

第2章 质点和质点系动力学

2.1 牛顿运动定律和惯性参考系

牛顿运动三定律是经典力学的核心

一、 牛顿第一定律(惯性定律)和惯性系

不受其它物体作用的质点，保持静止或匀速直线运动状态不变(平衡态)

力：其它物体的作用，力作用的效果是改变物体的运动状态，使物体的速度发生变化；

惯性：物体保持静止或匀速直线运动状态不变的性质

惯性系：牛顿定律成立的参考系；在惯性系中观察，不受力作用的物体将保持静止或匀速直线运动状态不变

二、 牛顿第二定律

物体运动的量的变化率与施加在该物体上的力成正比，并且发生在该力的方向上。

动量(运动的量): 物体质量与速度矢量之积

$$\vec{p} = m\vec{v}$$

牛顿第二定律的数学表示:

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} = \frac{d(m\vec{v})}{dt}$$

若物体的质量与速度(时间)无关:

$$\vec{F} = \frac{d(m\vec{v})}{dt} = m \frac{d\vec{v}}{dt} = m\vec{a} \quad \text{动力学方程}$$

质量越大，加速度越小，物体的运动状态越不容易改变，即物体的惯性越大，质量可以作为物体**惯性**的量度

多个力作用在物体上时，牛顿第二定律中的力就是各个力的**矢量和**

$$\vec{F} = \sum_i \vec{F}_i = m \frac{d\vec{v}}{dt} = m\vec{a}$$

牛顿第二定律物体可以采用分量形式，**直角坐标系**中：

$$F_x = ma_x = m \frac{dv_x}{dt} = m \frac{d^2x}{dt^2} \quad F_y = ma_y = m \frac{dv_y}{dt} = m \frac{d^2y}{dt^2}$$

$$F_z = ma_z = m \frac{dv_z}{dt} = m \frac{d^2z}{dt^2}$$

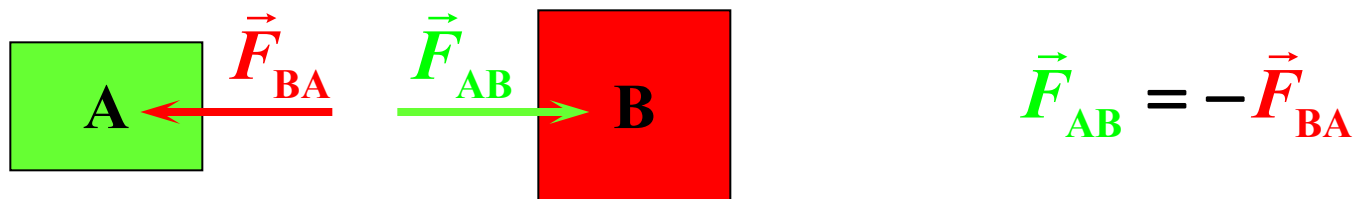
自然坐标系中：

$$F_t = ma_t = m \frac{dv}{dt} = m \frac{d^2s}{dt^2} \quad F_n = ma_n = m \frac{v^2}{R}$$

极坐标系中： $F_r = ma_r = m \frac{dr}{dt}$ $F_\varphi = ma_\varphi$

三、 牛顿第三定律(作用反作用定律)

两个相互作用的物体，彼此给对方施加力总是大小相等、方向相反，作用在一条直线上。



力总是成对出现，若称一个为**作用力**，另一个则称**反作用力**

作用力与反作用力**分别**作用在两个物体上，**同时存在**，**同时消失**；作用力与反作用力是**同一性质**的力；无论相互作用的两物体是静止还是运动，牛顿第三定律都成立

牛顿运动定律适用于惯性系、质点、宏观、低速情形

四、力学中常见的力

1、万有引力

万有引力是存在于任何两个物体之间的吸引力

万有引力定律：

$$F = G \frac{m_1 m_2}{r^2}$$

引力常量： $G = 6.67259 \times 10^{-11} \text{N} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{kg}^{-2}$

万有引力定律中的质量反映了物体的引力性质，叫**引力质量**，和反映物体惯性的惯性质量在意义上是不同的。在目前的实验精度内**惯性质量和引力质量相等**。

一般问题中，物体间的万有引力相比其他力来说很小，常可忽略。

2、重力

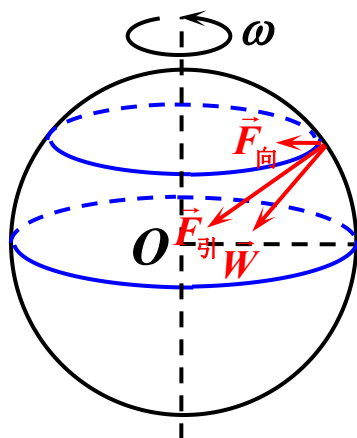
$$F_{\text{向}} = ma_n = m\omega^2 r$$

地球表面附近的物体受到地球的吸引力，叫**重力**

$$W = mg$$

重力作用下，物体产生的加速度 g 叫**重力加速度**，重力和重力加速度方向都是**竖直向下**

由于地球的自转，地球上的物体将随地球绕地轴作圆周运动，物体所受的引力一部分提供了向心力，剩余的分力才是重力。



要求不高的计算中，重力近似等于地球的引力

3、弹力

发生形变的物体，由于要恢复原状，对与它接触的物体会产生力的作用，这种力叫**弹力**

A、正压力

两个物体通过一定面积相互挤压，会产生对对方的弹力作用，这种弹力通常叫**正压力**或**支持力**；它们的大小取决于相互挤压的程度，**方向总是垂直于接触面而指向对方**。

B、弹簧的弹力

当弹簧被拉伸或压缩，就会对与之相连的物体产生弹力，这种弹力总是力图使弹簧恢复原状，叫**恢复力**

$$F = -kx$$

k 叫**劲度系数**或**劲度**

x 表示形变(弹簧长度变化)

C、绳中的张力

绳对物体的**拉力**是绳发生了伸长形变而产生的，其大小取决于收紧的程度，**方向沿绳指向收紧的方向**。

绳产生拉力时，绳内部各段之间也有相互作用的弹力，在张紧的绳内某处作一假想横截面，把绳分成两侧，这两侧绳的相互拉力叫**张力**。

绳各处的张力是不相等的。在很多实际问题中，如果绳没有加速度，或绳的质量可以忽略，可以认为**绳上各点的张力都是相等的，而且等于外力**。

D、摩擦力

两个相互接触的物体在沿接触面相对运动或有相对运动的趋势时，在接触面之间会产生一对阻碍相对运动的力，叫**摩擦力**

虽有相对运动的趋势，但不产生相对运动，这时的摩擦力叫**静摩擦力**。方向与运动趋势相反，大小视外力而定，在0和最大静摩擦力 F_s 之间。

最大静摩擦力 F_s 正比正压力 F_N ：

$$F_s = \mu_s F_N \quad \mu_s \text{ 叫静摩擦系数}$$

当外力超过最大静摩擦力，物体间产生相对运动，这时的摩擦力叫**滑动摩擦力**

$$F_k = \mu_k F_N \quad \mu_k \text{ 叫滑动摩擦系数}$$

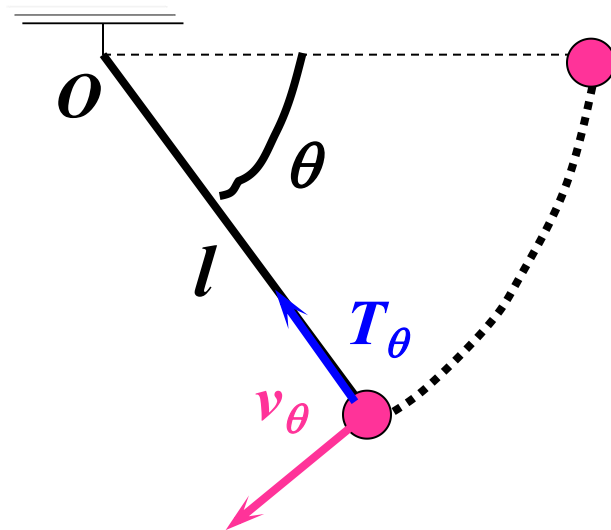
一般 $\mu_s > \mu_k$ ，且两者都小于1

五、应用牛顿运动定律解题

牛顿三定律是一个整体，第一定律是牛顿力学是思想基础，它说明任何物体都有惯性，牛顿力学定律只适用于惯性参考系；第三定律指出力有相互作用的性质，为分析物体受力提供依据。

通常的力学问题分为：**一类**是已知物体的受力情况，分析物体的运动；**另一类**是已知物体的运动状况，分析物体的受力

例2-1 如图，质量 m 的小球，用长 l 的细线挂在地面上方固定点 O ，将小球拉到细线成水平的位置后，小球从静止开始运动，当细线与水平方向夹角为 θ 时，**求：**小球的速率 v_θ 和线对小球的拉力 T_θ 。



解： 设 t 时刻细线与水平方向夹角为 α ，小球速率为 v ，小球受力：拉力 T 和重力 mg

$$ds = l d\alpha \quad v = \frac{ds}{dt}$$

采用**自然坐标系**，在法向和切向两个方向应用**牛顿第二定律**

$$T - mg \sin \alpha = m \frac{v^2}{l} \quad mg \cos \alpha = m \frac{dv}{dt}$$

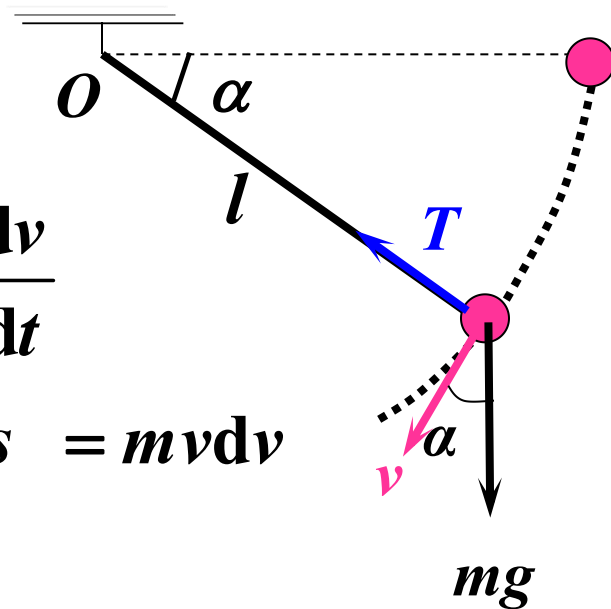
$$mgl \cos \alpha d\alpha = mg \cos \alpha ds = m \frac{dv}{dt} ds = m v dv$$

上式两边积分：

$$\int_0^\alpha mgl \cos \alpha d\alpha = \int_0^v m v dv \quad mgl \sin \alpha = \frac{1}{2} m v^2$$

$$v = \sqrt{2gl \sin \alpha} \quad T = 3mg \sin \alpha$$

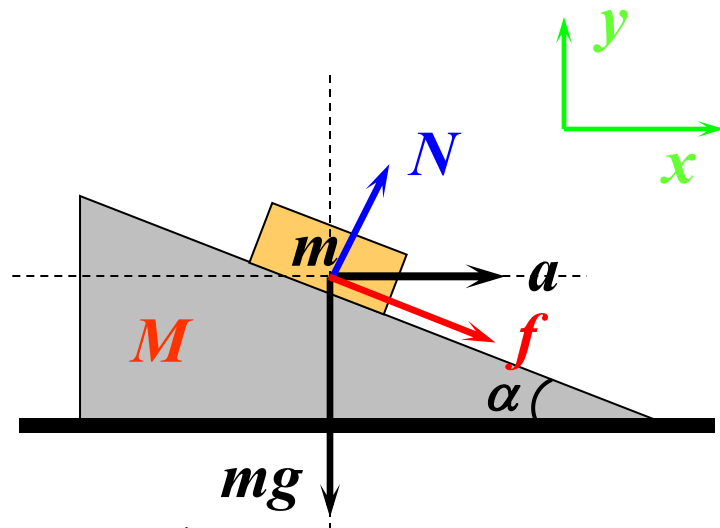
$$v_\theta = \sqrt{2gl \sin \theta} \quad T_\theta = 3mg \sin \theta$$



例2-2 如图，底角 α ，质量 M 的楔块的斜面上放一质量 m 的物块，物块与楔块的静摩擦系数 μ 。外力推动楔块使其沿水平方向加速度为 a ，若使物块在楔块上保持静止，**求：** a 的取值范围。

解：物块随楔块以加速度 a 水平运动，如图建立直角坐标系

a 比较大时，运动趋势向上，静摩擦力 f 向下，在 x 、 y 方向上应用**牛顿第二定律**



$$N \sin \alpha + f \cos \alpha = ma \quad \cdots x \text{方向}$$

$$N \cos \alpha - f \sin \alpha - mg = 0 \quad \cdots y \text{方向}$$

上面方程组解出 f 和 N

$$f = ma \cos \alpha - mg \sin \alpha \quad N = ma \sin \alpha + mg \cos \alpha$$

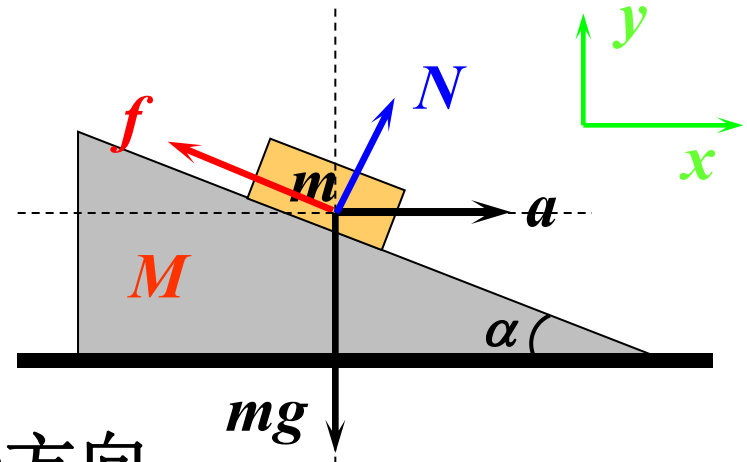
$$f = ma \cos \alpha - mg \sin \alpha \quad N = ma \sin \alpha + mg \cos \alpha$$

利用条件:

$$ma \cos \alpha - mg \sin \alpha = f \leq \mu N = \mu(ma \sin \alpha + mg \cos \alpha)$$

$$a \leq \frac{\sin \alpha + \mu \cos \alpha}{\cos \alpha - \mu \sin \alpha} g$$

a 比较小时, 运动趋势向下,
静摩擦力 f 向上, 在 x 、 y 方向
上应用 **牛顿第二定律**



$$N \sin \alpha - f \cos \alpha = ma \quad \cdots x \text{ 方向}$$

$$N \cos \alpha + f \sin \alpha - mg = 0 \quad \cdots y \text{ 方向}$$

上面方程组解出 f 和 N

$$f = mg \sin \alpha - ma \cos \alpha \quad N = mg \cos \alpha + ma \sin \alpha$$

$$f = mg \sin \alpha - ma \cos \alpha \quad N = ma \sin \alpha + mg \cos \alpha$$

利用条件：

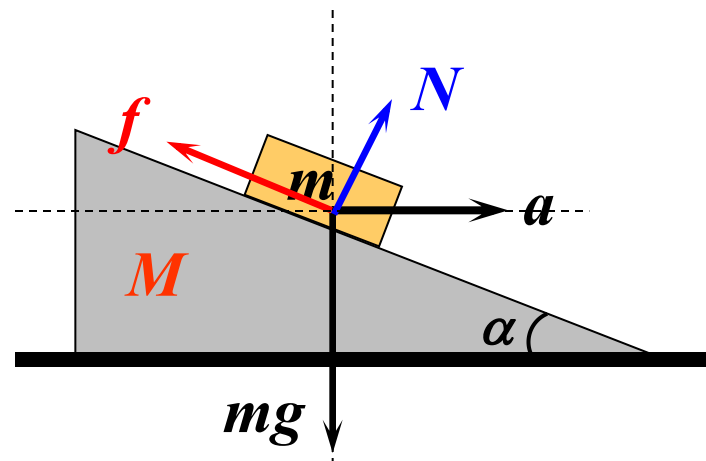
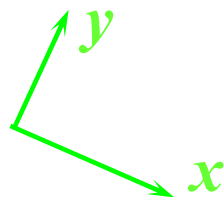
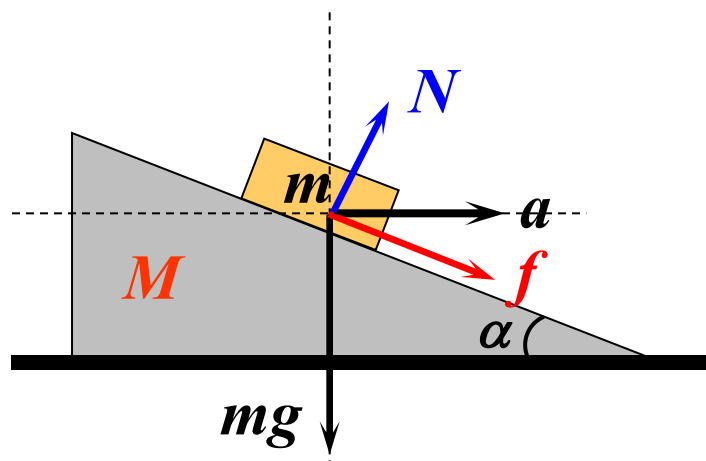
$$mg \sin \alpha - ma \cos \alpha = f \leq \mu N = \mu(ma \sin \alpha + mg \cos \alpha)$$

$$a \geq \frac{\sin \alpha - \mu \cos \alpha}{\cos \alpha + \mu \sin \alpha} g$$

综合两种情况：

$$\frac{\sin \alpha - \mu \cos \alpha}{\cos \alpha + \mu \sin \alpha} g \leq a \leq \frac{\sin \alpha + \mu \cos \alpha}{\cos \alpha - \mu \sin \alpha} g$$

如果，如图取直角坐标系：



运动趋势向上时：

$$mg \sin \alpha + f = ma \cos \alpha \quad \cdots x \text{ 方向}$$

$$N - mg \cos \alpha + ma \sin \alpha = 0 \quad \cdots y \text{ 方向}$$

$$f \leq \mu N$$

$$a \leq \frac{\sin \alpha + \mu \cos \alpha}{\cos \alpha - \mu \sin \alpha} g$$

运动趋势向下时：

$$mg \sin \alpha - f = ma \cos \alpha \quad \cdots x \text{ 方向}$$

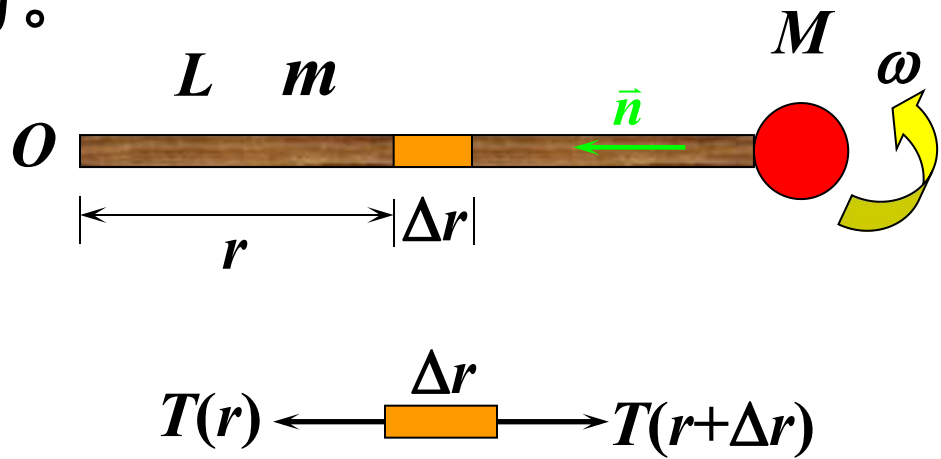
$$N - mg \cos \alpha + ma \sin \alpha = 0 \quad \cdots y \text{ 方向}$$

$$f \leq \mu N$$

$$a \geq \frac{\sin \alpha - \mu \cos \alpha}{\cos \alpha + \mu \sin \alpha} g$$

例2-3 如图，质量 m ，长 L 的均匀绳子，尾端拴着质量 M 的小球，小球在光滑的水平桌上绕绳的始端匀速旋转，角速度 ω ，**求：**绳中的张力。

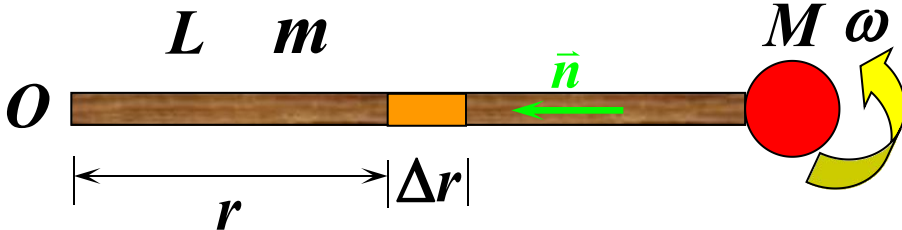
解：绳中某处的**张力**，是以该处为分界面，把绳子分成两部分考虑，这两部分之间的相互拉力就称为该处的张力



选取**自然坐标系**，取始端为原点 O ，距原点 r 处取一小微元 Δr ，分析小微元的受力：

$$-\Delta T(r) = T(r) - T(r + \Delta r) = \Delta m \cdot a_n = \frac{m}{L} \Delta r \cdot \omega^2 r$$

$$dT(r) = -\frac{m}{L} \omega^2 r \cdot dr$$

$$dT(r) = -\frac{m}{L} \omega^2 r \cdot dr$$


两边积分: $\int_{T(0)}^{T(r)} dT(r) = -\int_0^r \frac{m}{L} \omega^2 r dr$

$$T(r) - T(0) = -\frac{1}{2} \frac{m}{L} \omega^2 r^2 \quad T(r) = T(0) - \frac{1}{2} \frac{m}{L} \omega^2 r^2$$

绳端处($r=L$)的张力即是绳对小球的拉力(向心力)

$$T(L) = M \omega^2 L = T(0) - \frac{1}{2} \frac{m}{L} \omega^2 L^2 \quad T(0) = \frac{3}{2} M \omega^2 L$$

$$T(r) = \frac{3}{2} M \omega^2 L - \frac{1}{2} \frac{m}{L} \omega^2 r^2$$

方向: 法向

例2-4 如图，光滑斜面，细绳，已知 $F=9.8+5t+15t^2$ ， $m_1=4\text{kg}$ ， $m_2=1\text{kg}$ ， $\theta=30^\circ$ ， $t=0$ 时系统保持静止，**求：** t 时刻 m_2 的加速度和速度。

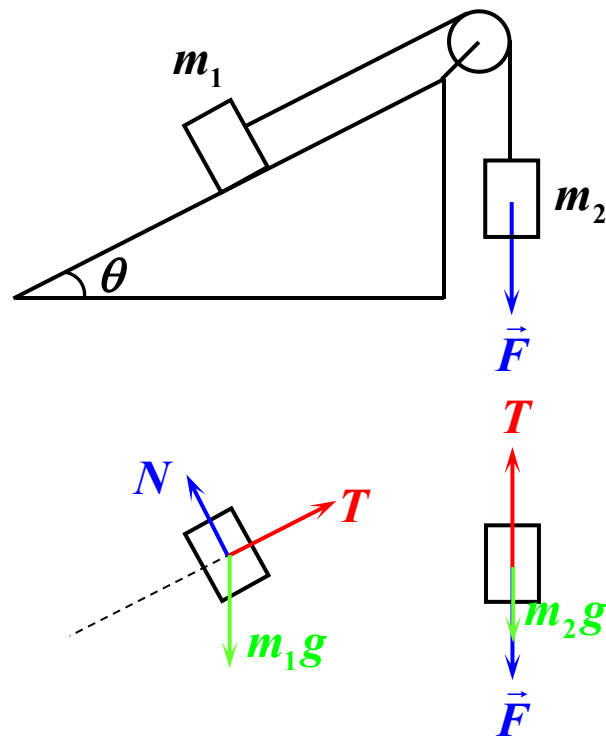
解： 细绳对 m_1 和 m_2 的拉力 T 相同， m_1 和 m_2 的加速度大小相同，对 m_2 沿垂直方向，对 m_1 沿斜面方向分别应用**牛顿第二定律**：

$$F + m_2g - T = m_2a$$

$$T - m_1g \sin \theta = m_1a$$

$$a = \frac{F + m_2g - m_1g \sin \theta}{m_1 + m_2} = t + 3t^2$$

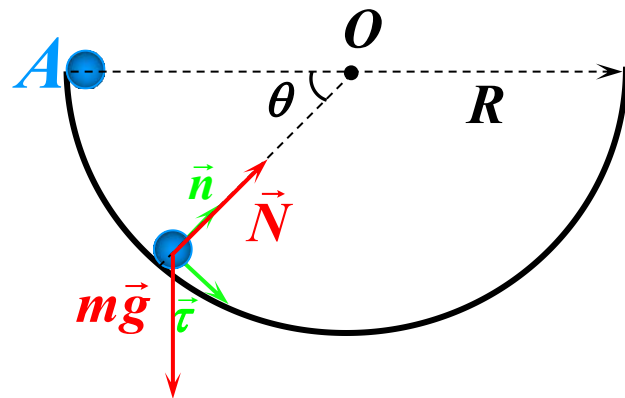
$$v = v_0 + \int_{t_0}^t a \cdot dt = \int_0^t (t + 3t^2) dt = \frac{1}{2}t^2 + t^3$$



加速度和
速度方向：
垂直向下

例2-5 如图，质量 m 的小球最初位于 A 点，然后沿半径为 R 的光滑圆弧面下滑，**求：**小球在任一位置时的速率和小球对圆弧面的作用力。

解：采用**自然坐标系**，在切向方向上应用**牛顿第二定律**



$$mg \cos \theta = ma_t = m \frac{dv}{dt} = mv \frac{dv}{R d\theta}$$

$$\frac{dv}{dt} = \frac{dv}{ds} \frac{ds}{dt} = v \frac{dv}{R d\theta} \quad \int_0^\theta Rg \cos \theta d\theta = \int_0^v v dv$$

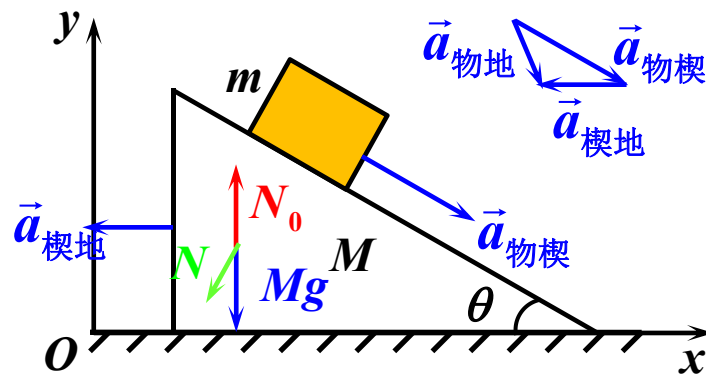
$$Rg \sin \theta = \frac{1}{2} v^2 \quad v = \sqrt{2Rg \sin \theta}$$

在法向方向上应用**牛顿第二定律**

$$N - mg \sin \theta = ma_n = m \frac{v^2}{R} = 2mg \sin \theta \quad N = 3mg \sin \theta$$

例2-6 如图，光滑的水平面上有一质量 M 的楔块，楔块底角 θ ，在楔块光滑的斜面上放一质量 m 的物块，**求：**物块沿斜面下滑时，相对楔块和相对地面的加速度。

解：取地面参考系和楔块参考系，采用**直角坐标系**，楔块在地面参考系的加速度为 $a_{\text{楔地}}$ ，物块在楔块参考系的加速度为 $a_{\text{物楔}}$ ，物块在地面参考系为 $a_{\text{物地}}$ ，则有：



$$\vec{a}_{\text{物地}} = \vec{a}_{\text{物楔}} + \vec{a}_{\text{楔地}} = (a_{\text{物楔}} \cos \theta - a_{\text{楔地}}) \vec{i} + (-a_{\text{物楔}} \sin \theta) \vec{j}$$

楔块受重力 Mg ，地面支撑力 N_0 ，物块对斜面的压力 N ，在**地面参考系** x 方向上对楔块应用**牛顿第二定律**：

$$N \sin \theta = M a_{\text{楔地}} \quad (1)$$

物块受重力 mg ，斜面支撑力 N' ，在**地面参考系** x 方向和 y 方向上对物块应用**牛顿第二定律**：

$$\vec{a}_{\text{物地}} = (a_{\text{物楔}} \cos \theta - a_{\text{楔地}}) \vec{i} + (-a_{\text{物楔}} \sin \theta) \vec{j}$$

$$N \sin \theta = Ma_{\text{楔地}} \quad (1)$$

$$N' \sin \theta = m(a_{\text{物楔}} \cos \theta - a_{\text{楔地}}) \quad (2)$$

$$N' \cos \theta - mg = m(-a_{\text{物楔}} \sin \theta) \quad (3)$$

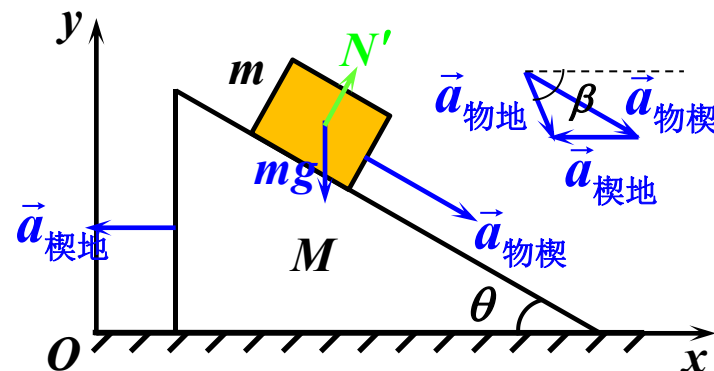
N' 和 N 是作用力与反作用力 $N' = N \quad (4)$

(1)、(2)、(3)、(4)联立解出：

$$a_{\text{物楔}} = \frac{(M+m) \sin \theta}{M+m \sin^2 \theta} g \quad a_{\text{楔地}} = \frac{m \sin \theta \cos \theta}{M+m \sin^2 \theta} g$$

$$a_{\text{物地}} = \sqrt{a_{\text{物地}x}^2 + a_{\text{物地}y}^2} = \frac{\sin \theta \sqrt{M^2 + m(2M+m) \sin^2 \theta}}{M+m \sin^2 \theta} g$$

$$\tan \beta = \left| \frac{a_{\text{物地}y}}{a_{\text{物地}x}} \right| = \left(1 + \frac{m}{M} \right) \tan \theta$$

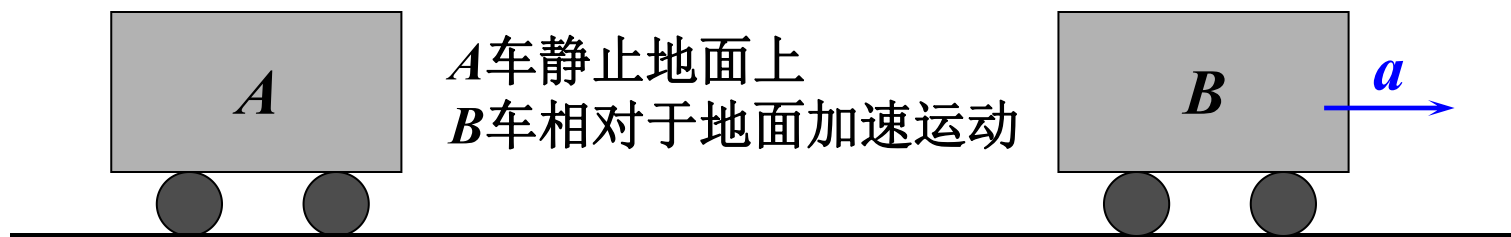


2.2 惯性系 非惯性系与惯性力

一、 惯性系与非惯性系

牛顿定律是描述作用在物体上的力与物体运动状态变化间的关系

运动状态的描述是相对的，与参考系选择有关；经典物理认为，力与参考系无关



在地面参考系研究 A 车的运动，牛顿定律成立；在加速运动的车 B 参考系研究 A 车的运动，牛顿定律就不成立

牛顿定律成立的参考系称为**惯性参考系**(简称**惯性系**)

牛顿定律不成立的参考系称为**非惯性参考系**

绝对的惯性参考系是不存在的，在一定的时空限内，在一定的测量精度内，在某参考系中牛顿定律成立，就可以把此参考系看成惯性参考系。

相对一个惯性系做**匀速直线运动**的参考系都是惯性系

常用的**近似惯性系**：

地面参考系，地面的向心加速度 $\sim 3.4 \times 10^{-2} \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$

地心系，地球绕日公转的向心加速度 $\sim 5.9 \times 10^{-3} \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$

日心系，其绕银河系中心的向心加速度 $\sim 3.0 \times 10^{-10} \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$

二、 惯性力

1、 加速平动参考系

S 系为惯性系， S' 系相对 S 系加速平动，加速度 a_i ，为非惯性系，一质点在 S 系中加速度为 a ，在 S' 系中加速度为 a' ，则 S 和 S' 间的加速度变换关系：

$$\vec{a} = \vec{a}' + \vec{a}_i$$

力与参考系无关，质点在 S 中受力 F ，在 S' 中受力也是 F

在 S 中牛顿定律成立： $\vec{F} = m\vec{a}$

在 S' 中牛顿定律不成立： $\vec{F} = m\vec{a} = m(\vec{a}' + \vec{a}_i) \neq m\vec{a}'$

在 S' 中为使牛顿定律形式上成立引入惯性力：

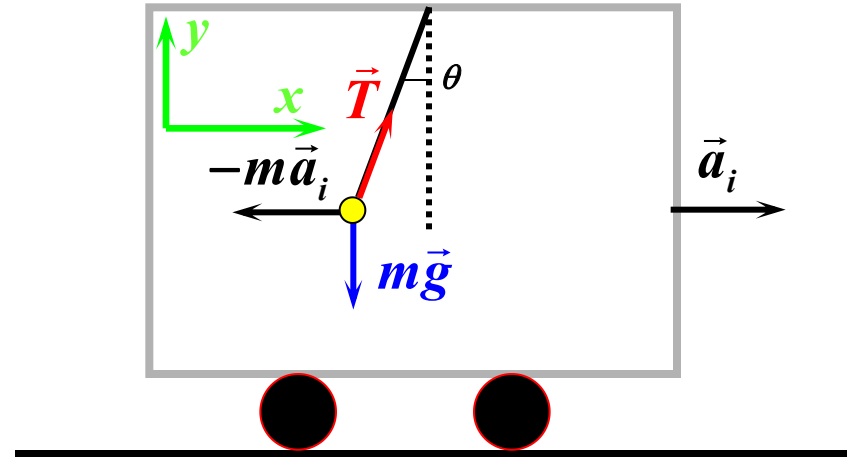
$$\vec{F}_i = -m\vec{a}_i$$

牛顿定律在 S' 中形式上成立： $\vec{F} + \vec{F}_i = m\vec{a}'$

惯性力可推广到非平动的非惯性系，如转动参考系

例2-7 如图，一匀加速运动(加速度 a_i)的车厢内，观察单摆(摆长 l ，质量 m)，**求：**单摆线与铅直线间夹角 θ 及绳对小球的拉力 T

解：在车箱参考系中，小球静止，采用直角坐标系，考虑惯性力，应用**牛顿第二定律**



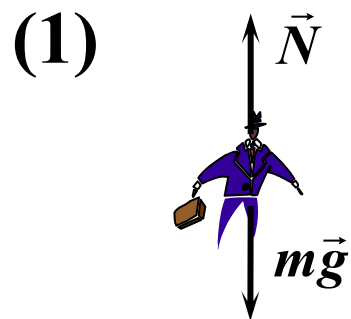
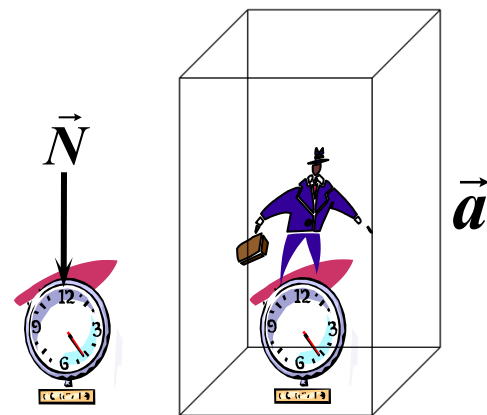
$$T \sin \theta - m a_i = 0 \quad \cdots x \text{ 方向}$$

$$T \cos \theta - m g = 0 \quad \cdots y \text{ 方向}$$

$$\theta = \arctan \frac{a_i}{g} \quad T = m \sqrt{a_i^2 + g^2}$$

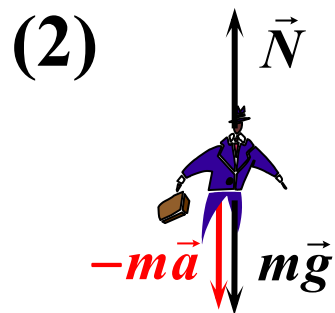
例2-8 如图，质量 $m=60\text{kg}$ 的人在电梯内，(1) $a=0$ ；(2) $a=0.5\text{m}\cdot\text{s}^{-2}$ 上升；(3) $a=0.5\text{m}\cdot\text{s}^{-2}$ 下降，**分别求：** 台秤的读数。 $(g=9.8\text{m}\cdot\text{s}^{-2})$

解： 台秤的读数是人对它的压力 N ，台秤对人的支持力是人对它压力的反作用力，也是 N ；在电梯参考系中，人静止



$$N = mg$$

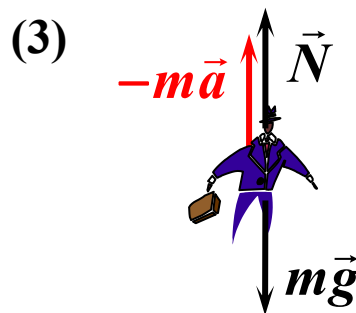
$$= 588(\text{N})$$



$$N = mg + ma$$

$$= 618(\text{N})$$

超重状态



$$N = mg - ma$$

$$= 558(\text{N})$$

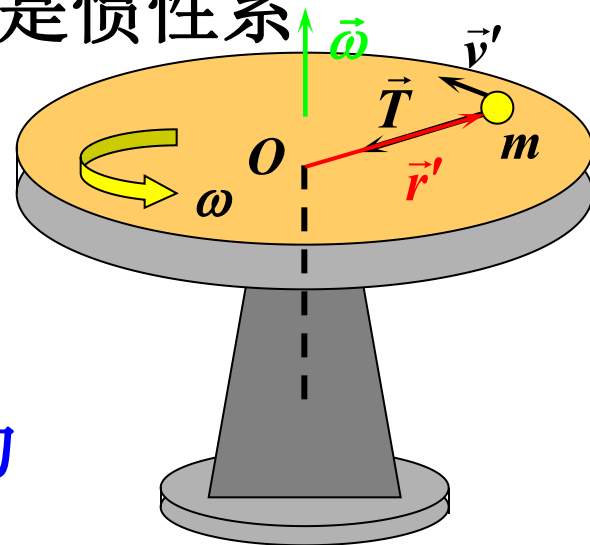
失重状态

2、匀速转动参考系 $\vec{a}(t) = \vec{a}' + \vec{\alpha} \times \vec{r}' + \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}') + 2\vec{\omega} \times \vec{v}' + \vec{a}_0(t) \quad \vec{a}_0(t) = \frac{d\vec{\omega}(t)}{dt}$

相对于惯性参考系转动的参考系也不是惯性系

如图，小球在匀速转动参考系**静止**，

小球在地面参考系(惯性系)绕 O 转动，
无摩擦力下，小球水平方向只受指向
 O 的拉力 T 的作用，这个拉力是**向心力**



小球在匀速转动的圆盘这个参考系(非惯性系)，除拉力外，还受到沿径向背离中心的惯性力：**惯性离心力**，其与拉力大小相等方向相反，使小球静止。

$$\vec{F}_i = -m\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}') = m\omega^2 \vec{r}'$$

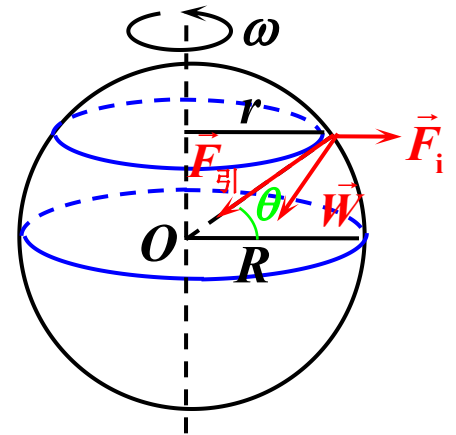
若小球在匀速转动参考系中**运动**，除受到惯性离心力，还受到**科里奥利力**：

$$\vec{F}_C = -2m\vec{\omega} \times \vec{v}'$$

惯性力，惯性离心力的
施力者，目前还无定论

例2-9 分析地球表面上的物体受到的重力与地球纬度间的关系($R=6370\text{km}$, $g_0=9.80\text{m}\cdot\text{s}^{-2}$)

分析: 地球表面上的物体所受的重力是万有引力和惯性离心力的合力



$$\vec{W} = \vec{F}_{\text{引}} + \vec{F}_i$$

重量(重力大小):

$$\begin{aligned} W &= \sqrt{F_{\text{引}}^2 + F_i^2 - 2F_{\text{引}} \cdot F_i \cos \theta} \\ &= F_{\text{引}} \left(1 + \frac{F_i^2}{F_{\text{引}}^2} - 2 \frac{F_i}{F_{\text{引}}} \cos \theta \right)^{1/2} \\ &= mg_0 \left(1 - \frac{1}{289} \cos^2 \theta \right) \end{aligned}$$

$$F_{\text{引}} = G \frac{mM_{\text{地}}}{R^2} = mg_0$$

$$F_i = m\omega^2 r = m\omega^2 R \cos \theta$$

$$\omega = \frac{2\pi}{24 \cdot 60 \cdot 60} = 7.27 \times 10^{-5} \text{ rad} \cdot \text{s}^{-1}$$

$$\frac{F_i}{F_{\text{引}}} = \frac{\omega^2 R \cos \theta}{g_0} \approx \frac{1}{289} \cos \theta \ll 1$$

两极 $\theta = \pm 90^\circ$, 重量最大; 赤道 $\theta = 0^\circ$, 重量最小。

例2-10 估算地球转速增大到目前转速的多少倍时赤道处的物体会飞离地球？ ($R=6370\text{km}$, $g_0=9.80\text{m}\cdot\text{s}^{-2}$)

分析：赤道处的物体飞离地球，要求该物体受到的惯性离心力大于该物体受到的地球引力

$$F_i = m\omega^2 R > F_{\text{引}} = mg_0$$

$$\omega > \sqrt{\frac{g_0}{R}} = 1.24 \times 10^{-3} \text{ rad} \cdot \text{s}^{-1}$$

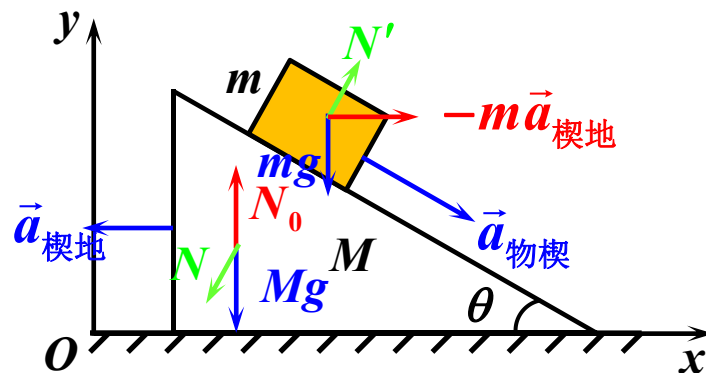
现在地球自转角转速度

$$\omega_0 = \frac{2\pi}{24 \cdot 60 \cdot 60} = 7.27 \times 10^{-5} \text{ rad} \cdot \text{s}^{-1}$$

$$\frac{\omega}{\omega_0} \geq 17$$

例2-11 如图，光滑的水平面上有一质量 M 的楔块，楔块底角 θ ，在楔块光滑的斜面上放一质量 m 的物块，**求：**物块沿斜面下滑时，相对楔块的加速度和楔块相对于地面的加速度。

解：地面参考系，采用直角坐标系，楔块受重力 Mg ，地面支撑力 N_0 ，物块对斜面的压力 N ，在 x 方向上对楔块应用**牛顿第二定律**：



$$N \sin \theta = Ma_{\text{楔地}} \quad (1)$$

楔块参考系，物块受重力 mg ，斜面支撑力 N' ，惯性力 $-ma_{\text{楔地}}$ ，在 x 方向和 y 方向上对物块应用**牛顿第二定律**：

$$N' \sin \theta + ma_{\text{楔地}} = ma_{\text{物楔}} \cos \theta \quad (2)$$

$$N' \cos \theta - mg = -ma_{\text{物楔}} \sin \theta \quad (3)$$

$$N \sin \theta = Ma_{\text{楔地}} \quad (1)$$

$$N' \sin \theta + ma_{\text{楔地}} = ma_{\text{物楔}} \cos \theta \quad (2)$$

$$N' \cos \theta - mg = -ma_{\text{物楔}} \sin \theta \quad (3)$$

N' 和 N 是作用力与反作用力

$$N' = N \quad (4)$$

(1)、(2)、(3)、(4)联立解出：

$$a_{\text{物楔}} = \frac{(M + m) \sin \theta}{M + m \sin^2 \theta} g \quad a_{\text{楔地}} = \frac{m \sin \theta \cos \theta}{M + m \sin^2 \theta} g$$