大学物理 B(1)

清华大学物理系



§ 4.11 流体的稳定流动

1、描述流体流动的两种方法

拉格朗日法

确定每个质元的运动状态 $(\vec{r}_i, \vec{v}_i, \vec{a}_i)$ 及其变化规律

质元太多,无法跟踪,描述不方便

欧拉法

讨论流体场(流体性质场)的分布,如

流体速度场 $\vec{v}(\vec{r},t)$, 加速度场 $\vec{a}(\vec{r},t)$, 压强场

不必关注每个质点,描述的是整体的场的性质,所以简单

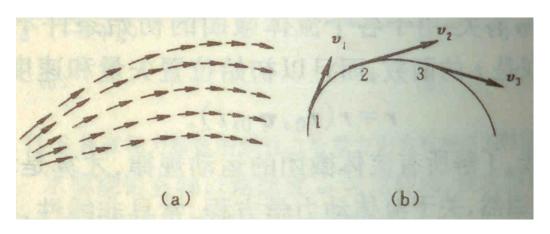
我们采用欧拉法

流线:某一时刻流速场力线 $\vec{v}(x,y,z,t)$

类比: 电场线(电力线), 磁场线(磁力线)

流线为有向曲线,流线上任意一点的<mark>切线方向</mark>为该点 质元的<mark>速度方向</mark>

流线的分布反映流速场的空间分布



某一时刻的一条流线,如 果流体不稳定流动,流线 随时间变化

流线不相交

2、一些名词、定义和概念

流体: 气体和液体

流体力学:流体流动的规律以及它与固体的相互作用

马赫数: M=气体流速/声速

不可压缩流体 液体,密度保持常数

可压缩流体 气体

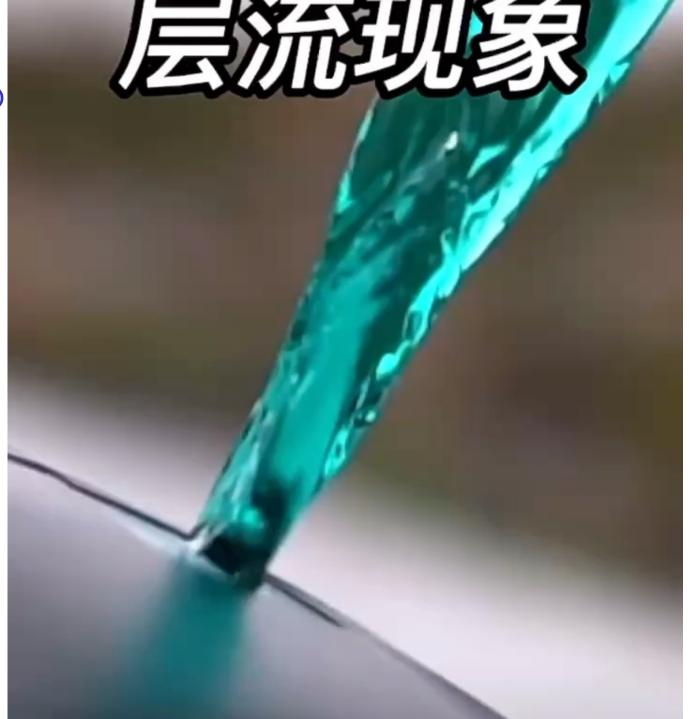
粘滯性, 粘滯系数 7

雷诺数 Reynolds number $Re = \rho vd / \eta$

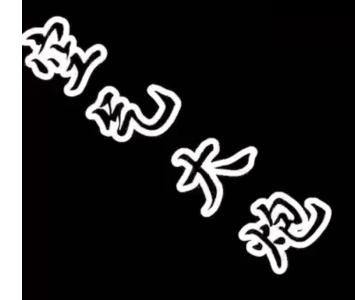
乒乓球 ~30m/s Re~5000

流体密度、流速、和特征尺寸(如管道直径)5

层流 (湍流)



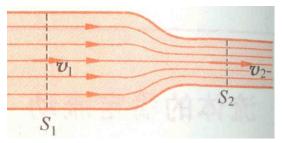
层流 (湍流)



本章研究对象

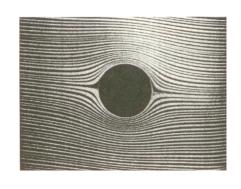
1. 稳定流动(稳流,定常流动)

流速场不随时间变化 可随空间变化



流体在一管道中稳定流动

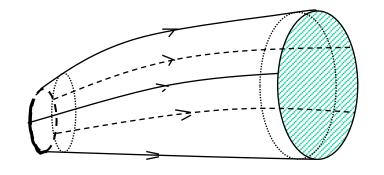
稳流的判定依赖于参考系



木板在水中匀速运动

2. 理想流体:不可压缩、无粘滞性

流管



在流体内作一微小的闭合曲线,通过该曲线上各点的流线所围成的细管

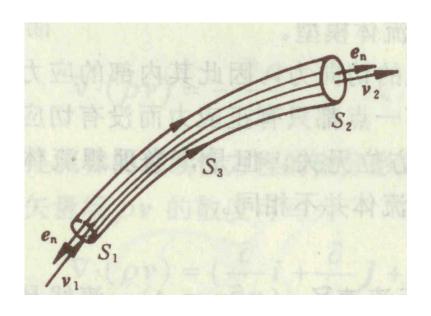
流线不会相交,流管内外的流体不会穿越管壁

体积 (质量) 流量

单位时间内流过某一面元的体积(质量)

$$dV = \vec{v} \cdot d\vec{S}$$
 由内到外为正方向

理想流体稳流的连续性方程



$$V_1 = -\int_{S_1} \vec{\mathbf{v}} \cdot d\vec{\mathbf{S}} = \int_{S_2} \vec{\mathbf{v}} \cdot d\vec{\mathbf{S}}$$

理想流体稳流:

$$\iint\limits_{S_1} \vec{\mathbf{v}} \cdot d\vec{\mathbf{S}} = 0$$

如果 S_1 和 S_2 都垂直于该处的流速,则

$$S_1v_1 = S_2v_2$$
 连续性方程

(质量守恒)

横截面小的地方流速大横截面大的地方流速小

作定常流动的流体,既可以在流管内流动,也可以在管壁之间流动,对否?

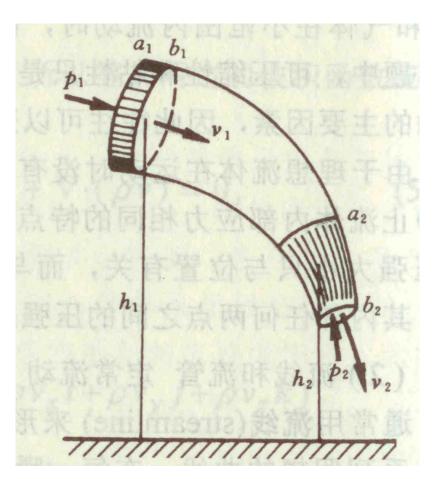
- A 对
- 图 不对

作定常流动的流体,对任意流管的体积流量和质量流量恒定,对否?

- A 对
- 图 不对

§ 4.12 伯努利方程

1、伯努利方程的推导



(Bernoulli Equation)

功能关系在流体中的应用

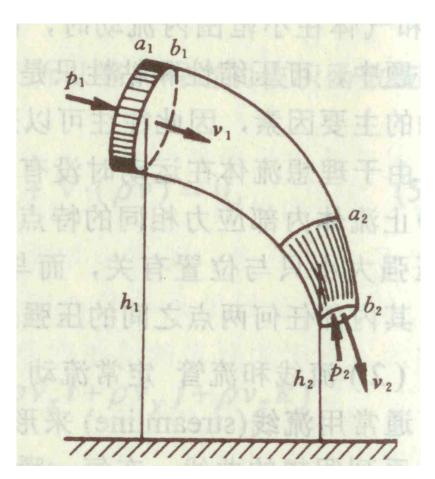
考虑理想流体的稳定流动

t 时刻:处于 a_1a_2 位置

 $t + \Delta t$ 时刻: 处于 b_1b_2 位置

§ 4.12 伯努利方程

1、伯努利方程的推导



(Bernoulli Equation)

功能关系在流体中的应用

考虑理想流体的稳定流动

t 时刻: 处于 a_1a_2 位置

 $t + \Delta t$ 时刻: 处于 b_1b_2 位置

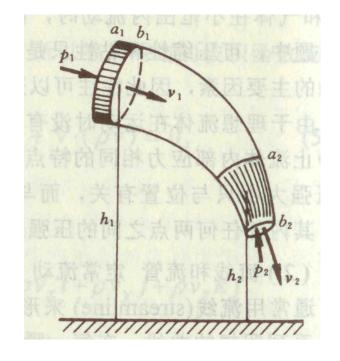
流体和地球系统: 重力为保守力

无内力 (理想流体)

外力: $F_1 = p_1 S_1$ $F_2 = p_2 S_2$

惯性系中的功能关系

$$p_1 S_1 \overline{a_1 b_1} - p_2 S_2 \overline{a_2 b_2} = (\frac{1}{2} \Delta m_2 v_2^2 + \Delta m_2 g h_2) - (\frac{1}{2} \Delta m_1 v_1^2 + \Delta m_1 g h_1)$$



$$S_1 \overline{a_1 b_1} = S_1 v_1 \Delta t$$

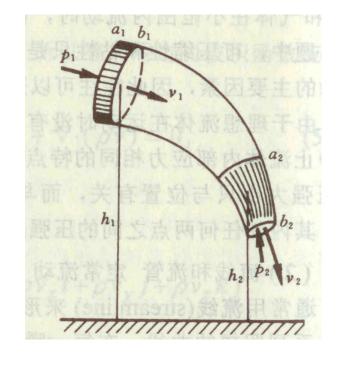
$$S_2 \overline{a_2 b_2} = S_2 v_2 \Delta t$$

因为是理想流体稳流, 体积流量不变

$$S_1 v_1 = S_2 v_2$$

 $S_1 \overline{a_1 b_1} = S_2 \overline{a_2 b_2} = \Delta V$

$$\Delta m_2 = \Delta m_1 = \rho \Delta V$$



$$S_1 \overline{a_1 b_1} = S_1 v_1 \Delta t$$

$$S_2 \overline{a_2 b_2} = S_2 v_2 \Delta t$$

因为是理想流体稳流, 体积流量不变

$$S_1 v_1 = S_2 v_2$$

 $S_1 \overline{a_1 b_1} = S_2 \overline{a_2 b_2} = \Delta V$

$$\Delta m_2 = \Delta m_1 = \rho \Delta V$$

$$p_{1}\Delta V - p_{2}\Delta V = (\frac{1}{2}\rho\Delta V v_{2}^{2} + \rho\Delta V gh_{2}) - (\frac{1}{2}\rho\Delta V v_{1}^{2} + \rho\Delta V gh_{1})$$

$$p_{1} - p_{2} = (\frac{1}{2}\rho v_{2}^{2} + \rho gh_{2}) - (\frac{1}{2}\rho v_{1}^{2} + \rho gh_{1})$$

$$p_{1} + \frac{1}{2}\rho v_{1}^{2} + \rho gh_{1} = p_{2} + \frac{1}{2}\rho v_{2}^{2} + \rho gh_{2}$$

$$\mathbb{P} p + \frac{1}{2}\rho v^{2} + \rho gh = const.$$

即
$$p + \frac{1}{2}\rho v^2 + \rho g h = const.$$
 伯努利方程
静压 动压

伯努利方程成立的条件:

- •惯性系 •理想流体(无摩擦、无粘滞力、不可压缩)
- •稳定流动

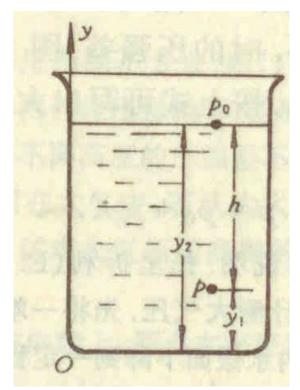
即
$$p + \frac{1}{2}\rho v^2 + \rho g h = const.$$
 伯努利方程
静压 动压

伯努利方程成立的条件:

- •惯性系 •理想流体(无摩擦、无粘滞力、不可压缩)
- •稳定流动

2、应用举例

•静态流体



以容器底为重力势能零点

$$p_0 + \rho g y_2 = p + \rho g y_1$$

$$p = p_0 + \rho g h$$



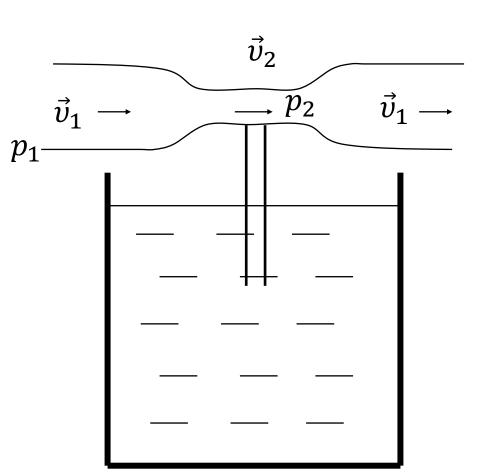
等高流管

$$v_2 > v_1$$
$$p_1 > p_2$$

$$p + \frac{1}{2}\rho v^2 = const.$$

流速大的地方压强小

喷雾器、 水流抽气机

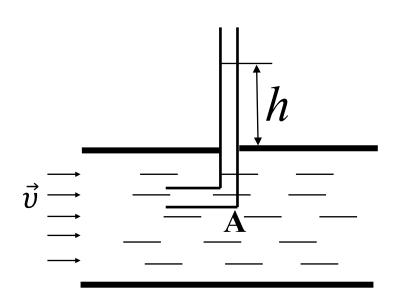


皮托管测流速

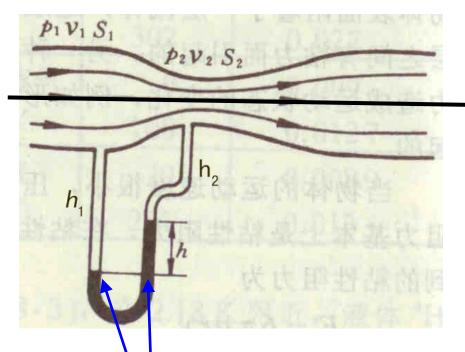
驻点A: 障碍物前流体静止不动的点

$$\rho gh = \frac{1}{2}\rho v^2$$

流速: $v = \sqrt{2gh}$



•文丘里流量计



惯性系 理想流体 稳定流动可以用伯努利方程分析

找等高点:

$$p_1 + \frac{1}{2}\rho v_1^2 = p_2 + \frac{1}{2}\rho v_2^2$$
 (1)

连续性方程:

$$v_1 S_1 = v_2 S_2 = Q_v (2)$$

找静止点: $p_1 + \rho g h_1 = p_2 + \rho g h_2 + \rho_{\pi} g h$

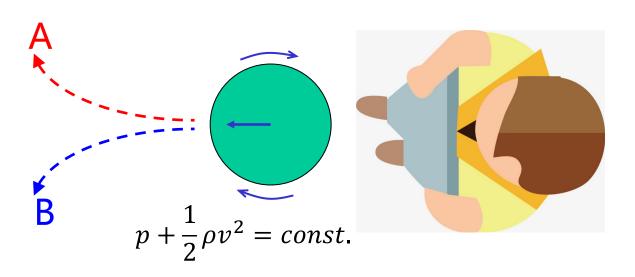
$$p_1 - p_2 = \rho g(h_2 - h_1) + \rho_{\pi} gh$$
 (3)

$$h_1 \approx h_2 + h \tag{4}$$

$$Q_{v} = \sqrt{\frac{2(\rho_{\overline{K}} - \rho) ghS_{1}^{2}S_{2}^{2}}{\rho(S_{1}^{2} - S_{2}^{2})}}$$

球运动时,球表面会带动附近的空气跟着球一起运动。如图踢一个旋转球,球会向哪个方向偏转?

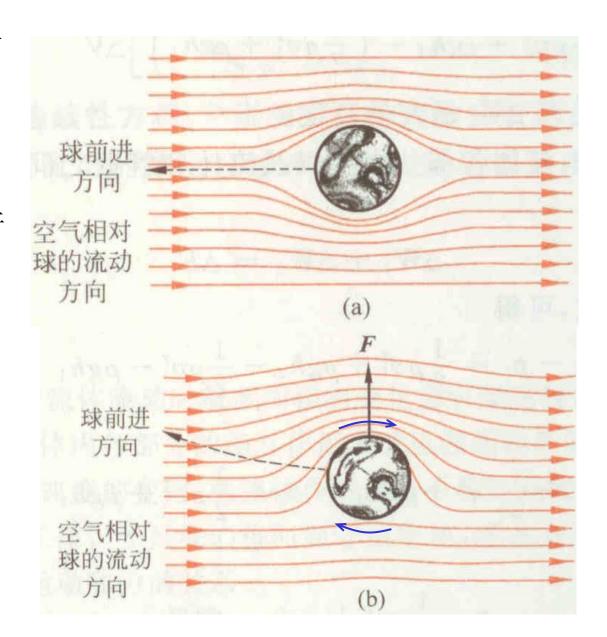
- A A
- B B
- ~ 不偏转
- 无法确定



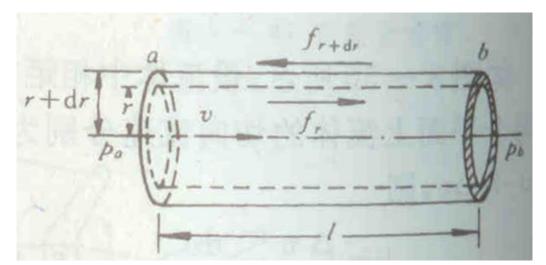
•香蕉球分析

选择参考系: 球心参考系, 符合稳定流动条件

$$p + \frac{1}{2}\rho v^2 = const.$$

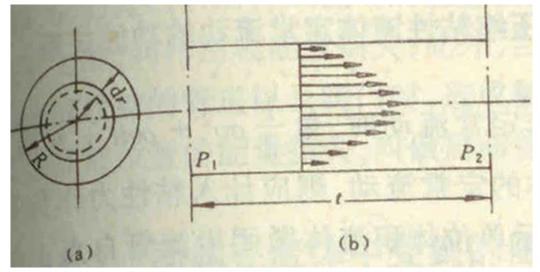


粘滞情况下液体的流动



流速分布

$$v = \frac{\boldsymbol{p}_1 - \boldsymbol{p}_2}{4\eta \boldsymbol{l}} (\boldsymbol{R}^2 - \boldsymbol{r}^2)$$

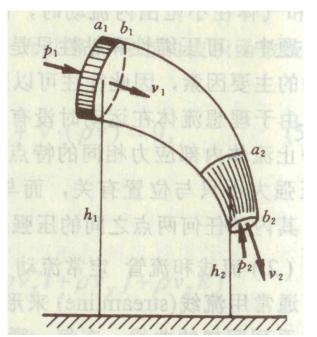


单位时间内的流量

泊肃叶公式

$$Q = \int_{0}^{R} \upsilon 2\pi r dr = \int_{0}^{R} \frac{p_{1} - p_{2}}{4\eta l} (R^{2} - r^{2}) 2\pi r dr = \frac{\pi R^{4}}{8\eta l} (p_{1} - p_{2})$$

伯努利效应和粘滯流体的演示



$$p_1 S_1 \overline{a_1 b_1} - p_2 S_2 \overline{a_2 b_2} - \Delta W$$

=
$$(\frac{1}{2}\Delta m_2 v_2^2 + \Delta m_2 g h_2) - (\frac{1}{2}\Delta m_1 v_1^2 + \Delta m_1 g h_1)$$

$$\begin{aligned}
 p_{1} - p_{2} - \frac{\Delta W}{\Delta V} &= (\frac{1}{2} \rho v_{2}^{2} + \rho g h_{2}) - (\frac{1}{2} \rho v_{1}^{2} + \rho g h_{1}) \\
 (p_{2} + \frac{1}{2} \rho v_{2}^{2} + \rho g h_{2}) - (p_{1} + \frac{1}{2} \rho v_{1}^{2} + \rho g h_{1}) &= -\frac{\Delta W}{\Delta V}
\end{aligned}$$

飞机机翼的升力



课后阅读参考资料

第五章 刚体的转动

(Rotation of Rigid Body about a Fixed Axis)

- § 5.1 刚体的运动
- § 5.2 刚体定轴转动
- § 5.3 刚体的动量和动量定理
- § 5.4 刚体定轴转动定律
- § 5.5 转动惯量的计算
- § 5.6 刚体定轴转动的功能原理
- § 5.7 刚体定轴转动的角动量守恒定律
- § 5.8 刚体的平面运动
- § 5.9 进动

§ 5.1 刚体的运动

一. 刚体 (rigid body) 的概念

$$\vec{F}$$
 \vec{F} $\vec{S} = E \frac{\Delta l}{l_0}$ E 为杨氏弹性模量

 $E \to \infty$, $\Delta l \to 0$ 我们把这种不能变形的物体称为刚体

§ 5.1 刚体的运动

一. 刚体 (rigid body) 的概念

 $E \to \infty$, $\Delta l \to 0$ 我们把这种不能变形的物体称为刚体

弹性纵波:
$$v = \sqrt{E/\rho} \approx 3000 \, m/s$$
 (常见固体)

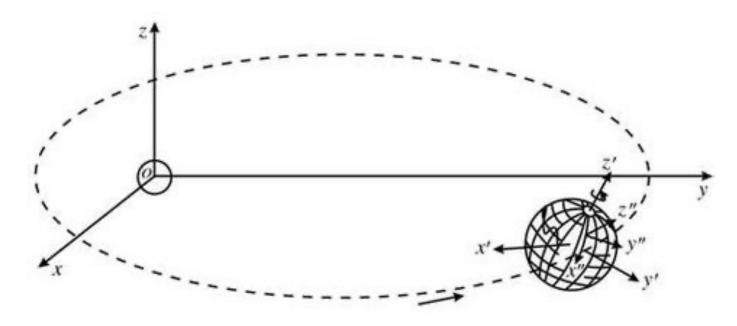
弹性波的传播速度远大于物体运动的速度 弹性扰动是瞬时的,可把物体当刚体处理 刚体是对实际物体的理想化抽象模型,但有它的实际意义 特殊的质点系,各质点相对位置不变,质点系的规律都适用

二. 刚体的基本运动形式

- 1.平动(translation)
- 2.转动(rotation)
 - ▲ 定点转动
 - ▲ 定轴转动

1、平动(translation)

刚体内任意两点的连线在运动中始终保持平行。



纯平动时,刚体上各点具有相同的运动速度 刚体上任一点的运动来代表整体的运动 代表点:基点,常选择质心

刚体的基本运动形式之一

2、转动 (rotation)

▲ 定轴转动

各质元均做圆周运动,且各圆心都在转轴上

▲ 定点转动

整个刚体绕过该定点的某一瞬时轴线转动。

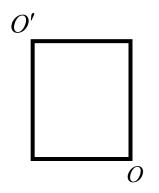


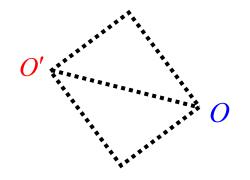
轴不断地随着时间变化 (瞬时轴)

3、一般运动

可分解为

平动+定点转动

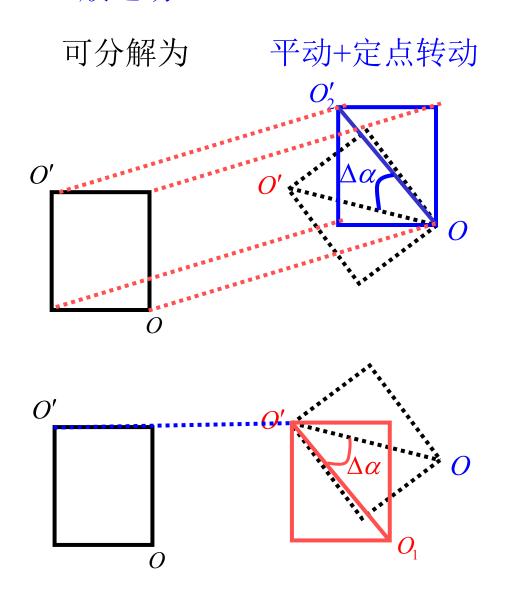




选择不同的基点, 会不会转动不一 样呢?

先选O点,再选O'点

3、一般运动

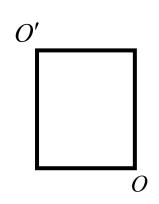


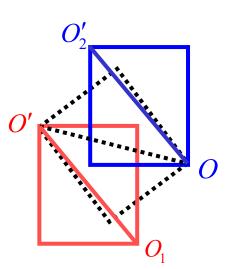
选择不同的基点, 会不会转动不一 样呢?

先选O点,再选O'点

基点选取不同 平动可以不同 转动却相同 转动与基点的选取无关

常选质心为基点





将地球当成刚体,在太阳参考系中观察地球的运动:

- A 只有平动
- B 只有转动
- 医有平动,也有转动

作定轴转动的刚体上不同的两点A和B,距离转轴的距离相等,则:

- A 和B两点的线加速度一定相等;
- B A和B两点的线速度一定相等;
- A和B两点的线速度和线加速度大小一定相等,但方向不一定相同;

5.2 刚体定轴转动(运动学)

刚体位置随时间的变化

角位移

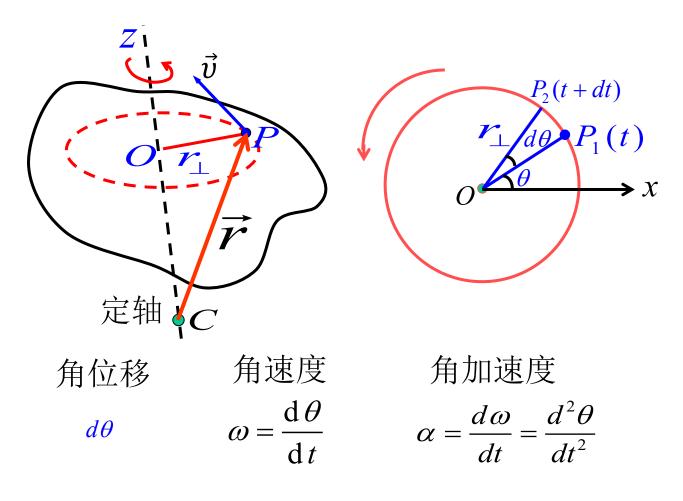
线速度

角速度

线加速度

角加速度

1、定轴转动运动学



 θ 角可唯一确定刚体上P点的位置

"一维运动"

定轴转动(角度)

$$\omega = \frac{\mathrm{d}\,\theta}{\mathrm{d}\,t}$$

$$\alpha = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

若 $\alpha = const.$

$$\begin{cases} \omega = \omega_0 + \alpha t \\ (\theta - \theta_0) = \omega_0 t + \frac{1}{2} \alpha t^2 \\ \omega^2 - \omega_0^2 = 2\alpha (\theta - \theta_0) \end{cases}$$

一维直线运动(线度)

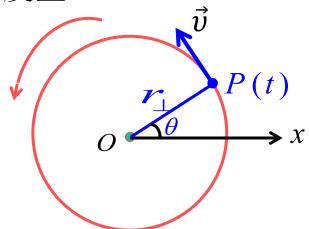
$$\upsilon = \frac{\mathrm{d}\,s}{\mathrm{d}\,t}$$

$$a = \frac{d\upsilon}{dt} = \frac{d^2s}{dt^2}$$

盖若
$$a = \text{const.}$$

$$\begin{cases} \omega = \omega_0 + \alpha t \\ (\theta - \theta_0) = \omega_0 t + \frac{1}{2} \alpha t^2 \\ \omega^2 - \omega_0^2 = 2\alpha(\theta - \theta_0) \end{cases} \begin{cases} \upsilon = \upsilon_0 + a t \\ (s - s_0) = \upsilon_0 t + \frac{1}{2} a t^2 \\ \upsilon^2 - \upsilon_0^2 = 2a(s - s_0) \end{cases}$$

线量和角度量

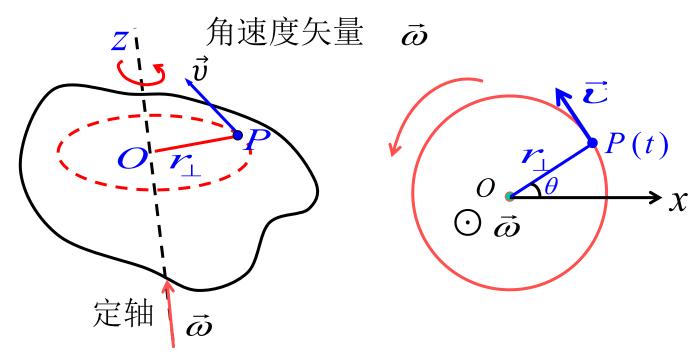


线速度大小
$$\boldsymbol{v} = r_{\perp} \boldsymbol{\omega}$$

$$\boldsymbol{v} = r_{\perp} \boldsymbol{\omega}$$

切向加速度
$$a_t = \frac{\mathrm{d} \, \boldsymbol{v}}{\mathrm{d} \, t} = r_{\perp} \, \frac{\mathrm{d} \, \boldsymbol{\omega}}{\mathrm{d} \, t} = r_{\perp} \boldsymbol{\alpha}$$

$$a_n = \frac{v^2}{r_\perp} = r_\perp \omega^2$$



引入角速度矢量 ळ

大小:
$$|\vec{\omega}| = \omega = \frac{d\theta}{dt}$$
 方向: 右手螺旋法则

$$\begin{array}{cccc}
 & \overrightarrow{v} \\
 & P(t) \\
 & \overrightarrow{o} & \overrightarrow{o}
\end{array}$$

角速度 ~ ~

角加速度 $\vec{\alpha} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$

线速度 $\vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r}$

线加速度
$$\vec{a} = \frac{\overrightarrow{d} \cdot \overrightarrow{v}}{dt} = \frac{\overrightarrow{d} \cdot \overrightarrow{w}}{dt} \times \vec{r}_{\perp} + \vec{w} \times \frac{\overrightarrow{d} \cdot \vec{r}_{\perp}}{dt}$$

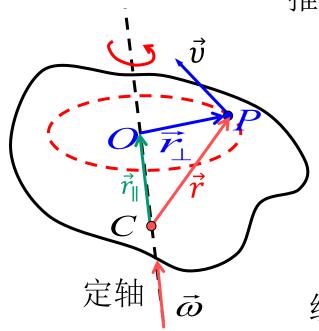
$$= \vec{\alpha} \times \vec{r}_{\perp} + \vec{w} \times \vec{v}$$

旋转加速度 向轴加速度

对于定轴转动 $\vec{\alpha}$ $\vec{\alpha}$

退化为代数量 0

推广到轴上任一点C



$$\vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r} = \vec{\omega} \times (\vec{r}_{\perp} + \vec{r}_{//}) = \vec{\omega} \times \vec{r}_{\perp}$$

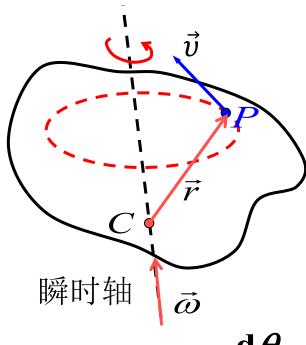
线加速度
$$\vec{a} = \frac{\vec{d} \vec{v}}{dt} = \frac{\vec{d} \vec{\omega}}{dt} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \frac{\vec{d} \vec{r}}{dt}$$

$$= \vec{\alpha} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \vec{v}$$

旋转加速度 向轴加速度

为什么要做这样的推广?

2、定点转动



$$|\vec{\omega}| = \omega = \frac{d\theta}{dt}$$

$$\vec{\alpha} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$$
(不一定平行于角速度)

$$\vec{\alpha} = \frac{\mathrm{d}\,\vec{\omega}}{\mathrm{d}\,t}$$

线速度
$$\vec{\upsilon} = \vec{\omega} \times \vec{r}$$

线加速度
$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt}$$

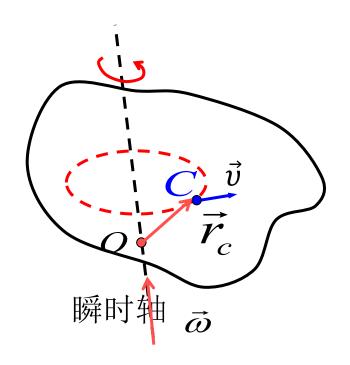
$$= \frac{\mathrm{d}\,\vec{\omega}}{\mathrm{d}\,t} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \frac{\mathrm{d}\,\vec{r}}{\mathrm{d}\,t}$$

$$= \vec{\alpha} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \vec{v}$$

· 方向变化

5.3 刚体的动量和动量定理

$$\vec{F}_{te} = \frac{d\vec{P}}{dt} = \frac{d(m\vec{v}_c)}{dt} = m\vec{a}_c$$



定点转动

$$\vec{P} = m\vec{v}_c = m\vec{\omega} \times \vec{r}_c$$

轴对称刚体,绕质量对称轴转动,该刚体的总动量

- A 一定为零
- B 一定不为零
- 可能为零,也可能不为零

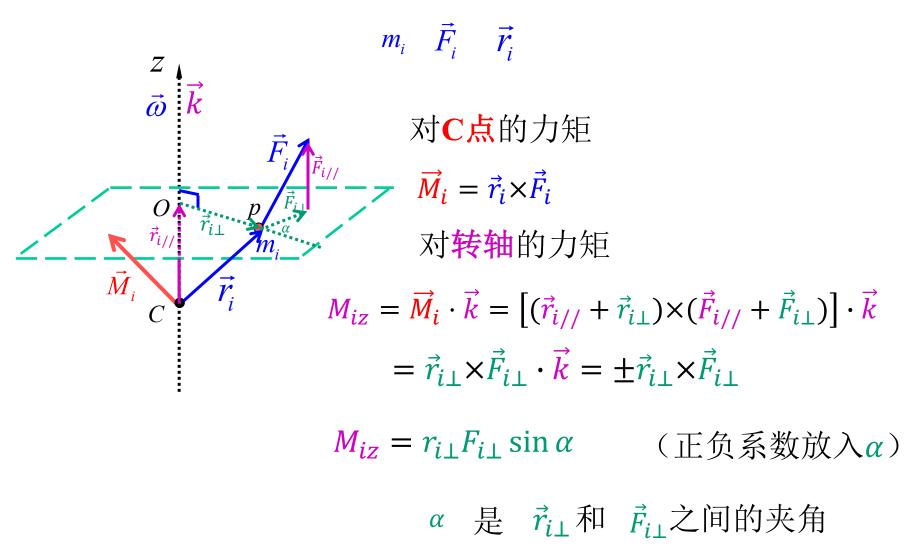
5.4 刚体的定轴转动定律

回顾: 质点系的角动量定理

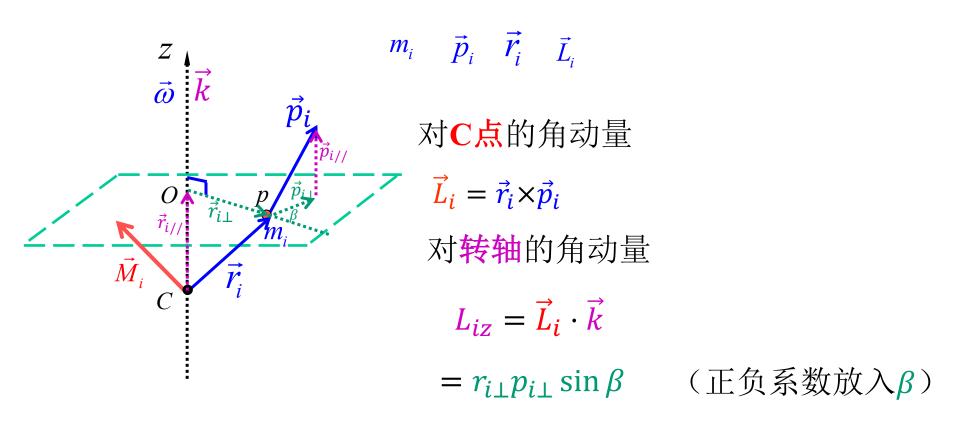
对固定点
$$\vec{M}_{\text{A}} = \frac{d\vec{L}}{dt}$$

$$M_{\gamma} = \frac{\mathrm{d}L_z}{\mathrm{d}t}$$
 对转动轴

1、力对轴的力矩



2、质点对轴的角动量



刚体: 圆周运动 $L_{iz} = r_{i\perp}p_{i\perp}$

有两个力作用在一个有固定轴的刚体上,下列说法正确的是:

- 这两个力都平行于轴作用时,它们对轴的合力 矩一定为零;
- 这两个力都垂直于轴作用时,它们对轴的合力 矩可能是零;
- 当这两个力的合力为零时,它们对轴的合力矩 也一定为零;
- 当这两个力对轴的合力矩为零时,它们的合力也一定为零;