

第二章 牛顿运动定律

§ 2.1 牛顿运动定律

Δ § 2.2 常见的几种力

Δ § 2.3 基本的自然力

§ 2.4 应用牛顿定律解题

§ 2.5 非惯性系与惯性力

§ 2.6 科里奥利力



Isaac Newton (1642-1727)

§ 2.1 牛顿运动定律

一、牛顿第一定律——惯性定律

任何物体都保持其静止或沿一条直线做匀速运动状态，除非有力加于其上迫使它改变这种状态。

第一定律： 定义了“惯性系” (**inertial frame**)
定性给出了“力”与“惯性”的概念

惯性系： 牛顿第一定律成立的参考系。

力： 改变物体运动状态的原因（并非维持物体运动状态的原因）。

二、牛顿第二定律

运动的改变（指动量变化）和引起运动所施加的运动力(指外力)成正比，且发生在所施加的运动力的方向上

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

m ：质量（**mass**），它是物体惯性大小的量度，也称惯性质量（**inertial mass**）。

若 $m = \text{const.}$ ，则有：

$$\boxed{\vec{F} = m\vec{a}}$$

三、牛顿第三定律 —— 作用与反作用定律

对每一个作用总存在一个相等的反作用与之对抗；
或者说两物体彼此间相互作用永远相等，且各自指向对方

$$\vec{F}_{12} = -\vec{F}_{21}$$

作用的
相互性

自学：SI单位和量纲、技术中常见的几种力、
基本自然力（书第二章第2、3节）

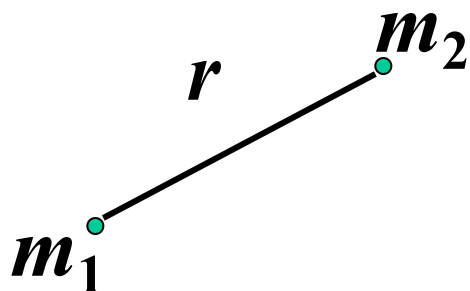
自学，搞清几个问题：1）基本量和导出量；
2）国际单位制（SI）和相应的基本单位；
3）量纲

力的基本类型：引力 电磁力 强力 弱力

◆ 万有引力定律：

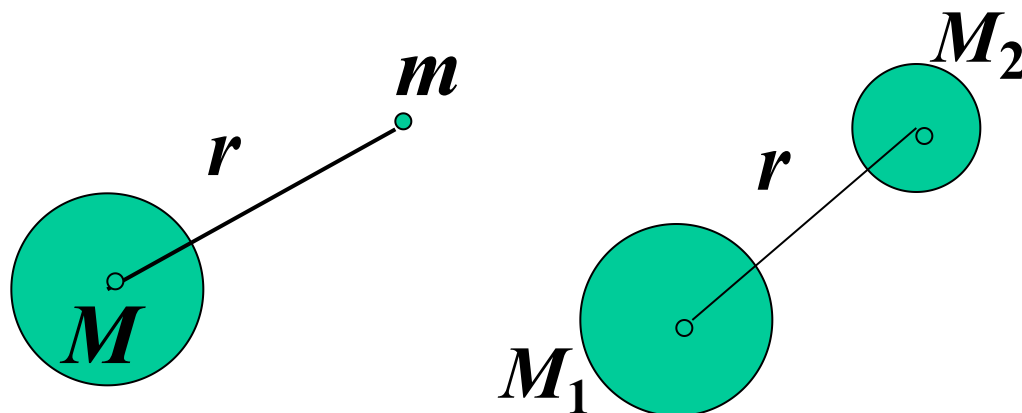
$$f_G = G \frac{m_1 m_2}{r^2}$$

引力
质量



定律对两个质点得出。

由叠加可证：
可用于
球与质点；
两球之间。



◆实验：地面上同一地点一切自由落体
加速度相同。

忽略地球自转的影响，由牛顿第二定律，有

$$a = \frac{f_G}{m_I} \propto \frac{m_G}{m_I}$$

实验
→

$$\frac{m_{1G}}{m_{1I}} = \frac{m_{2G}}{m_{2I}} = \dots$$

选单位
→

$$m_I = m_G = m$$

即：一切物体的惯性质量和引力质量相等！

这一结论是广义相对论等效原理的基础！

§ 2.4 应用牛顿定律解题

两类问题 力 \longrightarrow 运动
 运动 \longrightarrow 力

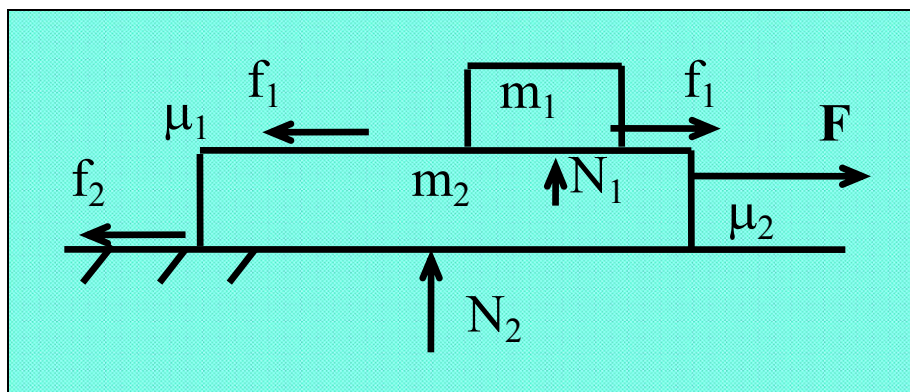
演绎

归纳

一、代数方程组型

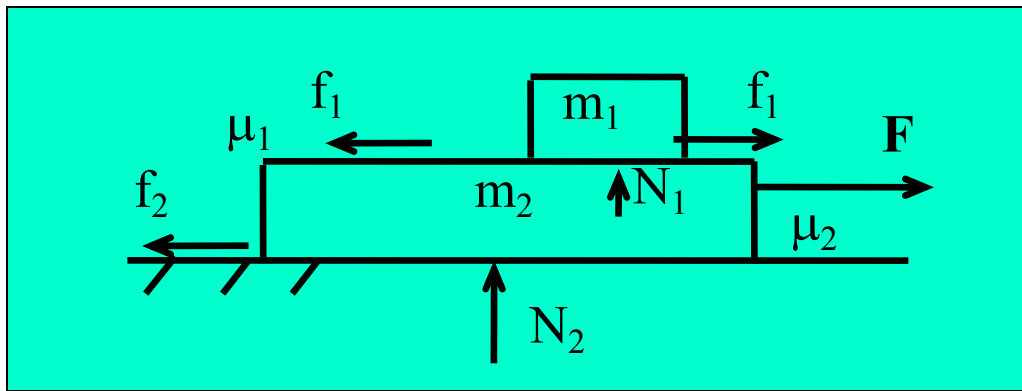
特点：力为常数；一般求 a .

\therefore 微分方程组 \rightarrow 代数方程组



【例】 已知： m_1 , m_2 ; μ_1 , μ_2

求：使 m_2 抽出的最小的 F



解：设 m_2 尚未抽出， m_1 ， m_2 相对静止，
 f_1 为静摩擦力

对 m_1 ， m_2 ： $F - (m_1 + m_2)g\mu_2 = (m_1 + m_2)a$

对 m_1 ： $m_1a = f_1 \leq m_1g\mu_1 \quad a \leq g\mu_1$

$\therefore F - (m_1 + m_2)g\mu_2 \leq (m_1 + m_2)g\mu_1$

\therefore 使 m_2 抽出的最小的

$$F = (m_1 + m_2)(\mu_1 + \mu_2)g$$

二、微分方程(组)型

一般 F 为变力, 除求 a 外, 还求 v, r . 需要积分

【例】 轻绳系球 m , $v|_{\theta=0} = v_0$
求: $v(\theta), T(\theta)$

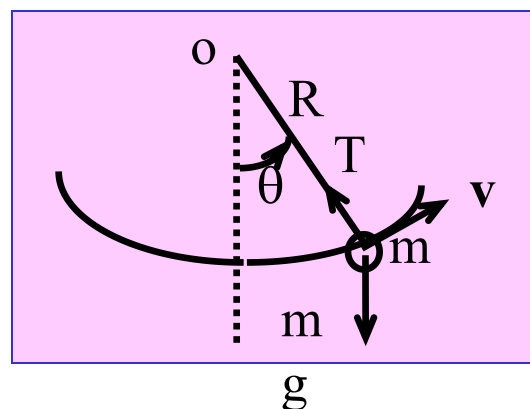
解: 切向 $-mg \sin \theta = m \frac{dv}{dt}$

$$\therefore -g \sin \theta = \frac{dv}{dt} = \frac{dv}{d\theta} \frac{d\theta}{dt} = \frac{v}{R} \frac{dv}{d\theta}$$

$$\int_{v_0}^v v dv = -gR \int_0^\theta \sin \theta d\theta$$

$$\text{得: } \frac{1}{2}(v^2 - v_0^2) = gR(\cos \theta - 1)$$

$$v(\theta) = [v_0^2 - 2gR(1 - \cos \theta)]^{1/2}$$



法向

$$T - mg \cos \theta = m v^2 / R$$

$$T = m [v_0^2 - 2gR(1 - \cos \theta)] / R$$

讨论

- (1) 此解适用条件——质点做圆周运动
- (2) 三种可能的运动：沿圆周摆动，沿圆周转动，脱离圆周运动
- (3) 由解分析：运动条件(v 存在)

$$\sqrt{2gR(1 - \cos \theta)} \equiv v_1(\theta) \leq v_0$$

$v_1(\theta) = v_0$ 时 $v(\theta) = 0$ 运动换向

不脱离圆周条件 ($T \geq 0$)

$$\sqrt{2gR(1 - \frac{3}{2}\cos\theta)} \equiv v_2(\theta) \leq v_0$$

$v_2(\theta) = v_0$ 时开始脱离圆周运动.

若 $v_1(\theta)$ 先达到 v_0 则运动换向; 若 $v_2(\theta)$ 先达到 v_0 则开始脱离圆周运动



§ 2.5 非惯性系和惯性力

一、惯性系与伽利略相对性原理

总能找到特殊的物体群（参考系），在这个参考系中牛顿第一定律成立。这个参考系称为惯性系。

牛顿第一、二定律只在惯性系中成立。

在非惯性系中通过引入“惯性力”，牛顿第一、二定律才形式上成立。

实用的惯性系：

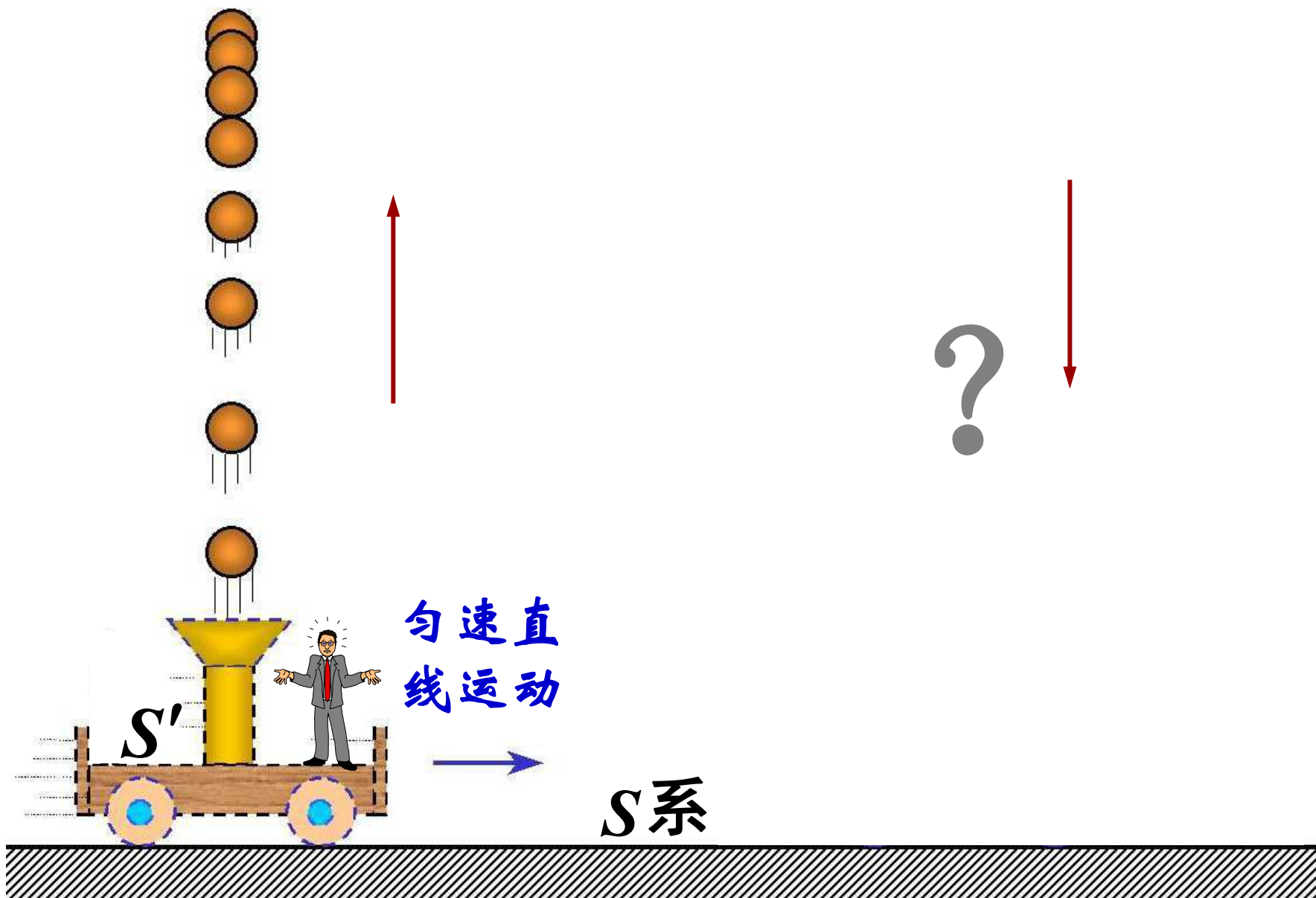
- 1、FK4系：以1535颗恒星平均静止位形作为基准——目前最好。
- 2、太阳系：太阳中心为原点，坐标轴指向恒星——绕银河中心的向心加速度 $\sim 1.8 \times 10^{-10} \text{m/s}^2$
- 3、地心系：地心为原点，坐标轴指向恒星——绕太阳的向心加速度 $\sim 6 \times 10^{-3} \text{m/s}^2$ （ g 的 10^{-3} ）
- 4、地面系（实验室系）：坐标轴固定在地面上——赤道处自转向心加速度 $\sim 3.4 \times 10^{-2} \text{m/s}^2$

对于描述力学规律来说，所有的惯性参考系都是等效的。

或者说：相对某惯性系作匀速直线运动的参考系，其内部发生的力学过程，不受系统整体的匀速直线运动的影响。

——力学相对性原理，

或伽利略相对性原理。

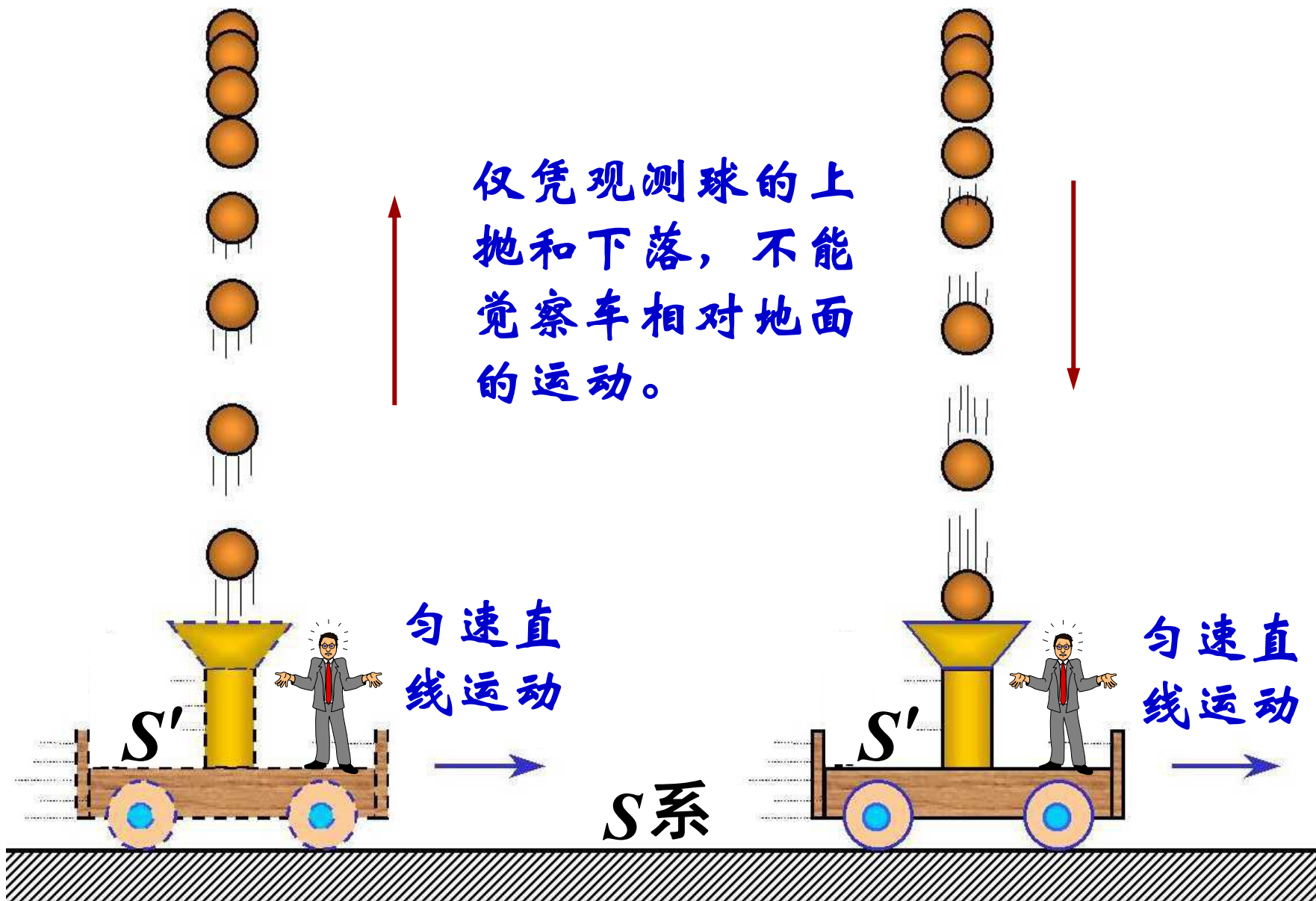


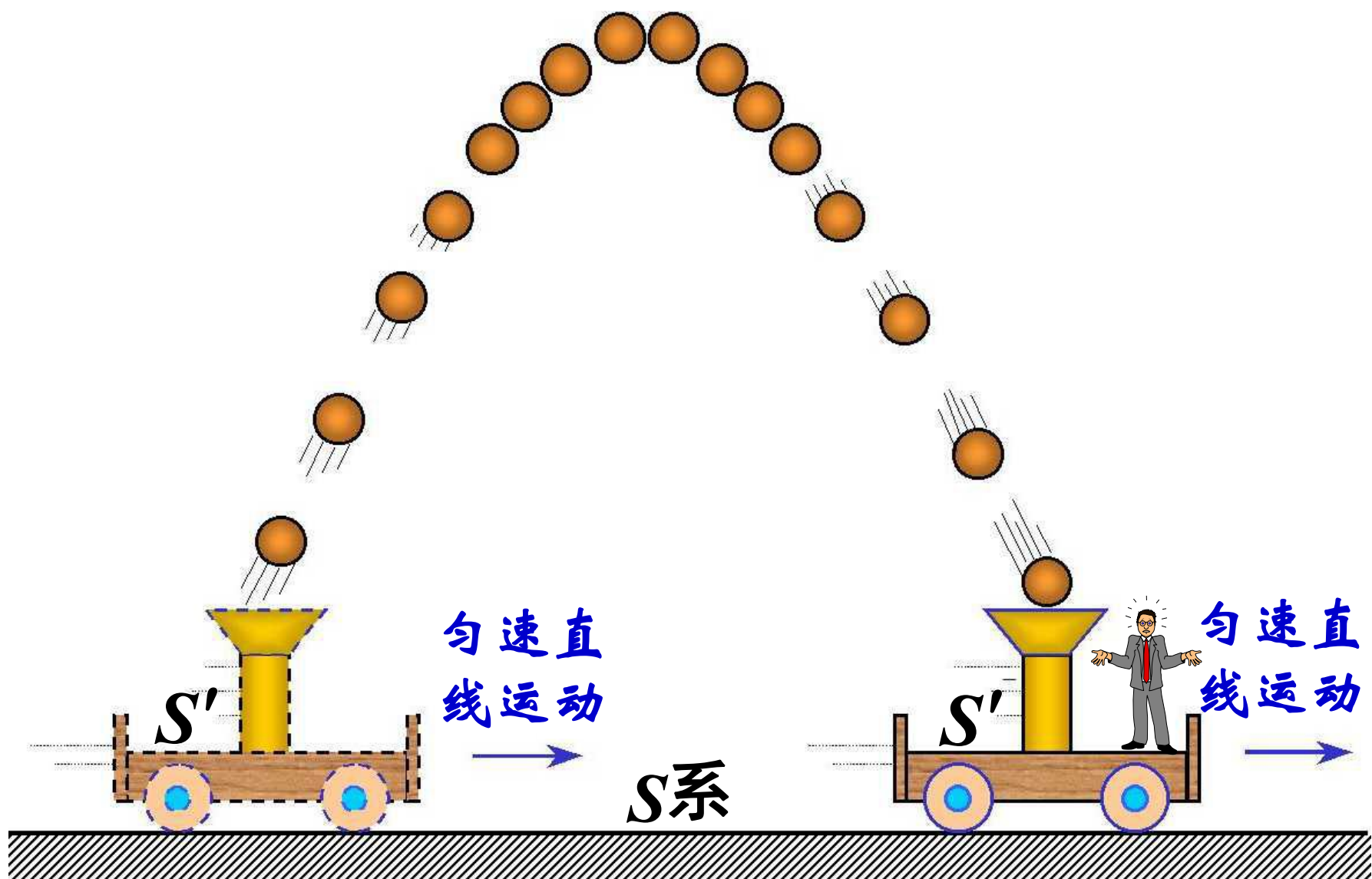
仅凭观测球的上
抛和下落，不能
觉察车相对地面
的运动。

匀速直
线运动

S 系

匀速直
线运动





力学相对性原理数学表述：

$$m' = m, \quad \vec{F}' = \vec{F}, \quad \vec{a}' = \vec{a}$$

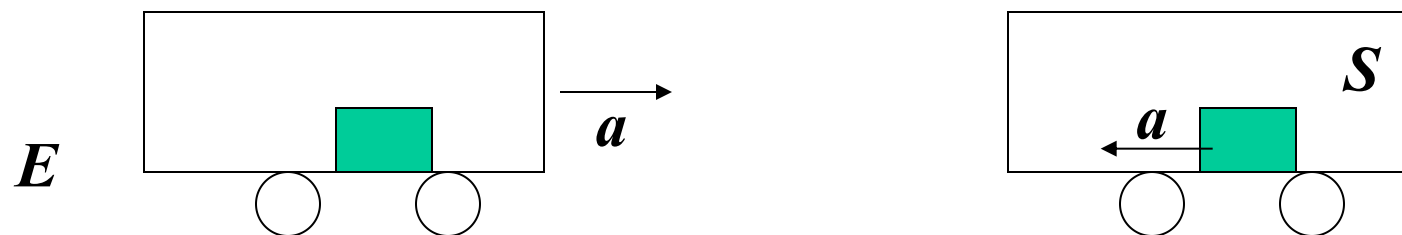
因此

$$\vec{F}' = m' \vec{a}' \rightarrow \vec{F} = m \vec{a}$$

对于不同的惯性系，力学的基本规律——
牛顿方程的形式相同。

或者说：牛顿方程具有伽利略变换协变对称性

二、非惯性系



在 E 参考系  运动符合牛顿定律，在 S 则不然

非惯性系中的如何研究运动的动力学规律？

任务：

寻求一普遍物理方法，
以使用统一的动力学规律，
研究惯性系和非惯性系中的
力学问题。

引入
惯性力

如何求得？

三、平动非惯性系中惯性力

$$\vec{a} = \vec{a}' + \vec{a}_0 \quad (\text{相对惯性系有加速度 } a_0)$$

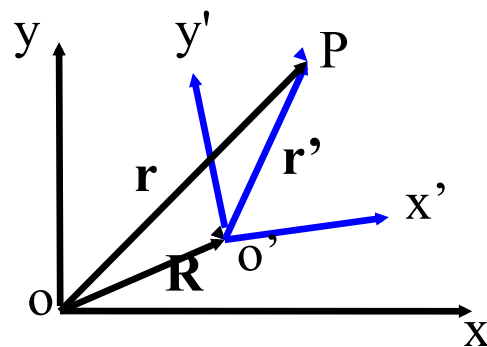
惯性系

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

$$\vec{F} = m (\vec{a}' + \vec{a}_0)$$

非惯性系

$$\vec{F} - m \vec{a}_0 = m \vec{a}'$$



设想有一附加的力-----惯性力

则有

$$\vec{F}_i = -m \vec{a}_0$$
$$\vec{F}' = \vec{F} + \vec{F}_i = m \vec{a}'$$

使用牛顿第二定律的形式

非惯性系相对惯性系的加速运动引起, 无施力者

◆对惯性力的认识：

惯性力： 非惯性系中的附加力

作用： 使非惯性系中可用牛顿第二定律。

其大小 \propto 惯性质量

（因而所产生的加速度与质量无关）

性质： 既虚拟又真实。

“虚拟”（牛顿力学观点）：

无相互性。

“真实”：同真实力一样产生加速度。

二战中的小故事：

美Tinosa号潜艇携带16枚鱼雷，在太平洋离敌舰4000码斜向攻击，发射4枚，使敌舰停航。

但离敌舰875码垂直攻击发射11枚，均未爆炸。

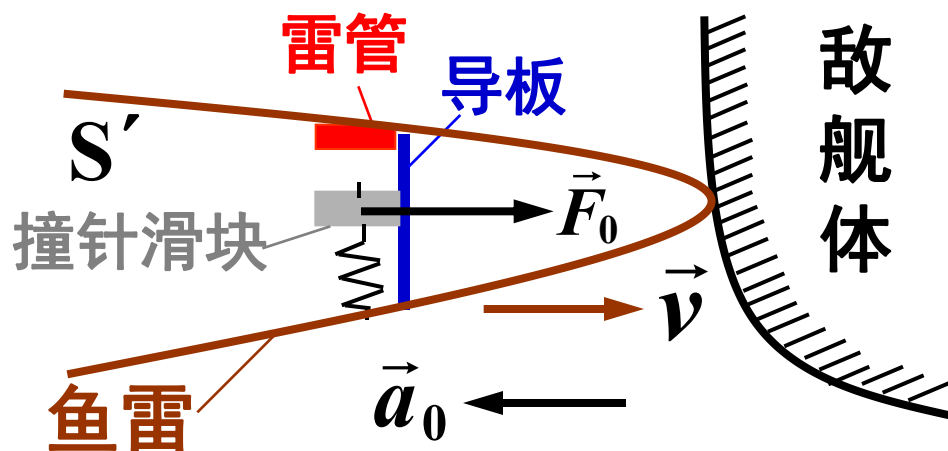
原因出在惯性力上！

近距离、垂直攻击

→ a_0 大 → F_0 大

→ 滑块受摩擦力大

→ 雷管不能被触发！



例：如图 m 与 M 保持接触 各接触面处处光滑

求： m 下滑过程中，相对 M 的加速度 a_{mM}

解：画隔离体受力图

以地面为参考系对 M 列方程

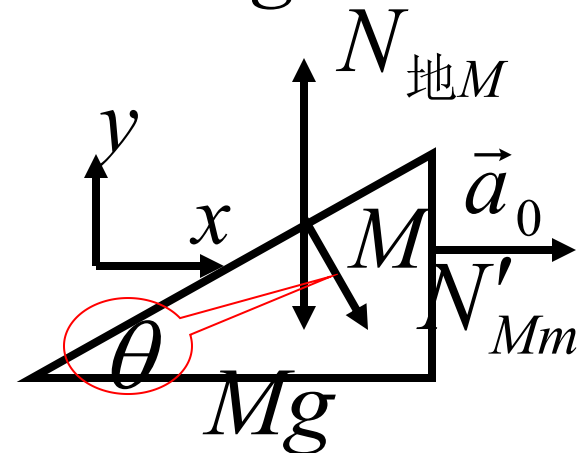
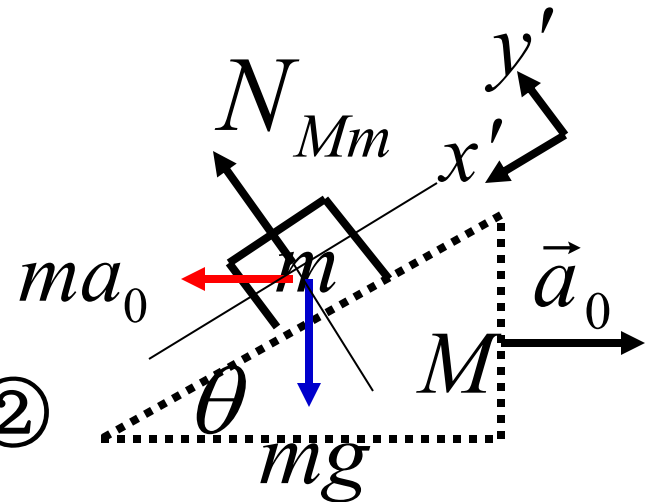
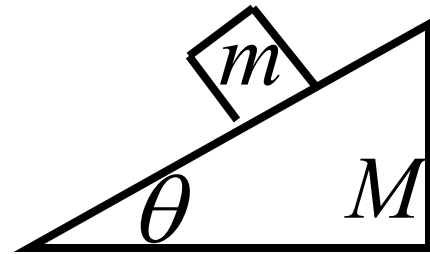
$$N_{mM} \sin \theta = Ma_0 \quad ①$$

以 M 为参考系对 m 列方程 (非)

$$ma_0 \cos \theta + mg \sin \theta = ma_{mM} \quad ②$$

$$N_{mM} + ma_0 \sin \theta - mg \cos \theta = 0 \quad ③$$

$$a_{mM} = \frac{(M + m) \sin \theta}{M + m \sin^2 \theta} g$$



四、匀速转动非惯性系中的惯性力

设 S' 系相对惯性系 S 匀速转动

物体 m 在 S' 中静止

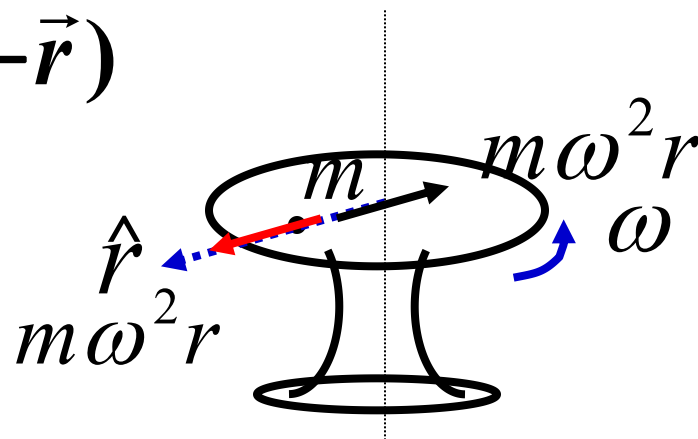
$$S: \quad \vec{f}_s = m\vec{a}_n = m\omega^2(-\vec{r})$$

$$S': \quad \vec{a}' = 0$$

$$\text{令} \quad \vec{f}_s + \vec{F}_0 = m\vec{a}' = 0$$

$$\text{则} \quad \vec{F}_0 = m\omega^2\vec{r}$$

$m\omega^2\vec{r}$ — 惯性离心力



S' 中向心力与惯性离心力平衡, m 静止

有关惯性离心力的几个问题:

▲ **失重:** 在绕地球旋转的飞船中观察, 引力被惯性离心力完全抵消, 出现失重

飞船中是真正能验证惯性定律的地方



Figure 5.17 As they orbit the earth, these NASA astronauts float around in a state of apparent weightlessness.

▲ 重力和纬度的关系:

思考



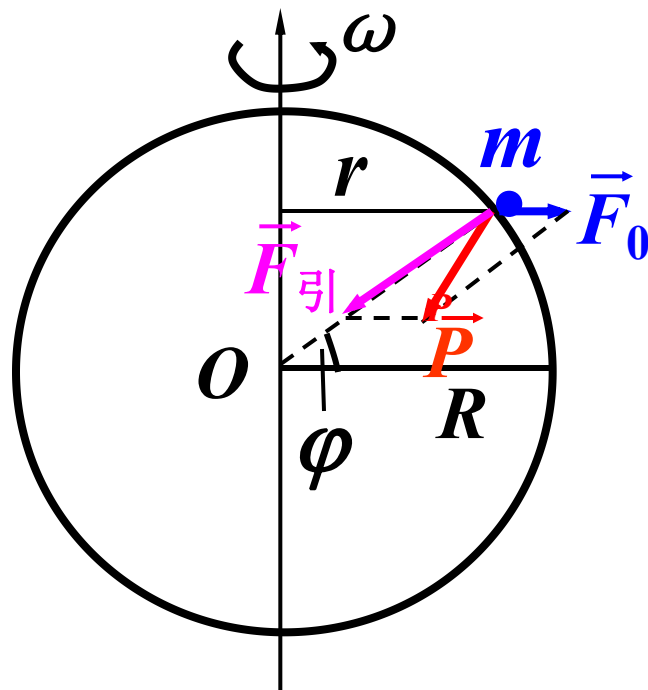
- 重力是物体所受的地球的引力吗?
- 重力加速度 g 和地球纬度 φ 的关系式为:

$$g \approx g_0 \left(1 - \frac{a_0}{g_0} \cos^2 \varphi \right)$$

式中: $g_0 = \frac{GM_e}{R^2} \approx 9.83 \text{ms}^{-2}$, $a_0 = R\omega^2 \approx 0.034 \text{ms}^{-2}$

G —万有引力常量, M_e —地球质量,

R —地球半径, ω —地球自转角速度。

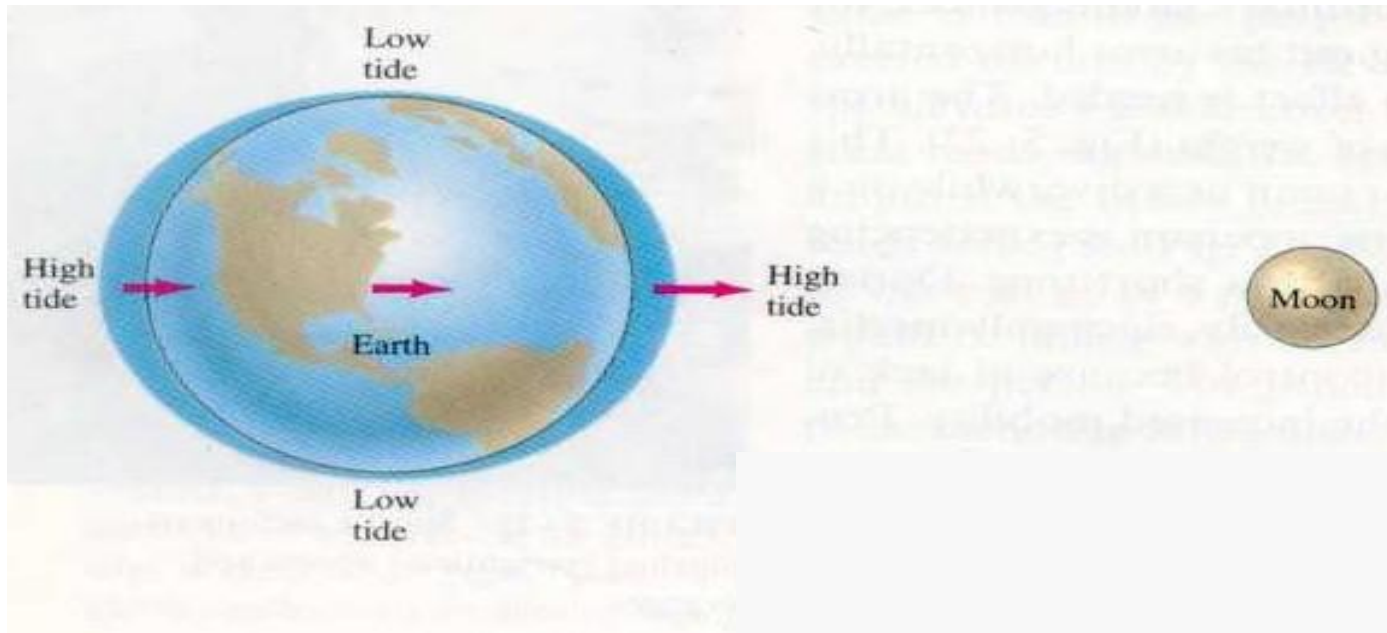


▲ 潮汐（tide）与惯性力：

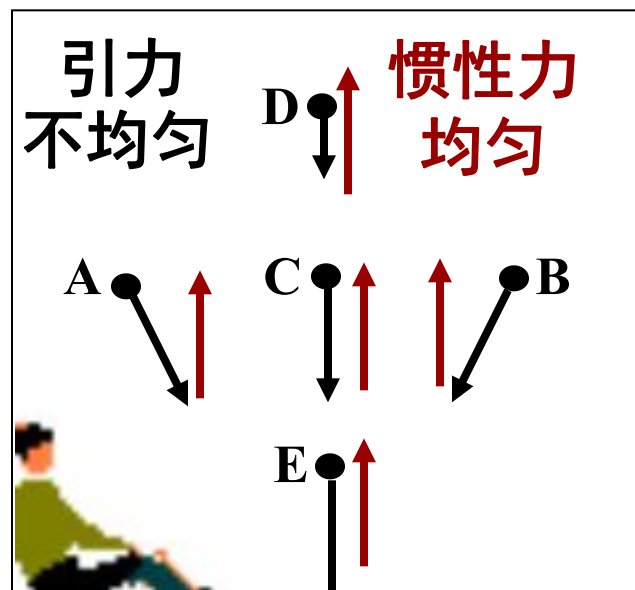
(1)为什么潮汐受太阳影响比月亮影响弱一些呢？

$$\frac{(F_{\text{引}})_{\text{月}}}{(F_{\text{引}})_{\text{太阳}}} = \frac{M_{\text{月}}}{M_{\text{太阳}}} \left(\frac{r_{\text{太阳}}}{r_{\text{月}}} \right)^2 = \frac{7.35 \times 10^{22} \text{ kg}}{1.99 \times 10^{30} \text{ kg}} \left(\frac{1.50 \times 10^8 \text{ km}}{3.82 \times 10^5 \text{ km}} \right)^2 = 5.69 \times 10^{-3}$$

(2)为什么潮汐同时在向月和背月侧发生？

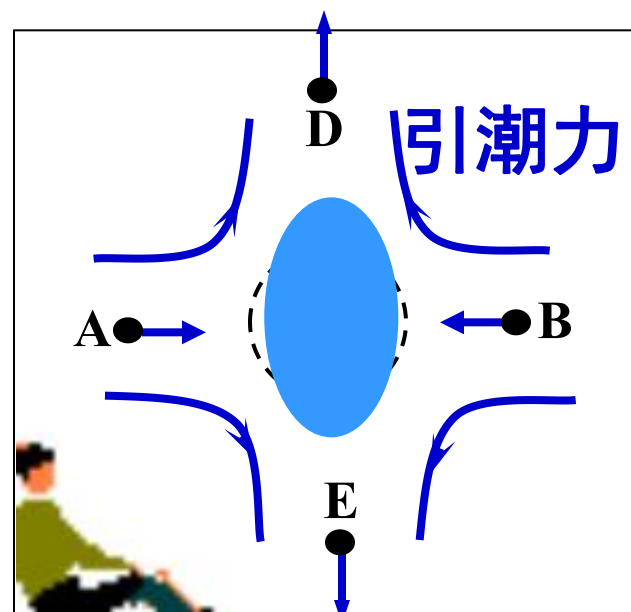


自由降落“大升降机”中的引潮力：



↓ 加速度

引力和惯性力

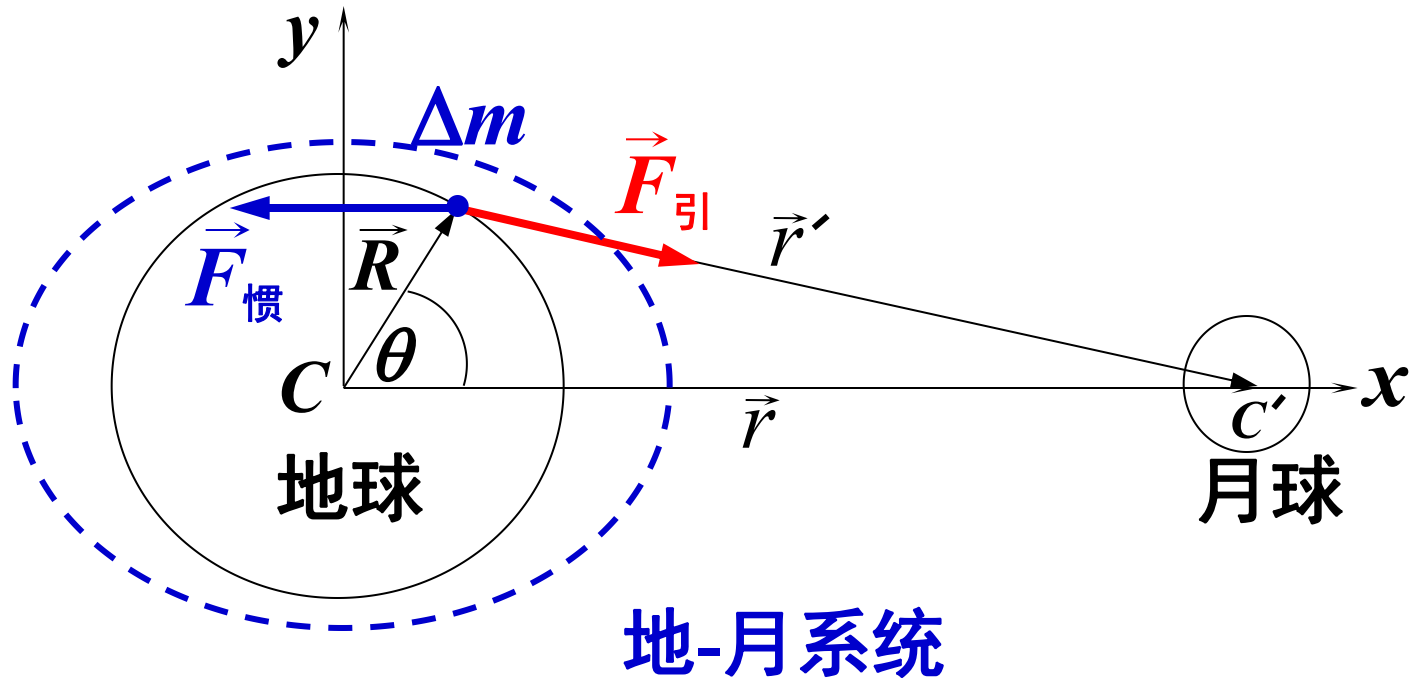


引潮力 = 引力 + 惯性力

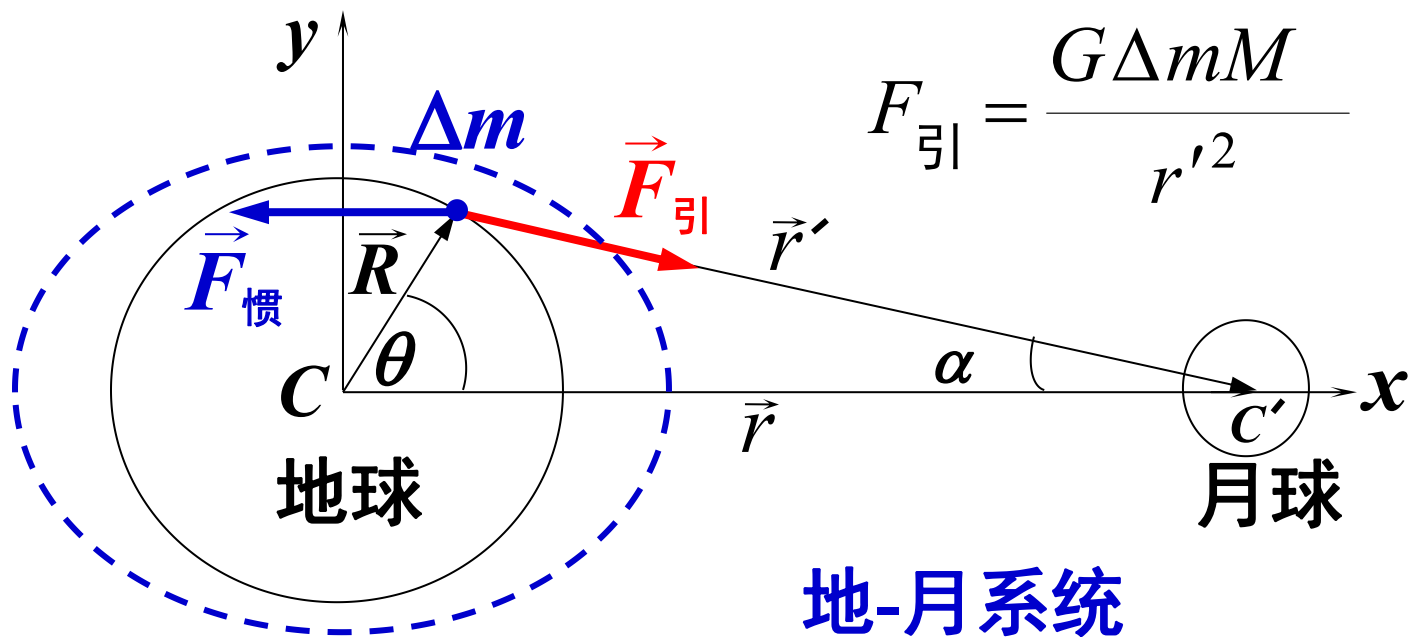
引潮力是被惯性力抵消后的“残余的力”。

地球自转引起的惯性离心力顾及在海水视重中，
只考虑在引力场中地球的平动。

忽略海水相对地球的流动引起的效应。



海水受的引力不均匀，不能与惯性力严格抵消，
引起潮汐。



地心 $F_{C\text{引}} - F_{\text{惯}} = 0 \quad F_{\text{惯}} = \frac{G\Delta m M}{r^2}$

$$F_{\text{引}x} = \frac{G\Delta m M}{r'^2} \cos \alpha = \frac{G\Delta m M}{r'^2} \frac{r - R \cos \theta}{r'}$$

$$= \frac{G\Delta m M}{(r^2 + R^2 - 2rR \cos \theta)^{3/2}} (r - R \cos \theta)$$

$$\approx \frac{G\Delta m M}{r^3 \left(1 - \frac{2R \cos \theta}{r}\right)^{3/2}} (r - R \cos \theta)$$

$$\approx \frac{G\Delta m M}{r^3} \left(1 + \frac{3R \cos \theta}{r}\right) (r - R \cos \theta) \approx \frac{G\Delta m M}{r^3} (r + 2R \cos \theta)$$

$$F_{\text{潮}x} = F_{\text{引}x} - F_{\text{惯}} = \frac{G\Delta m M}{r^3} (r + 2R \cos \theta) - \frac{G\Delta m M}{r^2}$$

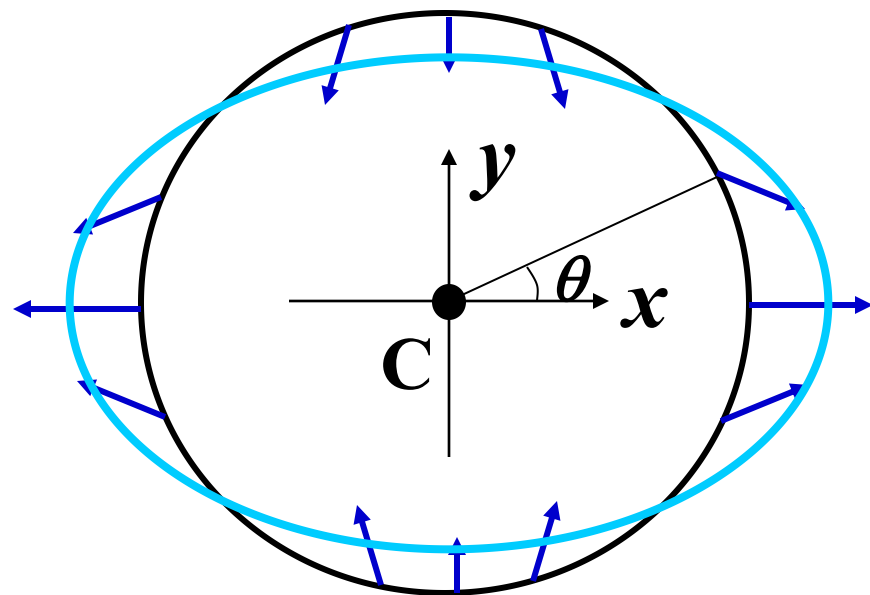
$$(F_{\text{潮}})_x = \frac{2G\Delta m M_{\text{月}}}{r_{\text{地月}}^3} R_{\text{地}} \cos \theta$$

$$(F_{\text{潮}})_y = -\frac{G\Delta m M_{\text{月}}}{r_{\text{地月}}^3} R_{\text{地}} \sin \theta$$

引潮力在地表分布：

$$(F_{\text{潮}})_x = \frac{2G\Delta m M_{\text{月}}}{r_{\text{地月}}^3} R_{\text{地}} \cos \theta$$

$$(F_{\text{潮}})_y = -\frac{G\Delta m M_{\text{月}}}{r_{\text{地月}}^3} R_{\text{地}} \sin \theta$$



$\theta=0$ 、 π — 背离地心，形成海水的两个高峰。

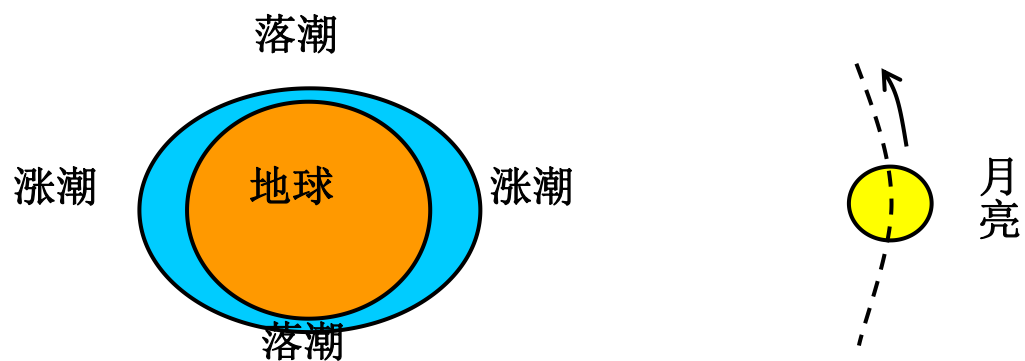
$\theta=\pm \pi/2$ — 指向地心，形成海水低谷。

地球自转，一昼夜有两个高峰和两个低谷扫过每一个地方，形成两次涨潮。

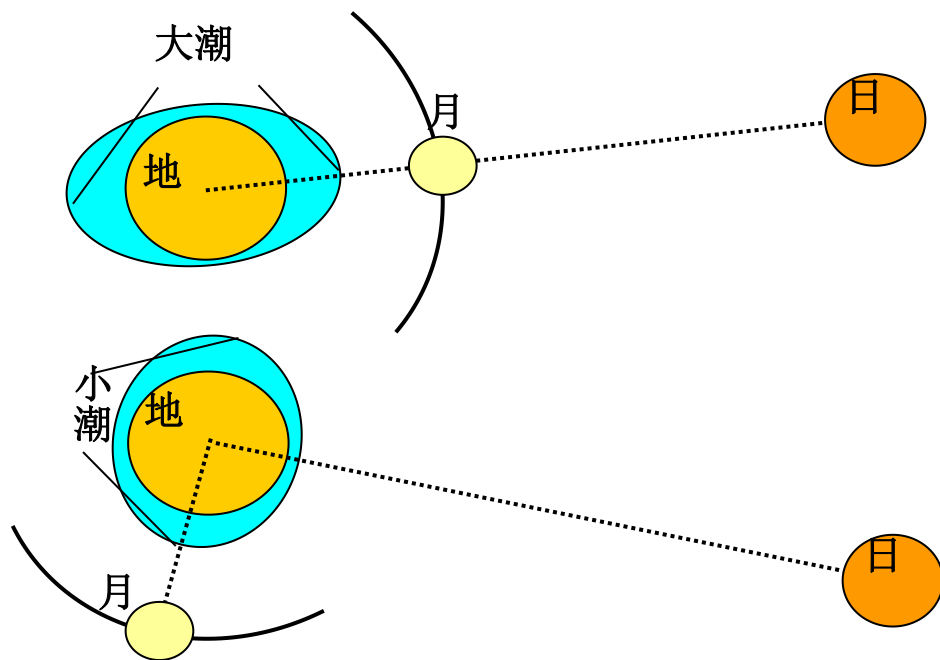
月球引潮力是太阳引潮力的 2.18 倍：

$$\begin{aligned}\frac{(F_{\text{潮}})_{\text{月}}}{(F_{\text{潮}})_{\text{太阳}}} &= \frac{M_{\text{月}}}{M_{\text{太阳}}} \left(\frac{r_{\text{地太阳}}}{r_{\text{地月}}} \right)^3 \\ &= \frac{7.35 \times 10^{22} \text{ kg}}{1.99 \times 10^{30} \text{ kg}} \left(\frac{1.50 \times 10^8 \text{ km}}{3.82 \times 10^5 \text{ km}} \right)^3 \\ &= 2.18\end{aligned}$$

所以，潮汐主要由月球引力引起！



月球对地上海水的引潮力



大潮与小潮

▲固体潮（形变）

若伴星轨道小到某一临界半径之内，会被主星的引潮力撕成碎片

休梅克—列维9号彗星被木星引潮力撕碎



§ 2.6 科里奥利力

相对转动参考系运动的物体，除受到离心力外，还受到一个力 --- 科里奥利力

以最简单的情况来直观地说明科里奥利力的起因

质点沿径向以 v' 匀速运动

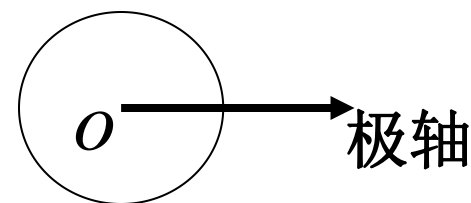
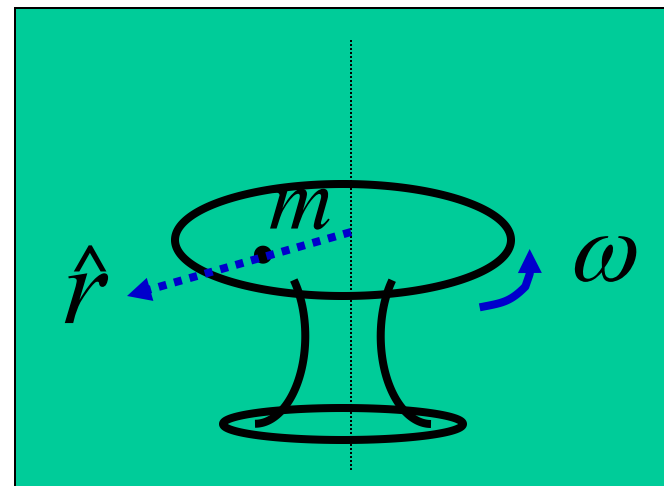
地面参考系

取平面极坐标 $t=0$ 时位置为极轴

极点在圆心

$$\vec{v} = v' \hat{r} + r \omega \hat{\theta}$$

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = v' \frac{d\hat{r}}{dt} + \frac{dr}{dt} \omega \hat{\theta} + r \omega \frac{d\hat{\theta}}{dt} = v' \frac{d\theta}{dt} \hat{\theta} + v' \omega \hat{\theta} - r \omega \frac{d\theta}{dt} \hat{r} = -r \omega^2 \hat{r} + 2v' \omega \hat{\theta}$$



由牛顿第二定律

$$\vec{F} = -m\omega^2 r\hat{r} + 2mv'\omega\hat{\theta}$$

转动参考系

质点相对转动参考系匀速运动

$$\vec{F} + m\omega^2 r\hat{r} - 2mv'\omega\hat{\theta} = 0$$

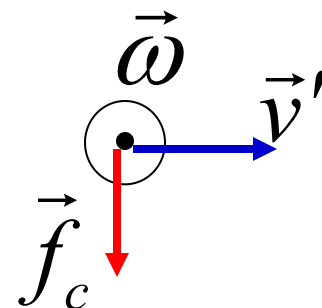
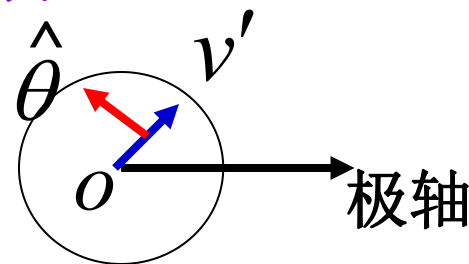
离心力

与物体速度有
关的科氏力

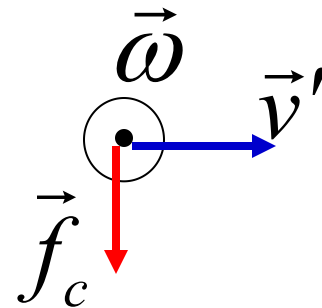
指向物体运动的右方

一般，用矢量表示

$$\vec{f}_c = 2m\vec{v}' \times \vec{\omega}$$



$$\vec{f}_i = m \omega^2 r \hat{r} \quad \vec{f}_c = 2m\vec{v}' \times \vec{\omega}$$



科里奥利力的特征

*与相对速度成正比

只有相对转动参考系运动时才出现

*与转动角速度一次方成正比

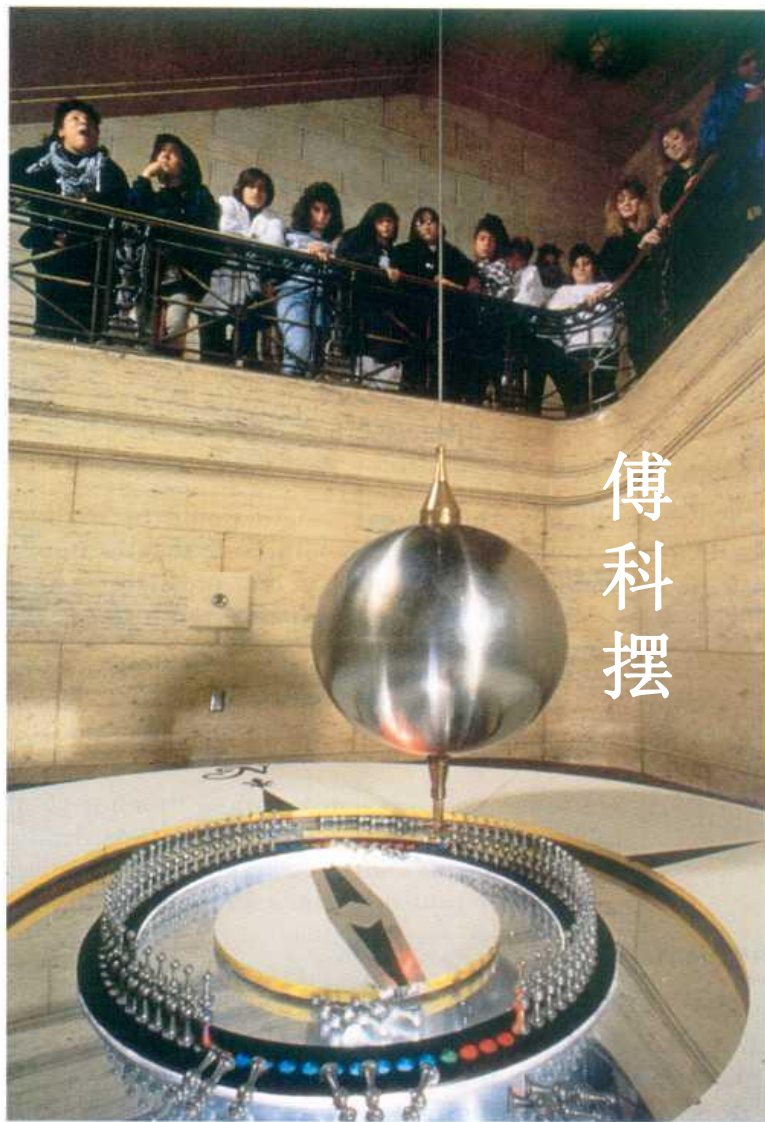
当角速度较小时，科氏力比离心力更重要

*科氏力方向垂直相对速度

该力不会改变相对速度的大小

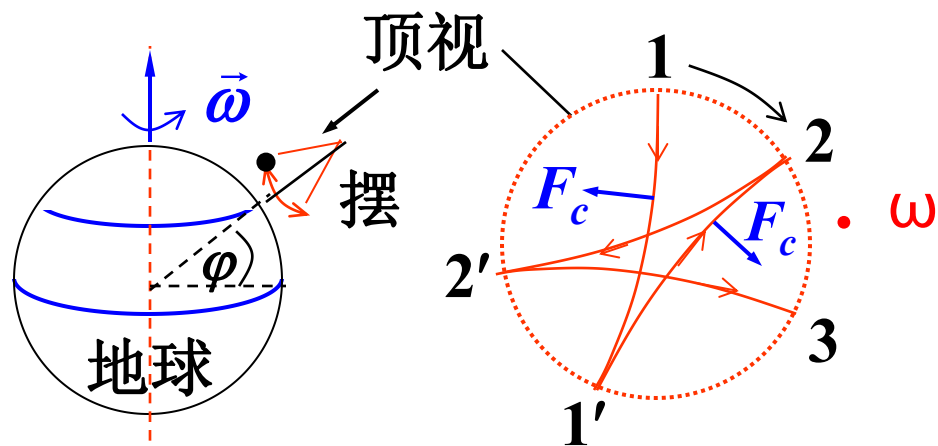
*科氏力在地球上的表现

▲ 傅科摆



摆长67m,

摆锤28kg, 摆平面转动



摆平面转动周期

$$T = \frac{24\text{小时}}{\sin \varphi}$$

巴黎, $\varphi \approx 49^\circ$, $T = 31\text{小时}52\text{分}$

北京, $\varphi \approx 40^\circ$, $T = 37\text{小时}15\text{分}$

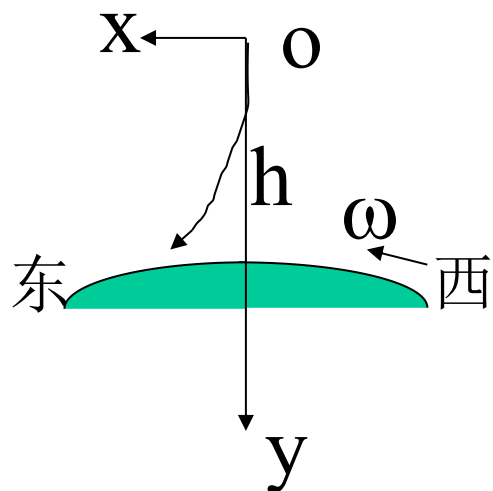
这是在地球上验证地球转动的著名的实验。

▲落体偏东;

例：质点从赤道上空高度 h 处自由落下，试近似计算由于科里奥利力引起的偏东值

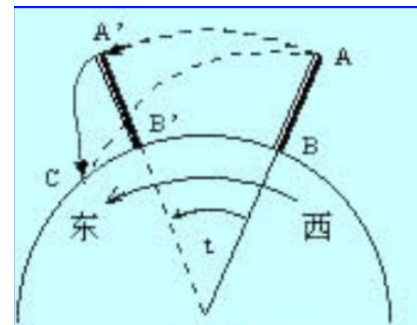
解： $t=0$ 开始下落

当质点自由下落时科氏力偏向图的左方。科氏力远小于重力，作用时间也短，偏离小。



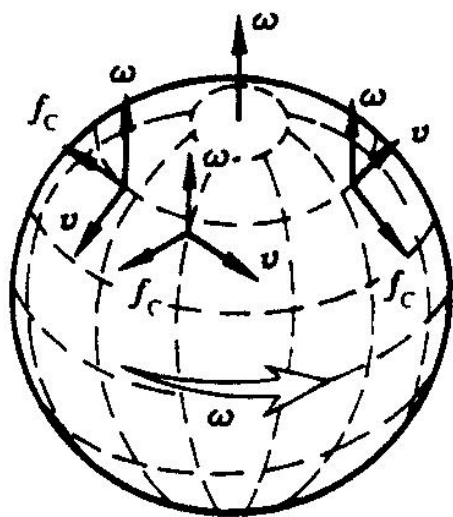
质点下落 h 时

$$\begin{aligned} v_y &= gt \\ F_x &= 2m\omega v_y = 2m\omega gt = m \frac{dv_x}{dt} \\ v_x &= \omega gt^2 \quad x = \omega gt^3 / 3 \\ t &= \left(\frac{2h}{g}\right)^{1/2} \end{aligned}$$

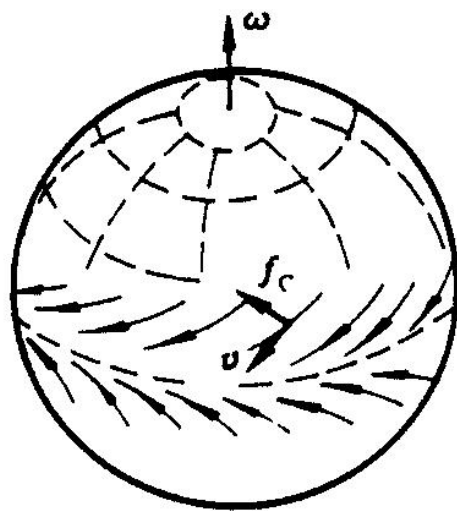


▲河岸冲刷，双轨磨损（北半球右，南半球左）；

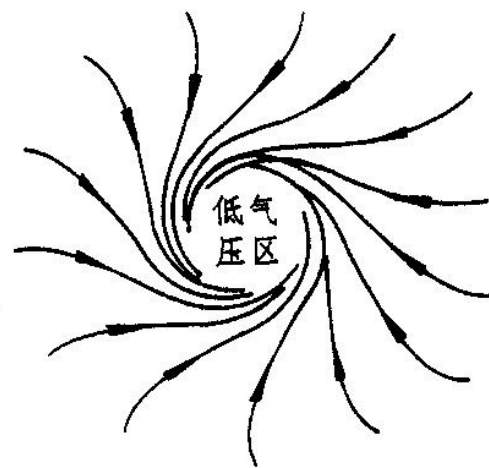
▲大气环流，赤道附近的信风（北半球东北，南半球东南）。



北半球上
的科里奥利力



信风的形成



旋风的形成