

动力学部分

1. 研究对象

质点 \longrightarrow 一般质点系 \longrightarrow 刚体 \longrightarrow 刚体系统

2. 研究内容

动力学是研究物体的机械运动与作用力之间的关系。

三类问题： 已知运动求力

已知力求运动

既有未知的运动量, 又有未知力。

3. 研究方法

- ◆ 质点运动微分方程——质点
- ◆ 动力学普遍定理(三大动力学定理) ——质点系
- ◆ 达朗贝尔原理 ——质点系
- ◆ 分析力学方法——虚位移原理、拉格朗日方程

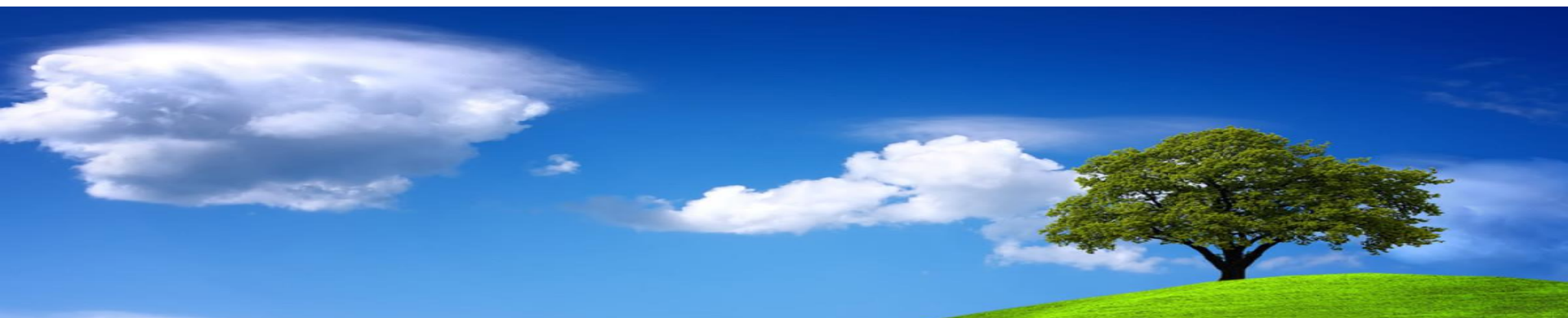


第九章 质点运动微分方程

§ 9-1 质点运动微分方程

§ 9-2 质点动力学的两类问题

§ 9-3 质点在非惯性系中的运动



§ 9-1 质点运动微分方程

1. 动力学基本定律—— 牛顿三定律

第一定律 不受力（平衡力系）作用的质点将永远保持静止或作匀速直线运动。又称惯性定律。力是改变质点运动状态的原因。（定性）

第二定律 质点的质量与加速度的乘积等于作用于质点的力的大小，加速度与力的方向相同。（定量）

质点动力学基本方程

$$ma = F$$

- ✚ 力使物体产生沿其方向的加速度
- ✚ F —作用在质点上的合力（共点力系的合力）
- ✚ a —质点相对惯性系的加速度（绝对加速度）
- ✚ 瞬时运动量的关系
- ✚ 适用范围（低速、宏观、惯性系）

2. 质点运动微分方程

$$ma = \sum_{i=1}^n F_i \quad \longrightarrow \quad m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \sum_{i=1}^n \mathbf{F}_i$$

直角坐标形式

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = \sum_{i=1}^n F_{xi}$$

$$m \frac{d^2 y}{dt^2} = \sum_{i=1}^n F_{yi}$$

$$m \frac{d^2 z}{dt^2} = \sum_{i=1}^n F_{zi}$$

自然坐标形式

$$m \frac{dv}{dt} = \sum_{i=1}^n F_{\tau i}$$

$$m \frac{v^2}{\rho} = \sum_{i=1}^n F_{ni}$$

$$0 = \sum_{i=1}^n F_{bi}$$

质点动力学方程的复合运动形式 $m(a_e + a_r + a_c) = \sum_{i=1}^n \mathbf{F}_i$

§ 9-2 质点动力学的两类问题

$$m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \sum_{i=1}^n \mathbf{F}_i$$

已知质点的运动，求作用于质点的力。

求解这类问题时，只需根据已知的运动规律，通过微分运算或复合运动求出加速度；从而按质点运动微分方程或动力学方程求出未知力。

已知作用于质点的力，求质点的运动。

求解这类问题时，首先要列出质点运动微分方程式，然后进行积分，同时利用运动的初始条件确定积分常数，求出质点的运动规律。

具体求解步骤：明确研究对象

分析受力——全部外力

分析运动——一般位置(运动描述的方法)

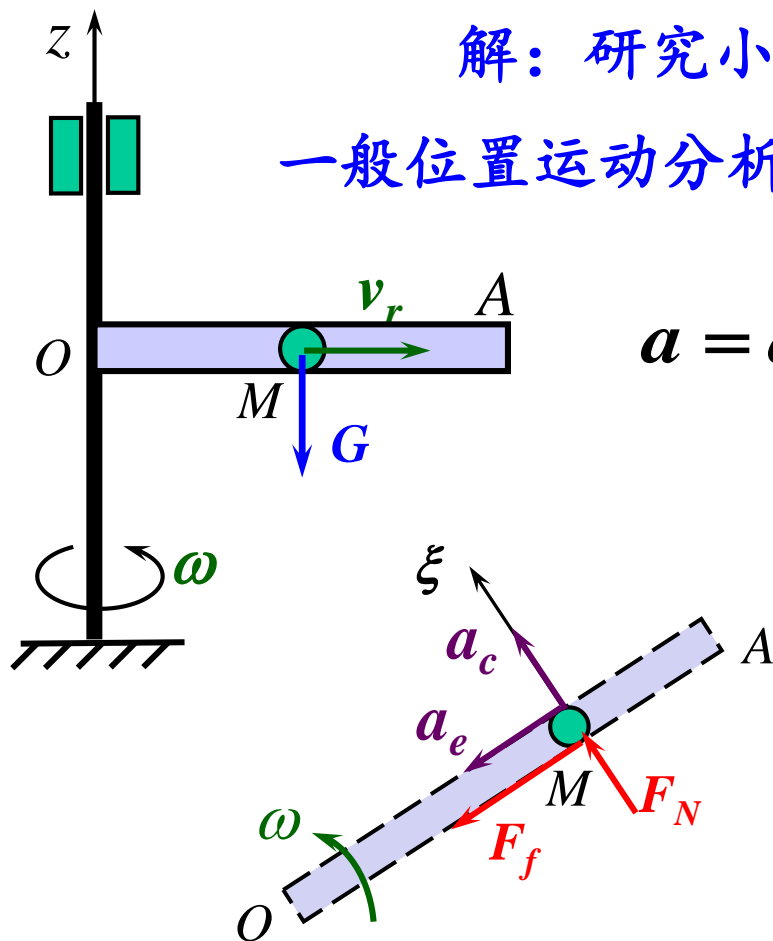
建立方程并求解(解析法和数值法)

已知质点的运动，求作用于质点的力。

例 小球 M 的重量为 G ，设以匀速 v_r 沿直管 OA 运动，同时直管 OA 以匀角速度 ω 绕铅直轴 z 转动。求小球对管壁的水平压力。

解：研究小球，受力分析。

一般位置运动分析。以小球为动点， OA 杆为动系。

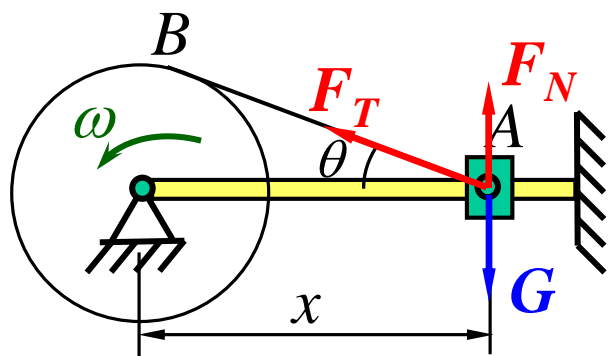


$$a = a_e + a_r + a_c \quad \begin{cases} a_e = \omega^2 \cdot OM \\ a_r = 0 \\ a_c = 2\omega \cdot v_r \end{cases}$$

$$ma_\xi = F_N$$

$$F_N = ma_c = \frac{2G}{g} \omega \cdot v_r$$

例 滑块A重为 G ，因绳子的牵引沿水平导轨滑动，绳子的另一端缠在半径为 r 的鼓轮上，鼓轮以匀角速度 ω 转动。若不计导轨摩擦，试求绳子的拉力和距离 x 的关系。



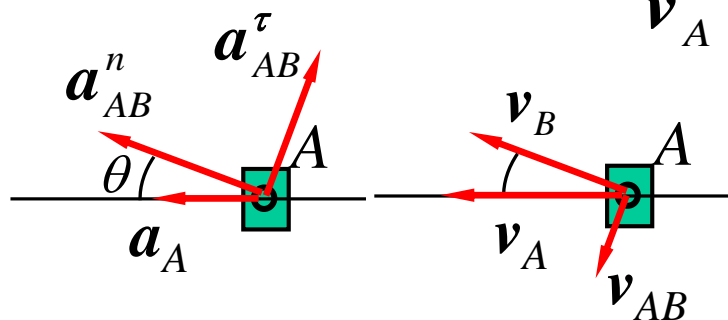
解：研究滑块，受力分析。

以 B 为基点， A 为动点。

$$\mathbf{a}_A = \mathbf{a}_B + \mathbf{a}_{AB}^{\tau} + \mathbf{a}_{AB}^n$$

$$a_A \cos \theta = a_{AB}^n = AB \omega_{AB}^2$$

$$\mathbf{v}_A = \mathbf{v}_B + \mathbf{v}_{AB} \quad \omega_{AB} = \frac{r\omega \tan \theta}{AB}$$



$$a_A = \frac{r^2 \omega^2 \tan^2 \theta}{AB \cos \theta} = \frac{r^4 \omega^2 x}{(x^2 - r^2)^2}$$

$$\cos \theta = \frac{\sqrt{x^2 - r^2}}{x}$$

$$\tan \theta = \frac{r}{\sqrt{x^2 - r^2}}$$

$$\frac{G}{g} a_A = F_T \cos \theta$$

已知作用于质点的力，求质点的运动

例 质量是 m 的物体 M 在均匀重力场中沿铅直线由静止下落，受到空气阻力的作用。假定阻力 F 与速度平方成比例，即 $F=\alpha v^2$ ，阻力系数 α 的单位为 kg/m ，数值由试验测定。试求物体的运动规律。

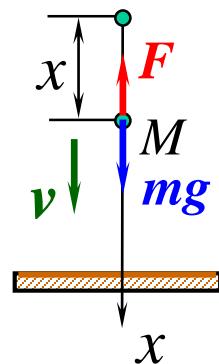
解：研究物体，受力分析。

运动分析，取坐标轴 x 铅直向下，
原点在物体的初始位置。

$$m \frac{dv}{dt} = mg - \alpha v^2$$

$$\text{令 } \sqrt{\frac{mg}{\alpha}} = u \quad \frac{dv}{dt} = \frac{g}{u^2} (u^2 - v^2)$$

$$\int_0^v \frac{u dv}{u^2 - v^2} = \int_0^t \frac{g}{u} dt$$



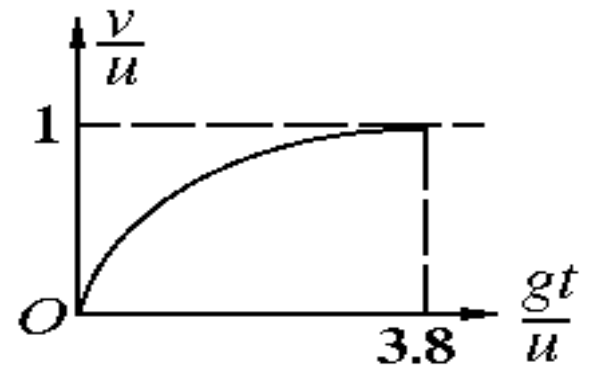
$$v = u \frac{e^{(2g/u)t} - 1}{e^{(2g/u)t} + 1} = u \frac{e^{(g/u)t} - e^{-(g/u)t}}{e^{(g/u)t} + e^{-(g/u)t}}$$

物体速度随时间变化的规律为

$$v = u \tanh\left(\frac{g}{u} t\right)$$

\tanh 是双曲正切。

$$\int_0^x dx = \int_0^t \frac{u^2}{g} \frac{d[e^{(g/u)t} + e^{-(g/u)t}]}{e^{(g/u)t} + e^{-(g/u)t}}$$

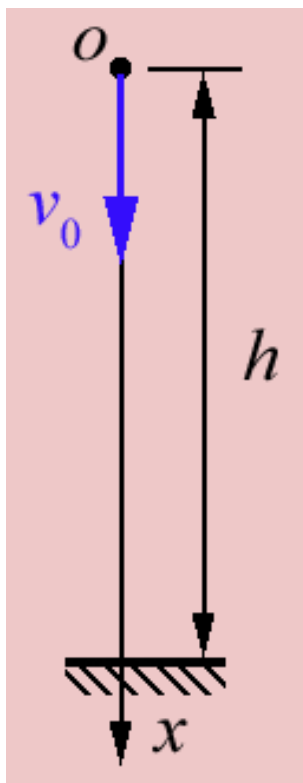


物体的运动方程为

$$x = \frac{u^2}{g} \ln \frac{e^{(gt/u)} + e^{-(gt/u)}}{2} = \frac{u^2}{g} \ln \left(\cosh \frac{gt}{u} \right)$$

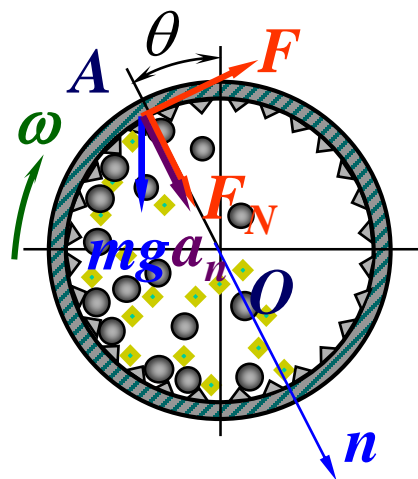
\cosh 是双曲余弦。

神州6号载人飞船回收过程中的动力学问题。假设回收舱重为 P ，回收舱在距离地面 h 处打开阻力伞，此时速度为 v_0 ，回收舱受到的空气阻力与速度成正比： $F=cv$ ， c 为常数。回收舱到达地面时的速度和加速度。



例 球磨机是一种粉碎机械，滚筒绕通过中心的水平轴 O 以匀角速转动，内装钢球和物料，钢球被筒壁带到一定高度 A (即 $\theta = \theta_0$) 时脱离筒壁，然后沿抛物线轨迹落下，从而击碎物料。已知滚筒内壁半径为 R ，求滚筒的转速 n 。

解：钢球为质点，在一般位置受力分析。



运动分析 $a_n = R\omega^2$

质点动力学方程 $mR\omega^2 = F_N + mg \cos \theta$

$$\omega = \frac{2\pi n}{60} \quad n = \frac{30}{\pi R} \left[\frac{R}{m} (F_N + mg \cos \theta) \right]^{\frac{1}{2}}$$

当 $\theta = \theta_0$ 时钢球将落下，这时 $F_N = 0$ $n = 9.549 \sqrt{\frac{g}{R} \cos \theta_0}$



讨论

θ_0 越小， n 越大。当 $\theta_0 = 0$ 时，铁球会紧贴筒壁转过最高点而不脱离筒壁落下，不能粉碎矿石。

§ 9-3 质点在非惯性系中的运动

非惯性系中质点运动微分方程

$$ma = F$$

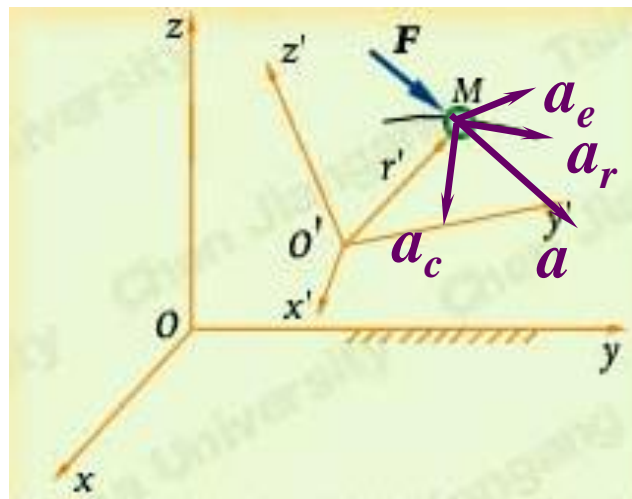
$$a = a_r + a_e + a_c$$

$$ma_r = F - ma_e - ma_c$$

牵连惯性力 $F_{Ie} = -ma_e$

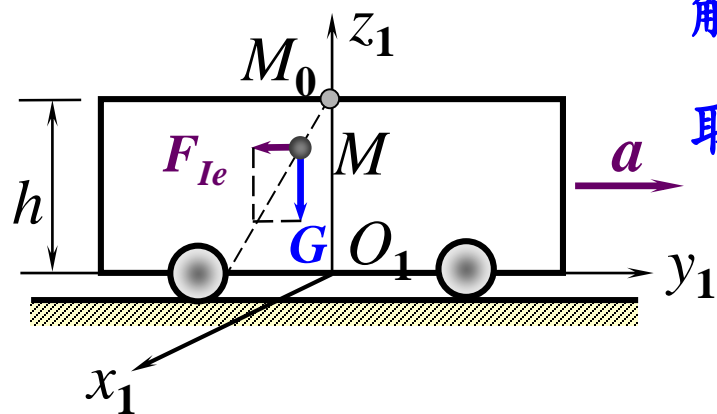
科氏惯性力 $F_{Ic} = -ma_c$

质点相对运动微分方程



$$ma_r = F + F_{Ie} + F_{Ic}$$

例 设车厢以匀加速度 a 沿水平直线轨道向右行驶。求由车厢棚顶 M_0 处自由落下的质点 M 的相对运动。



解：分析质点 M ，

取动坐标系 $O_1x_1y_1z_1$ ，固连于车厢。

$$ma_r = F + F_{Ie} + F_{Ic}$$

$$ma_r = G + F_{Ie} \quad F_{Ie} = ma$$

$$m\ddot{x}_1 = 0, \quad m\ddot{y}_1 = -ma, \quad m\ddot{z}_1 = -mg$$

当 $t = 0$ 时, $x_1 = y_1 = 0, z_1 = h, v_{x1} = v_{y1} = v_{z1} = 0$

$$x_1 = 0, y_1 = -\frac{1}{2}at^2, z_1 = h - \frac{1}{2}gt^2$$

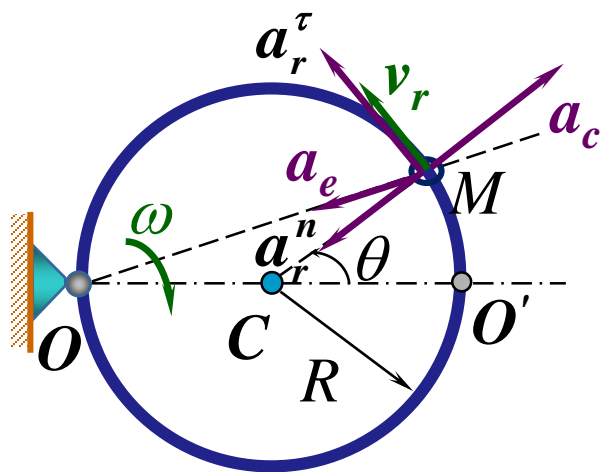
$$z_1 = h + \frac{g}{a} y_1$$

例 一质量是 m 的小环 M 套在半径是 R 的光滑圆环上，并可沿大圆环滑动，而大圆环在水平面内以匀角速度 ω 绕通过点 O 的铅垂轴转动。在初瞬时， $\theta = 0$ ， $\dot{\theta} = 2\omega$ ，试写出小环 M 相对于大圆环的运动微分方程，并求出大圆环对小环 M 的约束力。

解：分析小环 M

● 运动分析

取动坐标系与大圆环固连，小环 M 相对于大圆环的位置用弧坐标 $O'M = R\theta$ 表示，原点为 O' 。



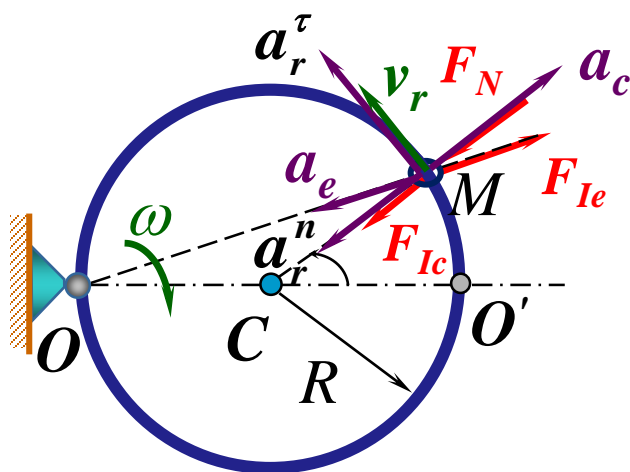
$$\mathbf{a}_a = \mathbf{a}_r^\tau + \mathbf{a}_r^n + \mathbf{a}_e + \mathbf{a}_c$$

$$v_r = R\dot{\theta}, \quad a_r^\tau = R\ddot{\theta}, \quad a_r^n = R\dot{\theta}^2$$

$$a_e = OM \cdot \omega^2, \quad a_c = 2R\omega\dot{\theta}$$

● 受力分析

作用于小环 M 的力有大圆环的约束力 F_N 。虚加牵连惯性力 F_{Ie} 和科氏惯性力 F_{Ic} 。



$$F_{Ie} = ma_e = 2mR \cos \frac{\theta}{2} \omega^2$$

$$F_{Ic} = ma_c = 2m\omega v_r = 2m\omega R \dot{\theta}$$

$$ma_r^n + ma_r^\tau = G + F_N + F_{Ie} + F_{Ic}$$

$$v_r = R\dot{\theta}, \quad a_r^\tau = R\ddot{\theta}, \quad a_r^n = R\dot{\theta}^2$$

$$mR\ddot{\theta} = -F_{Ie} \sin \frac{\theta}{2} \quad (1)$$

$$a_e = OM \cdot \omega^2, \quad a_c = 2R\omega\dot{\theta} \quad mR\dot{\theta}^2 = F_N + F_{Ic} - F_{Ie} \cos \frac{\theta}{2} \quad (2)$$

$$mR\ddot{\theta} = -F_{Ie} \sin \frac{\theta}{2} \quad (1)$$

$$F_{Ie} = ma_e = 2mR \cos \frac{\theta}{2} \omega^2$$

$$mR\dot{\theta}^2 = F_N + F_{Ic} - F_{Ie} \cos \frac{\theta}{2} \quad (2)$$

$$F_{Ic} = ma_c = 2m\omega v_r = 2m\omega R\dot{\theta}$$

由式(1)得 $mR\ddot{\theta} = -2m\omega^2 R \sin \frac{\theta}{2} \cos \frac{\theta}{2}$

$\ddot{\theta} = -\omega^2 \sin \theta$ 小环M 相对于大圆环的运动微分方程

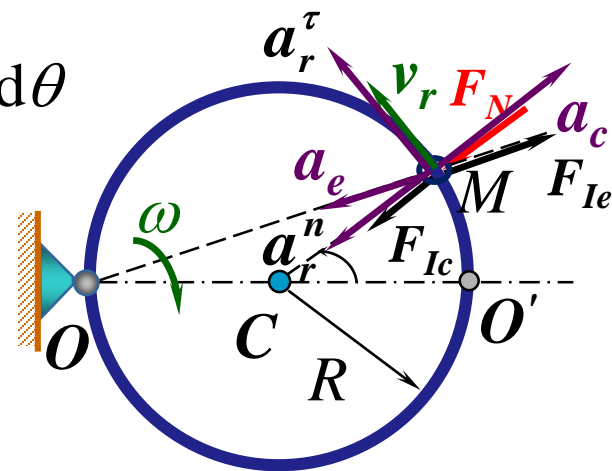
$$\ddot{\theta} = \dot{\theta} \frac{d\dot{\theta}}{d\theta} \quad \int_{2\omega}^{\dot{\theta}} \dot{\theta} d\dot{\theta} = \int_0^{\theta} -\omega^2 \sin \theta d\theta$$

$$\dot{\theta}^2 = 2\omega^2 (1 + \cos \theta)$$

代入式(2)及 F_{Ic} 中得

$$F_N = mR\omega^2 \left[3(1 + \cos \theta) - 4 \cos \frac{\theta}{2} \right]$$

大圆环对小环的约束力



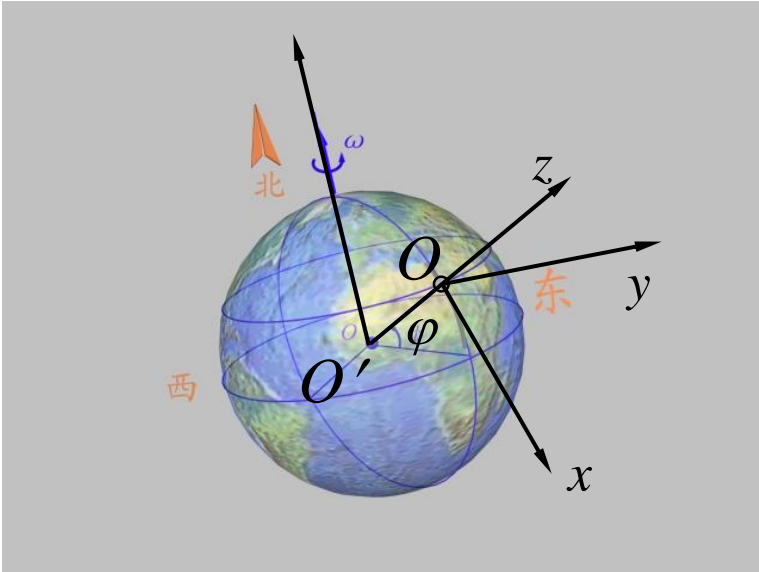
自由落体偏东

建坐标系 $Oxyz$, 质点初始位置为原点。

Ox 轴沿经线切线向南,

Oy 轴沿纬线切线向东,

Oz 轴沿地球半径方向。



$$\omega = \frac{2\pi}{24 \times 60 \times 60} = 7.27 \times 10^{-5} \text{ rad/s}$$

$$ma_r = F + F_{Ie} + F_{Ic}$$

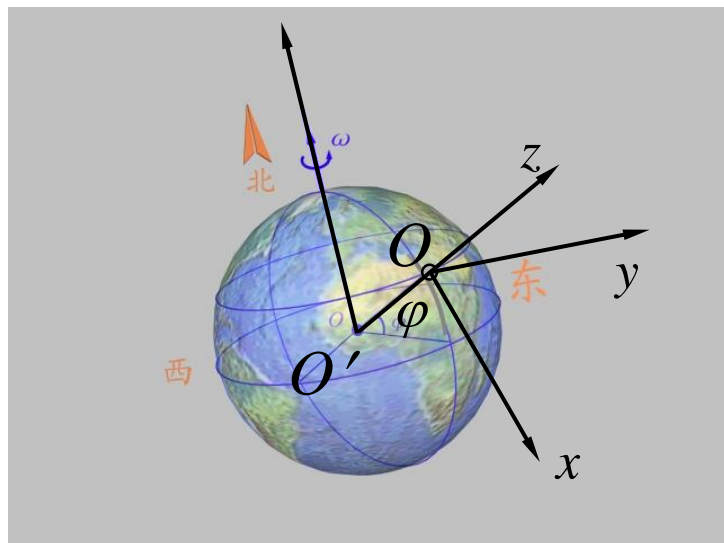
$$ma_r = G + F_{Ic}$$

$$\omega = -\omega \cos \varphi \mathbf{i} + \omega \sin \varphi \mathbf{k}$$

$$\mathbf{v}_r = \dot{x}\mathbf{i} + \dot{y}\mathbf{j} + \dot{z}\mathbf{k}$$

$$\mathbf{F}_{Ic} = -m \cdot 2\omega \times \mathbf{v}_r$$

自由落体偏东



$$ma_r = G + F_{Ic}$$

$$\ddot{x} = 2\omega y \sin \varphi$$

$$\ddot{y} = -2\omega(\dot{x} \sin \varphi + \dot{z} \cos \varphi)$$

$$\ddot{z} = -g + 2\omega \dot{y} \cos \varphi$$

当 $t = 0$ 时,

$$x = y = z = 0, \quad \dot{x} = \dot{y} = \dot{z} = 0$$

略去小量，积分并考虑初始条件，得

北半球的物体在无初速度、不计阻力的条件下自由落体，下落过程不仅有少量偏东，更少量偏南。

$$x = \frac{1}{12} g \omega^2 t^4 \sin 2\varphi$$

$$y = \frac{1}{3} g \omega t^3 \cos \varphi$$

$$z = -\frac{1}{2} g t^2$$

小结

质点动力学基本方程

$$ma = F$$

质点运动微分方程

$$m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \sum_{i=1}^n \mathbf{F}_i$$

质点相对运动微分方程

$$ma_r = F + F_{Ie} + F_{Ic}$$

牵连惯性力

$$F_{Ie} = -ma_e$$

科氏惯性力

$$F_{Ic} = -ma_c$$