \vec{r}(a, b, c, t)}{\partial t^2}$$

固定 t , 变化 abc

同一时刻不同流体质点的参数分布


2022-3-13
西安交通大学流体力学课程组
4

欧拉方法1

着眼于空间点  *Eulerian discription*

描述空间某点流体运动物理量随时间的变化规律
及由一点转向另一点时该量的变化


④ 空间点位置为 (x, y, z) , 则物理量 η 的空间分布

 $\eta = \eta(x, y, z, t)$

x, y, z, t 为欧拉变数


2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 5

几种场1

定常场与非定常场  定常流动: *steady flow*
非定常流动: *unsteady flow*

流场中每一点的物理量都不随时间变化, 称为定常场; 否则, 为非定常场


④ 定常场数学描述

 $\frac{\partial \eta}{\partial t} = 0$ 或 $\eta = \eta(x, y, z)$


2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 7

欧拉方法2

④ 空间中的速度分布

 $\vec{V} = \vec{V}(x, y, z, t)$

④ 空间中的压强分布、温度分布

 $\left\{ \begin{array}{l} p = p(x, y, z, t) \\ T = T(x, y, z, t) \end{array} \right.$

场—分布着某种物理量的空间区域

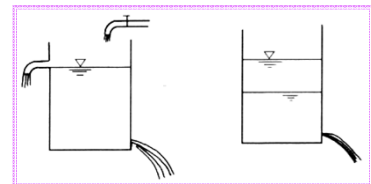
流场
flow field


固定 xyz , 变化 t
某确定空间点参数
随时间的变化规律


固定 t , 变化 xyz
同一时刻不同空
间点的参数分布

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 6

几种场2







2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 8

几种场3

均匀场与非均匀场

均匀流动: *uniform flow*
非均匀流动: *nonuniform flow*

流场中各空间点上的物理量都一样, 称为均匀场; 否则, 为非均匀场

④ 均匀场数学描述

$\frac{\partial \eta}{\partial x} = \frac{\partial \eta}{\partial y} = \frac{\partial \eta}{\partial z} = 0$ 或 $\eta = \eta(t)$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 9

3.2 迹线、流线和脉线

迹线 \rightarrow 流体质点在空间运动时所描绘出来的轨迹 *pathline*

迹线方程

$$\frac{dx}{u(x, y, z, t)} = \frac{dy}{v(x, y, z, t)} = \frac{dz}{w(x, y, z, t)} = dt$$

④ t 是自变量, x, y, z 都是 t 的函数

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 11

一维、二维、三维流动

速度场为三个空间坐标的函数—三维流动, 实际流动都是在三维空间中的流动

three-dimensional flow

④ 一维流动 *one-dimensional flow*

④ 二维流动 *two-dimensional flow*

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 10

迹线2

迹线的特点

$$\frac{dx}{dt} = u(x, y, z, t) \quad \frac{dy}{dt} = v(x, y, z, t)$$

$$\frac{dz}{dt} = w(x, y, z, t)$$

④ 流场中实际存在的线

④ 同一质点, 不同时刻空间位置的连线

④ 和时间过程有关的曲线, 随时间的增长迹线不断延长

④ 拉格朗日方法下的概念

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 12

流线1

streamline
流线

某瞬时流场中一条假想曲线
该曲线上各点速度方向和曲线在该点切线方向重合

流线方程

$$\frac{dx}{u(x,y,z,t)} = \frac{dy}{v(x,y,z,t)} = \frac{dz}{w(x,y,z,t)}$$

@ t 为常数, x, y, z 为自变量

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 13

流线3

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 15

流线2

流线的特点

$$d\vec{l} \times d\vec{V} = 0 \quad \begin{vmatrix} i & j & k \\ u & v & w \\ dx & dy & dz \end{vmatrix} = 0$$

- @ 流场中某瞬时的假想曲线
- @ 不同质点, 同一时刻空间位置的连线, 描述线上各质点的运动方向
- @ 定常流动, 流线形状位置不随时间改变
- @ 定常流动时, 流线、迹线、染色线重合

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 14

流线4

@ 一般情况下, 流线不能相交和转折

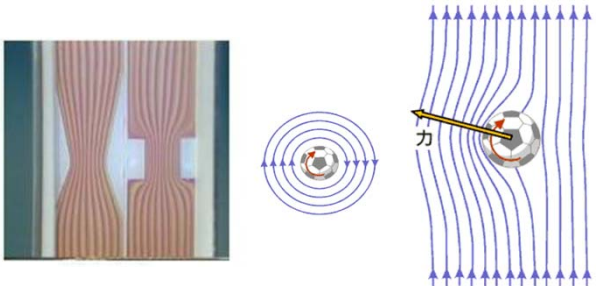
奇点 singularity

驻点 stagnation point

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 16

流线5

◎ 一般情况下，流线的走向和疏密反映了某瞬时流场内流体速度方向和大小：流线密的地方流速大

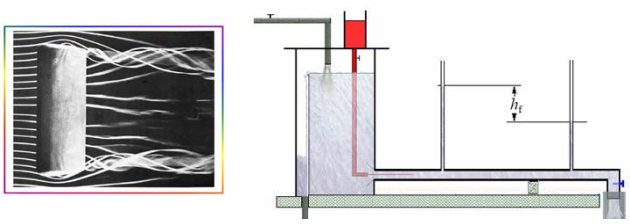


2022-3-13 西安交通大学力学课程组 17

脉线

相继通过流场同一空间点的流体质点在同一瞬时的连线

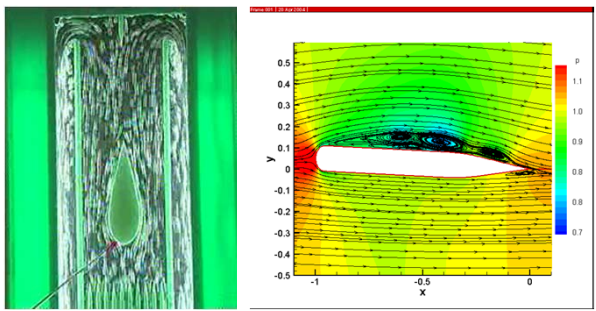
◎ 流场显示技术，反映流场结构、流动特点



2022-3-13 西安交通大学力学课程组 19

流线6

◎ 流线是欧拉方法下的概念



流谱

2022-3-13 西安交通大学力学课程组 18

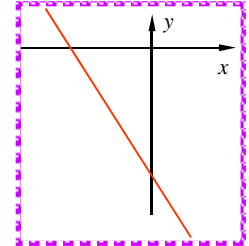
流线、迹线—例题—1

例：设一流场，其欧拉表达式为 $u = x + t$, $v = -y + t$, $w = 0$, 求 $t = 0$ 时过 $M(-1, -1)$ 点的流线和迹线

解：1、迹线

$$\frac{dx}{dt} = x + t \quad \frac{dy}{dt} = -y + t$$

$$\begin{cases} x = C_1 e^t - t - 1 \\ y = C_2 e^{-t} + t - 1 \end{cases}$$

$$x + y = -2$$


2022-3-13 西安交通大学力学课程组 20

流线、迹线—例题—2

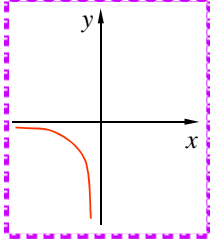
2、流线 $\frac{dx}{u} = \frac{dy}{v} \Rightarrow \frac{dx}{x+t} = \frac{dy}{-y+t}$

$\Rightarrow \ln(x+t) + \ln(-y+t) = C$

$\Rightarrow xy = 1$

$t = 2$ 时 $(x+2)(-y+2) = 3$

非定常流动条件下，流线、迹线、染色线不重合



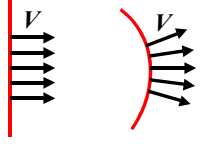
2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 21

总流、过流断面

微小流束 \Rightarrow 微小流管内所有流线的总和

总流 \Rightarrow 流管内所有流线的总和

过流断面 \Rightarrow 与总流所有流线垂直的截面



2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 23

流管 streamtube

在流场中做一封闭且不自相交的曲线 C，在某瞬时通过该曲线上的流线构成的管状表面称为流管

- 有限流管
- 流管元
- 流体不能从侧壁穿入穿出
- 定常流动时，定常流动时流管形状不变，类似于固定管道



2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 22

质量流量

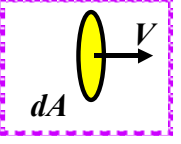
质量流量 \Rightarrow 单位时间通过流管过流断面的流体质量

mass flow rate

$\Rightarrow \dot{m} = \int_A \rho V dA$

速度、密度在过流断面上均布

$\Rightarrow \dot{m} = \rho V A$

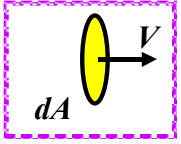


2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 24

体积流量

体积流量 \Rightarrow 单位时间通过流管过流断面的流体体积
volume flow rate

$\Rightarrow Q = \int_A V dA$



◎ 速度、密度在过流断面上均布

$\Rightarrow Q = VA$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 25

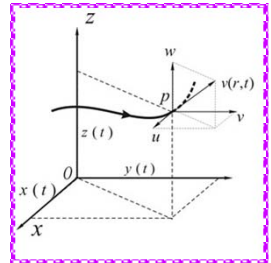
3.3 物质导数 *substantial derivative*

欧拉方法描述流体质点的加速度

$\frac{\partial \vec{V}(x, y, z, t)}{\partial t} = ?$

t 时刻 $\Rightarrow \vec{V}(x, y, z, t)$

$t + \delta t$ 时刻 $\Rightarrow \vec{V}(x + \delta x, y + \delta y, z + \delta z, t + \delta t)$



2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 27

平均速度

平均速度 \Rightarrow 假设过流断面上各点速度相等，通过的流量与实际流量相等
average velocity

$\Rightarrow \bar{V} = \frac{\int_A V dA}{A}$

◎ 以平均速度计算流量是准确的，但计算动量、动能等会引入误差，需要修正

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 26

欧拉法描述流体质点的加速度1

$\vec{a} = \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{\vec{V}(x + \delta x, y + \delta y, z + \delta z, t + \delta t) - \vec{V}(x, y, z, t)}{\delta t}$

$\vec{a} = \frac{D\vec{V}}{Dt} = \frac{\partial \vec{V}}{\partial t} + u \frac{\partial \vec{V}}{\partial x} + v \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} + w \frac{\partial \vec{V}}{\partial z}$

流体质点的加速度 *acceleration of fluid particle*

\Rightarrow 流体质点的速度对时间的变化率

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 28

欧拉法描述流体质点的加速度2

$$\vec{a} = \lim_{\delta t \rightarrow 0} \frac{\vec{V}(x + \delta x, y + \delta y, z + \delta z, t + \delta t) - \vec{V}(x, y, z, t)}{\delta t}$$

$$\vec{V}(x + \delta x, y + \delta y, z + \delta z, t + \delta t)$$

$$= \vec{V}(x, y, z, t) + \frac{\partial \vec{V}}{\partial x} \delta x + \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} \delta y + \frac{\partial \vec{V}}{\partial z} \delta z + \frac{\partial \vec{V}}{\partial t} \delta t + \dots$$

代入上式 $\vec{a} = \lim_{\delta t \rightarrow 0} \left(\frac{\partial \vec{V}}{\partial x} \frac{\delta x}{\delta t} + \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} \frac{\delta y}{\delta t} + \frac{\partial \vec{V}}{\partial z} \frac{\delta z}{\delta t} + \frac{\partial \vec{V}}{\partial t} \right)$

$$= \frac{\partial \vec{V}}{\partial x} \lim_{\delta t \rightarrow 0} \frac{\delta x}{\delta t} + \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} \lim_{\delta t \rightarrow 0} \frac{\delta y}{\delta t} + \frac{\partial \vec{V}}{\partial z} \lim_{\delta t \rightarrow 0} \frac{\delta z}{\delta t} + \frac{\partial \vec{V}}{\partial t}$$

→ $\vec{a} = \frac{\partial \vec{V}}{\partial t} + u \frac{\partial \vec{V}}{\partial x} + v \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} + w \frac{\partial \vec{V}}{\partial z}$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 29

欧拉法描述流体质点的加速度4

定常

A→B 匀速直线运动
无当地和对流加速度

B→C 加速运动, 存在
对流加速度

非常定

A→B 速度变化, 存在
当地加速度

B→C 速度变化, 存在
当地和对流加速度

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 31

欧拉法描述流体质点的加速度3

$\frac{\partial \vec{V}}{\partial t}$ → 空间点上的速度对时间的变化率由速度场的非定常性引起 $\frac{\partial \vec{V}}{\partial t} = 0$
↕
速度场定常

当地加速度或 $u \frac{\partial \vec{V}}{\partial x} + v \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} + w \frac{\partial \vec{V}}{\partial z}$

在非均匀的速度场中

迁移加速度或对流加速度 *convective acceleration*

速度场均匀 → $u \frac{\partial \vec{V}}{\partial x} + v \frac{\partial \vec{V}}{\partial y} + w \frac{\partial \vec{V}}{\partial z} = 0$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 30

物质导数1

任意物理量 N 的物质导数

→ $\frac{DN}{Dt} = \frac{\partial N}{\partial t} + u \frac{\partial N}{\partial x} + v \frac{\partial N}{\partial y} + w \frac{\partial N}{\partial z}$

$\frac{DN}{Dt}$ → 流体质点的物理量 N 随时间的变化率

物质导数 (质点导数或随体导数) *substantial derivative*

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 32

物质导数2

$\frac{\partial N}{\partial t} \rightarrow$ 空间点上的 N 随时间的变化率
由物理量场的非定常性引起

局部导数或当地导数 *local derivative*

$u \frac{\partial N}{\partial x} + v \frac{\partial N}{\partial y} + w \frac{\partial N}{\partial z} \rightarrow$ 由流体质点在非均匀的
物理量场中运动引起的
 N 的变化率

位变导数或对流导数 *convective derivative*

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 33

物质导数4

不可压缩流体的数学描述

流体质点的密度在运动过程中保持不变

$\Rightarrow \frac{D\rho}{Dt} = \frac{\partial \rho}{\partial t} + u \frac{\partial \rho}{\partial x} + v \frac{\partial \rho}{\partial y} + w \frac{\partial \rho}{\partial z} = 0$

均质不可压缩流体的数学描述

$\Rightarrow \rho = \text{const}$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 35

物质导数3—例题

例：已知速度场 $u = 2xt$, $v = -2yt$, 求流体质点的 a_x , a_y 。

$$a_x = \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} = 2x + 4xt^2$$

$$a_y = \frac{\partial v}{\partial t} + u \frac{\partial v}{\partial x} + v \frac{\partial v}{\partial y} + w \frac{\partial v}{\partial z} = -2y + 4yt^2$$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 34

3.4 流体微团的运动分析

流体质点

- ◎ 无线尺度，无变形运动

流体微团

- ◎ 大量流体质点构成的微小单元，有线尺度
- ◎ 流体质点的相对运动引起流体微团的变形、旋转

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 36

流体微团的运动与变形概述

流体微团复合运动 = 平动 + 旋转 + 线变形

时间轴: t_0 到 $t_0 + \delta t$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 37

线变形2 - 散度 divergence

线变形引起总的相对体积膨胀率

$$\frac{1}{\delta V} \frac{d(\delta V)}{dt} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = \nabla \cdot \vec{V}$$

流体微团的角度，拉格朗日方法

◎ 不可压缩流体 $\nabla \cdot \vec{V} = 0$ 速度散度为零

新体积 - 原体积 / 原体积 × 时间

$$\frac{\left(\delta x + \frac{\partial u}{\partial x} \delta x \delta t \right) \delta y \delta z - \delta x \delta y \delta z}{\delta x \delta y \delta z \delta t}$$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 39

线变形1

线变形 —— 体积发生变化

变形量: $\lim_{\delta t \rightarrow 0} \frac{\left(\frac{\partial u}{\partial x} \delta x \right) \delta t}{\delta x \delta t}$

◎ x 方向相对变形率 $\frac{\partial u}{\partial x}$

◎ y 方向和 z 方向相对变形率 $\frac{\partial v}{\partial y}, \frac{\partial w}{\partial z}$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 38

旋转1

存在交叉导数

◎ OA边旋转角速度 $\omega_{OA} = \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{\delta \alpha}{\delta t} = \frac{\partial v}{\partial x}$

◎ OB边旋转角速度 $\omega_{OB} = \lim_{\delta \rightarrow 0} \frac{\delta \beta}{\delta t} = \frac{\partial u}{\partial y}$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 40

旋转2

规定相互垂直的流体线OA和OB的角速度 ω_{OA} 和 ω_{OB} 的平均值为流体团绕z轴的旋转角速度，且逆时针方向为正

$$\omega_z = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} \right) \quad \text{angular velocity}$$

流体团绕x和y轴的旋转角速度

$$\omega_x = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial w}{\partial y} - \frac{\partial v}{\partial z} \right), \quad \omega_y = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial u}{\partial z} - \frac{\partial w}{\partial x} \right)$$

2022-3-13 西安交通大学力学课程组 41

角变形

OA、OB (x、y轴) 间的角变形率

$$\frac{D\gamma_{xy}}{Dt} = \lim_{\delta t \rightarrow 0} \frac{\delta\gamma_{xy}}{\delta t} = \lim_{\delta t \rightarrow 0} \frac{\delta\alpha + \delta\beta}{\delta t}$$

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

y、z轴及z、x轴间的角变形率

$$\frac{D\gamma_{yz}}{Dt} = \frac{\partial v}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial y}, \quad \frac{D\gamma_{zx}}{Dt} = \frac{\partial w}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial z}$$

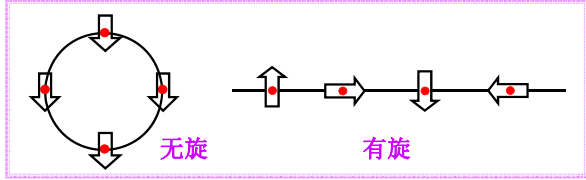
2022-3-13 西安交通大学力学课程组 43

旋转3—角速度矢量、旋度 curl

$$\vec{\omega} = \frac{1}{2} \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ u & v & w \end{vmatrix} = \frac{1}{2} \nabla \times \vec{V} \quad \text{涡量} \quad \text{vorticity}$$

irrotational flow

无旋流动 $\vec{\omega} = 0$ 流体微团本身是否旋转



2022-3-13 西安交通大学力学课程组 42

3.5微分形式的连续方程

流体的连续性原理

拉格朗日观点 \rightarrow 流体系统包含的质量在运动过程中始终保持不变

欧拉观点 \rightarrow 净流出控制体的流体质量应等于控制体减少的流体质量

2022-3-13 西安交通大学力学课程组 44

微分形式的连续方程1

对微元控制体应用质量守恒定律

质量流量

x 方向净流出控制体的质量流量 $\Rightarrow \frac{\partial(\rho u)}{\partial x} \delta x \delta y \delta z$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 45

微分形式的连续方程3

定常流动 $\Rightarrow \frac{\partial(\rho u)}{\partial x} + \frac{\partial(\rho v)}{\partial y} + \frac{\partial(\rho w)}{\partial z} = 0$
steady flow

$\nabla \cdot (\rho \vec{V}) = 0$

$\left[\frac{\partial(\rho u)}{\partial x} + \frac{\partial(\rho v)}{\partial y} + \frac{\partial(\rho w)}{\partial z} \right] \delta x \delta y \delta z$

净流出控制体的总质量流量

定常流动净流出单位控制体的质量流量为零

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 47

微分形式的连续方程2

y, z 方向净流出控制体的质量流量

$\Rightarrow \frac{\partial(\rho v)}{\partial y} \delta x \delta y \delta z \quad \frac{\partial(\rho w)}{\partial z} \delta x \delta y \delta z$

控制体内流体质量随时间的变化率

$\Rightarrow \frac{\partial \rho}{\partial t} \delta x \delta y \delta z$ 流体密度与速度之间的制约关系

连续方程 $\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial(\rho u)}{\partial x} + \frac{\partial(\rho v)}{\partial y} + \frac{\partial(\rho w)}{\partial z} = 0$

differential continuity equation

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 46

微分形式的连续方程4

连续方程 $\Rightarrow \frac{D\rho}{Dt} + \rho \nabla \cdot \vec{V} = 0$

不可压缩流体 $\Rightarrow \frac{D\rho}{Dt} = 0$ incompressible flow

$\nabla \cdot \vec{V} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0$ 拉格朗日方法下速度散度的意义：流体微团的相对体积膨胀率为零

divergence of the velocity

净流出单位控制体的体积流量为零 适用于定常及非定常流动

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 48

微分形式的连续方程5

流体运动的连续性方程是
质量守恒定律在流体力学中的具体表达式

- 只有满足连续性方程的流动在实际中才可能存在
- 连续方程反映了流体密度与速度之间的制约关系
- 连续方程对理想流体和粘性流体均适用

2022-3-13

西安交通大学流体力学课程组

49

微分形式的连续方程7

例：不可压缩流体的平面定常流动， x 方向的速度分量为 $u = x^2 + y$ ，且 $y = 0$ 时， $v = 0$ ，求 y 方向的速度分量 v 。

解：满足不可压缩流体连续方程

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{\partial v}{\partial y} = -\frac{\partial u}{\partial x} = -2x$$

$$\Rightarrow v = -2xy + f(x) \quad \text{由 } y = 0 \text{ 时, } v = 0$$

$$\Rightarrow v = -2xy$$

2022-3-13

西安交通大学流体力学课程组

51

微分形式的连续方程6

例：设一不可压缩流场的速度分布为 $u = t + 3x$, $v = 2t - 2y$, $w = 4y + z - 3$ ，问此流动是否存在？

解：由速度分布得

$$\frac{\partial u}{\partial x} = 3, \quad \frac{\partial v}{\partial y} = -2, \quad \frac{\partial w}{\partial z} = 1$$

$$\Rightarrow \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 3 - 2 + 1 \neq 0$$

故知此流动在实际中不可能存在

2022-3-13

西安交通大学流体力学课程组

50

微分形式的连续方程8

已知流场的速度分布为 $\vec{v} = (4x^2 + 2y + xy)\vec{i} + (3x - y^3 + z)\vec{j}$

- 求点 $(2, 2, 3)$ 的加速度；
- 是几维流动；是否为不可压缩流动？
- 是定常流动还是非定常流动？

(1) 采用物质导数公式进行计算

(2) 速度与三个空间坐标有关，是三维流动；不符合不可压缩流动连续方程，不是不可压缩流动

(3) 速度分布与时间无关，是定常流动

2022-3-13

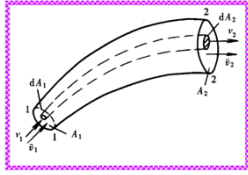
西安交通大学流体力学课程组

52

一维流动连续方程1

定常流动质量守恒

单位时间由1-1流入 dA_1 的流体质量

$$\rightarrow d\dot{m}_1 = \rho_1 \vec{V}_1 \cdot \vec{n} dA_1$$


由2-2流出 dA_2 的流体质量 $\rightarrow d\dot{m}_2 = \rho_2 \vec{V}_2 \cdot \vec{n} dA_2$

根据质量守恒 $\rightarrow \int_{A_1} \rho \vec{V} \cdot \vec{n} dA = \int_{A_2} \rho \vec{V} \cdot \vec{n} dA$

流体密度、速度、过流断面面积之间的制约关系

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 53

作业

作业：P.98~100

- ③ 3-2
- ③ 3-16
- ③ 3-22
- ③ 3-23
- ③ 3-27 (1)

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 55

一维流动连续方程2

不可压缩流体

$$\rightarrow \int_{A_1} \vec{V} \cdot \vec{n} dA = \int_{A_2} \vec{V} \cdot \vec{n} dA \xrightarrow{\text{积分}} V_1 A_1 = V_2 A_2$$

$$\rightarrow Q = \text{const}$$

可压缩流体

$$\rightarrow \rho_1 V_1 A_1 = \rho_2 V_2 A_2 \rightarrow \dot{m} = \text{const}$$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 54

小结1

描述流体运动的两种方法

- 拉格朗日方法
- 欧拉方法

物质导数

采用欧拉变量描述流体质点某物理量对时间的变化率

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 56

小结2

迹线、流线、染色线

→ { 三种线的特点、区别与联系
迹线方程、流线方程

流体微团的线变形、旋转、角变形

→ 相对体积膨胀率、角速度、角变形率

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 57

小结4

公式

④ 物质导数

→
$$\frac{DN}{Dt} = \frac{\partial N}{\partial t} + u \frac{\partial N}{\partial x} + v \frac{\partial N}{\partial y} + w \frac{\partial N}{\partial z}$$

④ 迹线方程

→
$$\frac{dx}{u} = \frac{dy}{v} = \frac{dz}{w} = dt$$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 59

小结3

几个概念

④ 物质导数、局部导数、对流导数

④ 流管、微小流束、总流、过流断面、质量流量、体积流量、平均速度

④ 散度、旋度

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 58

小结5

④ 流线方程 →
$$\frac{dx}{u} = \frac{dy}{v} = \frac{dz}{w}$$

④ 质量流量和体积流量

→
$$\dot{m} = \int_A \rho V dA \quad Q = \int_A V dA$$

④ 相对体积膨胀率

→
$$\frac{1}{\delta V} \frac{d(\delta V)}{dt} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = \nabla \cdot \vec{V}$$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 60

小结6

④ 流体微团旋转角速度

$$\vec{\omega} = \frac{1}{2} \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ u & v & w \end{vmatrix} = \frac{1}{2} \nabla \times \vec{V}$$

④ 流体微团角变形率

$$\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x}, \frac{\partial w}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial z}, \frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x}$$

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 61

描述流体运动的方法思考题1

下列流动适合用那一种方法描述

- A、研究一污染物粒子在水中运动的轨迹
- B、研究无数质点组成的质点群的运动
- C、研究一流动空间的速度分布

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 63

迹线实例



2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 62

描述流体运动的方法思考题2

某人坐在匀速运动的飞机上测量和记录周围各点空气的速度和压强，请问它采用的研究方法是

- A、拉格朗日方法
- B、欧拉方法
- C、两者都不是

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 64

拉格朗日

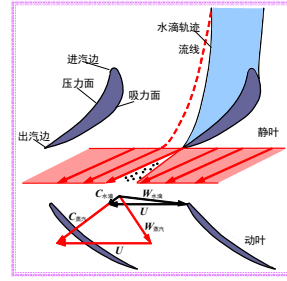
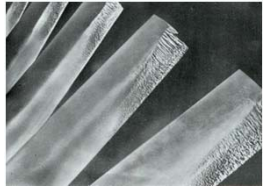

◎ 意大利数学家、力学家

- 经典著作:《分析力学》,《论任意阶数值方程的解法》、《解析函数论》和《函数计算讲义》
- 19岁,都灵皇家炮兵学校的教授,成为当时欧洲公认的第一流数学家
- 1756,普鲁士科学院通讯院士;1766,普鲁士科学院数学部主任;1791,英国皇家学会会员,先后在巴黎高等师范学院和巴黎综合工科学学校任数学教授;1795,法兰西研究院科学院数理委员会主席;1813年4月3日,拿破仑授予他帝国大十字勋章,被称为“数学上崇高的金字塔”

Joseph-Louis Lagrange
1736-1813

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 65


拉格朗日方法

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 67

欧拉

◎ 瑞士数学家、力学家、天文学家、物理学家,变分法的奠基人,复变函数论的先驱者,理论流体力学的创始人



Leonhard Euler
1707-1783

- 著作:《微积分原理》,《力学,或解析地叙述运动的理论》,《行星和彗星的运动理论》,《月球运动理论》,《流体运动原理》,《代数学完整引论》等等
- 17岁,成为巴塞尔有史以来的第一个年轻的硕士
- 1733,数学教授及彼得堡科学院数学部的领导人
- 1759,柏林科学院的领导人
- 有的历史学家把欧拉和阿基米德,牛顿,高斯列为有史以来贡献最大的四位数学家

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 66

复习 3/13/2022

描述流体运动的两种方法 →

- ◎ 拉格朗日方法: 流体质点
- ◎ 欧拉方法: 空间点

定常场和非定常场 → $\frac{\partial \eta}{\partial t} = 0$

均匀场和非均匀场 → $\frac{\partial \eta}{\partial x} = \frac{\partial \eta}{\partial y} = \frac{\partial \eta}{\partial z} = 0$

一维、二维、三维流动 → 速度场是几个空间坐标的函数

流体质点物理量对时间的变化率在欧拉方法下如何表达?

2022-3-13 西安交通大学流体力学课程组 68

复习 2010-3-23

$$\frac{DN}{Dt} = \frac{\partial N}{\partial t} + u \frac{\partial N}{\partial x} + v \frac{\partial N}{\partial y} + w \frac{\partial N}{\partial z} \Rightarrow \text{表达式, 各项物理意义}$$

物质导数, 当地导数 (局部导数), 对流导数 (迁移导数, 位变导数)

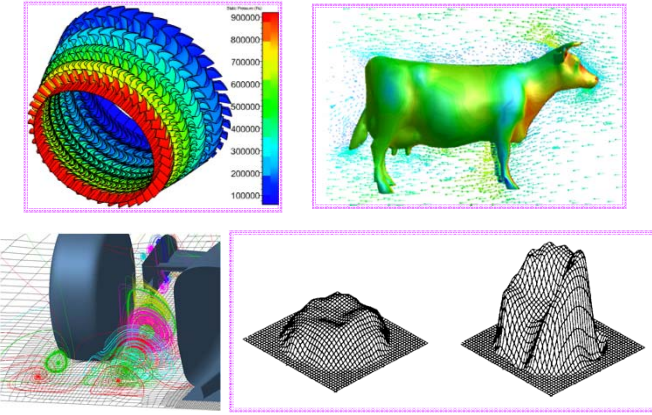
迹线 \Rightarrow 质点轨迹, 与时间过程有关, 方程, 特点

流线 \Rightarrow 某瞬时假想曲线, 反应质点运动方向, 方程, 特点

过流断面、质量流量、体积流量、平均速度

2022-3-13 西安交通大学力学课程组 69

几种场4



2022-3-13 西安交通大学力学课程组 70