

第 八 周

第8章 相对论 § 8. 6, § 8. 7, § 8. 8,
§ 8. 9, § 8. 10 (一般了解)

第9章 机械振动
§ 9. 1, § 9. 2, § 9. 3

作业: P115 8-14, 8-16, 8-19;
P133 9-1, 9-5, 9-6, 9-10

二、狭义相对论的动力学方程

狭义相对论动力学方程应满足三个要求：

- 1.洛仑兹变换下方程形式不变。
- 2.在有限力的作用下，物体速度不会超过光速。
- 3.当 $v \ll c$ 时，近似式为 $\mathbf{F} = m\mathbf{a}$ 。

按以上动量的定义：
$$\mathbf{p} = m(v)\mathbf{v} = \frac{m_0\mathbf{v}}{\sqrt{1-v^2/c^2}}$$

则动力学方程为：
$$\mathbf{F} = \frac{d\mathbf{p}}{dt} = \frac{d}{dt}(m\mathbf{v}) = \frac{d}{dt}\left(\frac{m_0\mathbf{v}}{\sqrt{1-v^2/c^2}}\right)$$

它满足以上三个要求。

§ 4.5 质量与能量的关系

一、相对论中的动能

由动能定律，外力做功等于物体动能的增量：

$$dE_k = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{r}$$

代入： $\mathbf{F} = \frac{d}{dt}(m\mathbf{v})$ 和 $d\mathbf{r} = \mathbf{v}dt$ ， 有：

$$\begin{aligned} dE_k &= \frac{d}{dt}(m\mathbf{v}) \cdot \mathbf{v}dt = dm\mathbf{v} \cdot \mathbf{v} + m d\mathbf{v} \cdot \mathbf{v} \\ &= dm v^2 + m v dv \end{aligned}$$

$$\text{由} \quad m = m_0 / \sqrt{1 - v^2/c^2} \quad dm = \frac{m_0 v dv}{c^2 (1 - v^2/c^2)^{3/2}}$$

有 $dm(c^2 - v^2) = mvdv$

代入动能的增量，可得：

$$dE_k = dm v^2 + mvdv = c^2 dm$$

代入边界条件 $v = 0, m = m_0, E_k = 0$ ，积分：

$$\int_0^{E_k} dE_k = \int_{m_0}^m c^2 dm$$

$$E_k = mc^2 - m_0c^2 = m_0c^2 \left(\frac{1}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} - 1 \right)$$

二、质能关系

爱因斯坦从上述动能表达式中得到启示，提出物体静止能量和运动时所具有能量的见解：

$$E_0 = m_0 c^2 \quad E = mc^2$$

上式称为质能关系。物体的能量等于静止能量与动能之和。

质能关系揭示了质量与能量之间的深刻联系，是核能研究的理论基础。

§ 4.6 能量与动量的关系

质能关系 $E = mc^2 = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$

将上式两边平方，并由 $p = mv$ ，于是有

$$E^2 = \frac{m_0^2 c^4}{1 - p^2 c^2 / E^2}$$

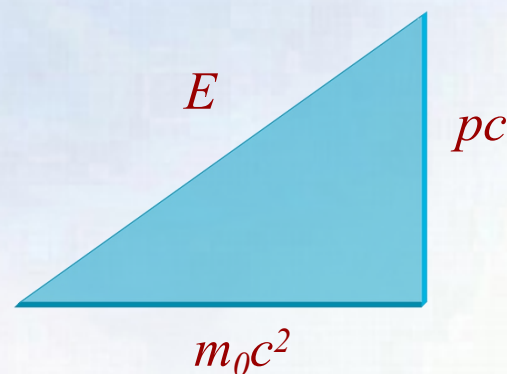
由此式可解得：

$$E^2 = p^2 c^2 + m_0^2 c^4$$

上式即为狭义相对论中能量与动量的关系，简称**能动关系**。

由光子速度为 c ，可知光子的静止质量为零。由光的量子理论可知光子能量为

$$E = h\nu = h\frac{c}{\lambda}$$



由质能关系和能动关系：

$$m = \frac{E}{c^2} = \frac{h\nu}{c^2}$$

$$p = \frac{E}{c} = \frac{h}{\lambda}$$

思考题:

1. 设某微观粒子的总能量是它静止能量的 K 倍，则其运动速度的大小为（以 c 表示真空中的光速）

(A) $\frac{c}{K-1}$

(B) $\frac{c}{K}\sqrt{1-K^2}$

(C) $\frac{c}{K}\sqrt{K^2-1}$

(D) $\frac{c}{K+1}\sqrt{K(K+2)}$

解答

C

$$\frac{m_0 c^2}{\sqrt{1-v^2/c^2}} = K m_0 c^2$$

2. 根据相对论力学，动能为0.25MeV 的电子，其运动速度约等于

(A) 0.1 c

(B) 0.5 c

(C) 0.75 c

(D) 0.85 c

(c 表示真空中的光速)

解答

C

$$\frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} - m_0 c^2 = 0.25 \text{ Mev}$$

$$m_0 c^2 \approx 0.5 \text{ Mev}$$

3. 在参照系 S 中，有两个静止质量都是 m_0 的粒子 A 和 B，分别以速度 v 沿同一直线相向运动，相碰后合在一起成为一个粒子，则其静止质量 M_0 的值为

(A) $2m_0$

(B) $2m_0\sqrt{1-(v/c)^2}$

(C) $\frac{m_0}{2}\sqrt{1-(v/c)^2}$

(D) $\frac{2m_0}{\sqrt{1-(v/c)^2}}$

解答

D
$$\frac{m_0 c^2}{\sqrt{1-v^2/c^2}} + \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1-v^2/c^2}} = M_0 c^2$$

4. 把一个静止质量为 m_0 的粒子，由静止加速到 $v=0.6c$ （ c 为真空中光速）需作的功等于

(A) $0.18m_0c^2$ (B) $0.25m_0c^2$

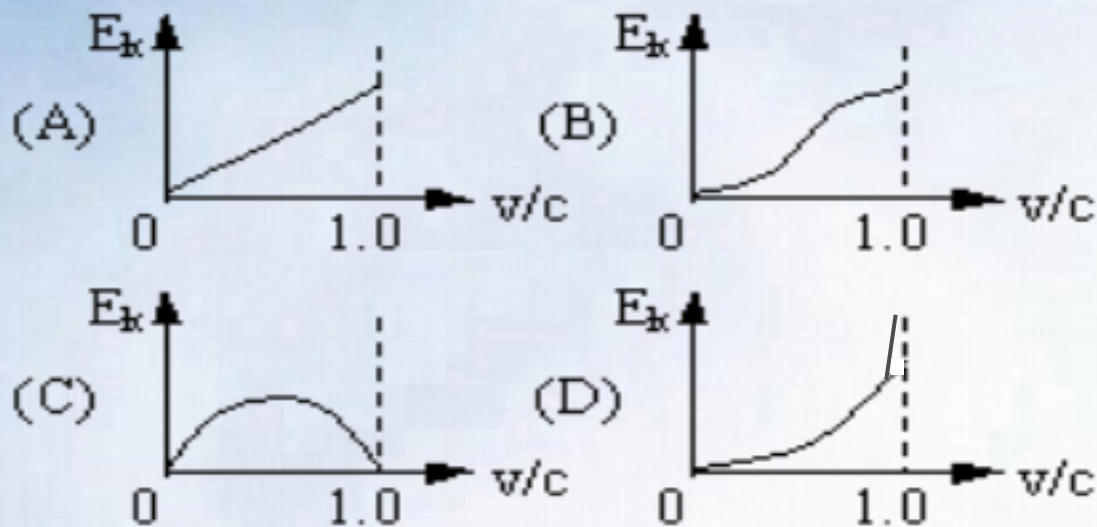
(C) $0.36m_0c^2$ (D) $1.25m_0c^2$

解答

B

$$W = \left(\frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} - m_0 c^2 \right) - 0$$

5. 令电子的速率为 v ，则电子的动能 E_K 对于比值 v/c 的图线可用下列图中哪一个图表示？
(c 表示真空中光速)



解答

D

$$E_k = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - v^2/c^2}} - m_0 c^2$$

例题八：

两个静止质量都是 m_0 的小球，其中一个静止，另一个以 $v=0.8c$ 运动。它们做对心碰撞后粘在一起，试求碰撞后合成小球的静止质量。

解：两个静止质量均为 m_0 的小球所组成的系统，在碰撞前后动量守恒，以 m 表示碰撞前运动小球的相对论质量， M 、 V 分别表示碰撞后合成小球的质量和速度，则有

$$m v = M V \quad (1)$$

而：

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - (v/c)^2}} = \frac{m_0}{0.6} \quad (2)$$

此系统碰撞前后遵循能量守恒定律，则有：

$$m_0 c^2 + mc^2 = Mc^2$$

即：

$$m_0 + m = M \quad (3)$$

将式(2)代入式(3)得：

$$M = m_0 + \frac{m_0}{0.6} = \frac{8}{3}m_0$$

设碰撞后合成小球的静止质量为 M_0 ，则根据质速关系有

$$M = \frac{M_0}{\sqrt{1 - (V/c)^2}} \quad (4)$$

将式(1) (2) 及 $M=8/3m_0$ 代入式(4)得:

$$\begin{aligned} M_0 &= M \sqrt{1 - (V/c)^2} = M \sqrt{1 - (\frac{m}{M} v/c)^2} \\ &= \frac{8m_0}{3} \sqrt{1 - (\frac{m_0}{0.6} \cdot \frac{3}{8m_0} \cdot \frac{0.8c}{c})^2} = \frac{4\sqrt{3}}{3} m_0 \end{aligned}$$

例题九:

有一静止质量为 m_0 的粒子，具有初速度 $v=0.4c$ 。
试求：（1）若粒子速度增加一倍，它的动量为初动量的多少倍？（2）若使粒子的末动量为初动量的10倍，则粒子末速度为初速度的多少倍？

解：（1）设 $P(v)$ 和 $P'(2v)$ 为粒子的初、末动量，则有

$$\frac{P'}{P} = \frac{\frac{2m_0v}{\sqrt{1 - (\frac{2v}{c})^2}}}{\frac{m_0v}{\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}} = \frac{2\sqrt{1 - (\frac{v}{c})^2}}{\sqrt{1 - (\frac{2v}{c})^2}} = \frac{2\sqrt{1 - 0.4^2}}{\sqrt{1 - 4 \times 0.4^2}} = 3.1$$

即在此速度时，速度增加一倍，动量约为初动量的3倍。这是因为粒子的质量也增加所造成的。

（2）由已知的粒子初速度 v 为 $0.4c$ 可求出粒子的初动量为 $P=0.44m_0c$ ，而未动量为 $P'=10P$ 。

由 $P = \frac{m_0 v}{\sqrt{1 - (v/c)^2}}$ 可得:

$$v = \frac{Pc}{\sqrt{P^2 + m_0^2 c^2}} \quad v' = \frac{P'c}{\sqrt{P'^2 + m_0^2 c^2}}$$

所以:

$$\frac{v'}{v} = \frac{P' \sqrt{P^2 + m_0^2 c^2}}{P \sqrt{P'^2 + m_0^2 c^2}} = \frac{10 \sqrt{P^2 + m_0^2 c^2}}{\sqrt{100P^2 + m_0^2 c^2}} = 2.4$$

即当 $P' = 10P$ 时, 粒子末速度只是初速度的2.4倍。

例题十：

一粒子的静止质量为 $1/3 \times 10^{-26} \text{kg}$ ，以速率 $3c/5$ 垂直进入水泥墙。墙厚 50cm ，粒子从墙的另一面穿出时的速率减少为 $5c/13$ 。求：（1）粒子受到墙的平均阻力。（2）粒子穿过墙所需的时间。

解： $m_0 = \frac{1}{3} \times 10^{-26} \text{kg}$, $v_1 = \frac{3}{5}c$, $d = 0.5 \text{m}$, $v_2 = \frac{5}{13}c$

（1）由动能定律

$$W = \overline{F}d = E_{K2} - E_{K1} = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - (v_2^2 / c^2)}} - \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - (v_1^2 / c^2)}}$$

$$\overline{F} = \frac{m_0 c^2}{d} \left(\frac{1}{\sqrt{1 - (v_2^2 / c^2)}} - \frac{1}{\sqrt{1 - (v_1^2 / c^2)}} \right) = -10^{-10} \text{N}$$

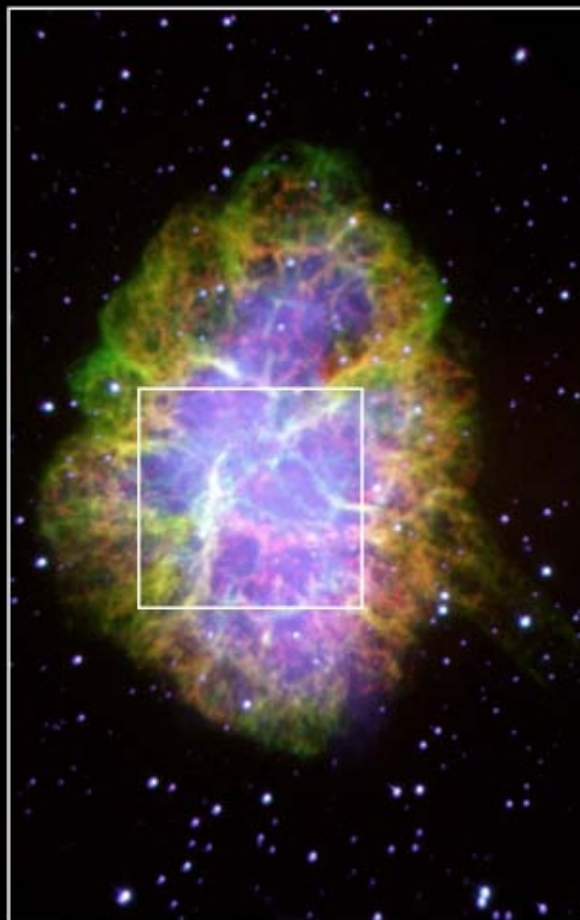
负号表示阻力。

(2) 由动量定理

$$\overline{F} \Delta t = m_2 v_2 - m_1 v_1$$

$$\Delta t = \frac{m_2 v_2 - m_1 v_1}{\overline{F}} = \frac{1}{3} \times 10^{-8} \text{s}$$

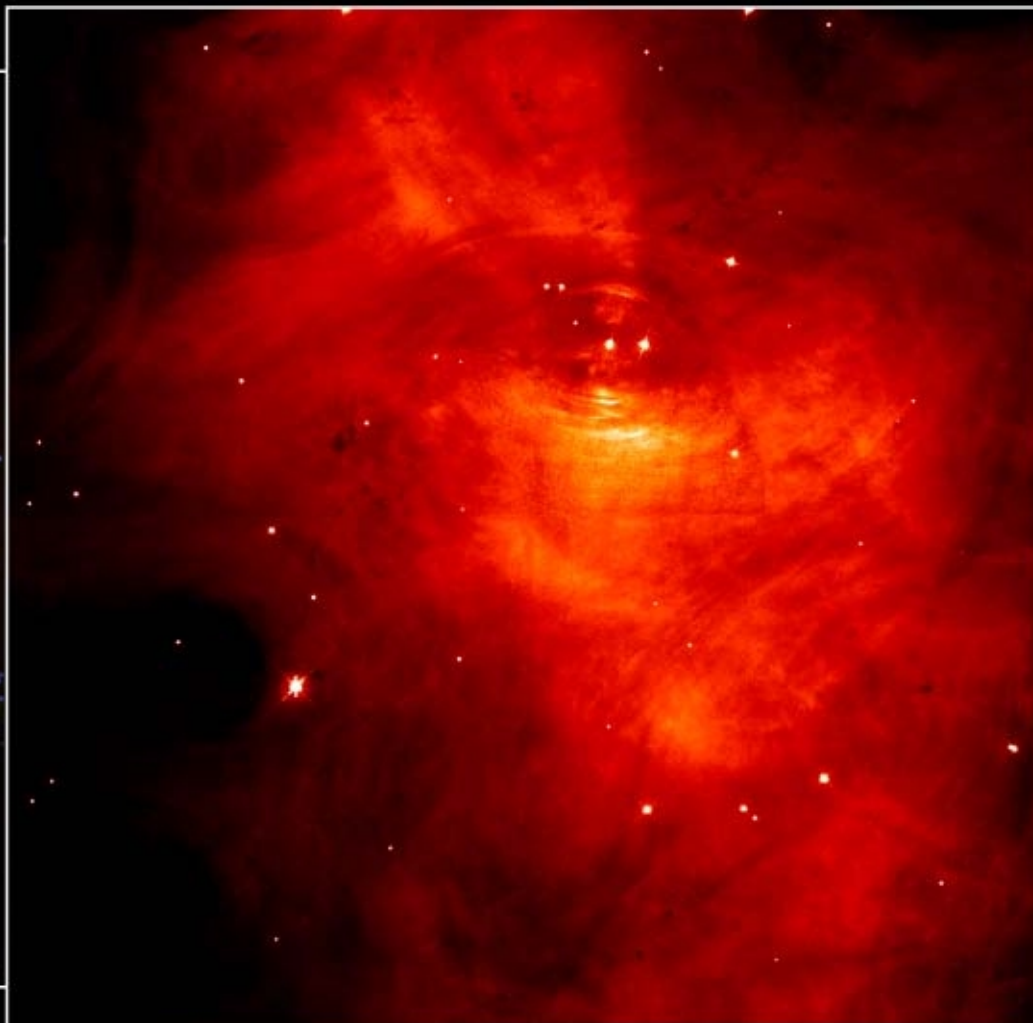
Crab Nebula



Palomar

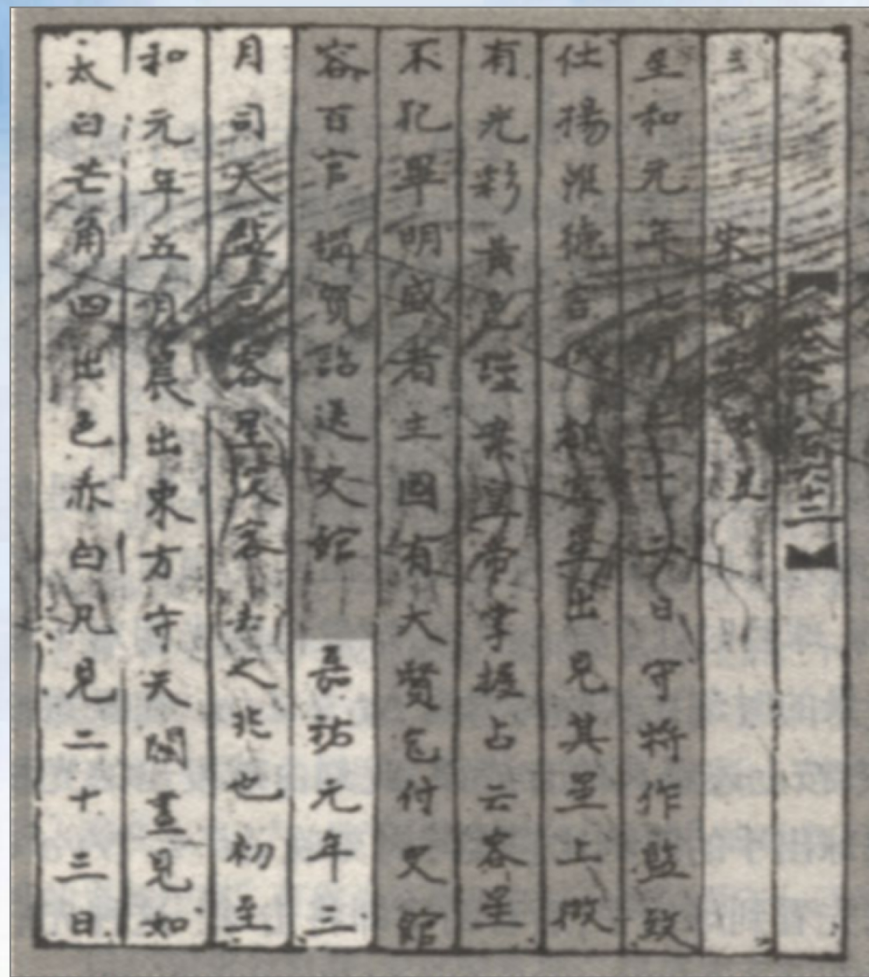
PRC96-22a · ST ScI OPO · May 30, 1996

J. Hester and P. Scowen (AZ State Univ.) and NASA



HST · WFPC2

嘉佑元年三月，司天監言，
客星没，客去之兆也。初，
至和元年五月晨出東方，守
天关。昼见如太白，芒角四
出，色赤白，凡见二十三日。



第五章 机械振动

§ 5.1 简谐振动的描述

一、简谐振动的解析表示 振幅、相位和频率

简谐振动是一种最简单、最基本的振动形式。复杂的振动可分解为许多不同频率的简谐振动，而许多不同频率的简谐振动也可叠加为复杂振动。

弹簧振子的振动是简谐振动的一种理想模型。

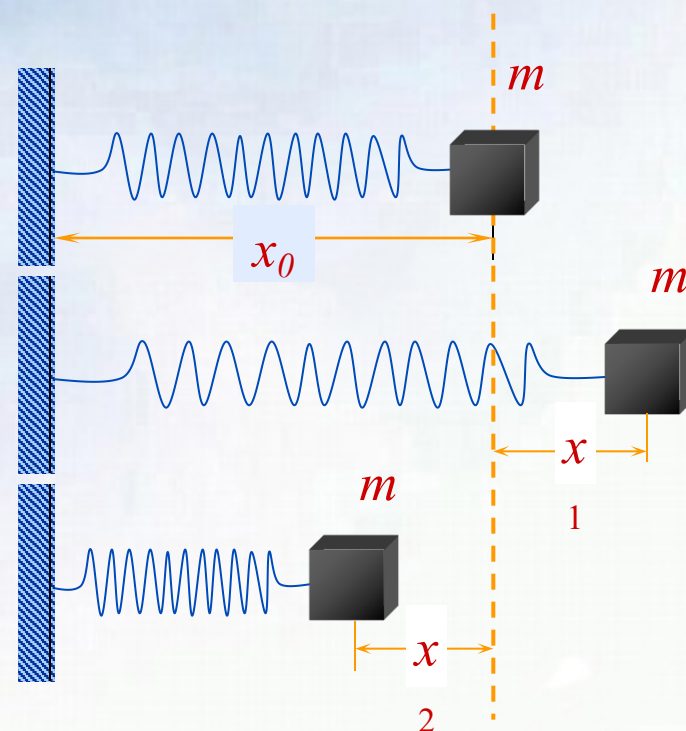
简谐振动的数学关系式有余弦或正弦形式：

$$x = A \cos(\omega t + \varphi) \quad (1)$$

A 振幅—物体的最大位移;
 φ 初相—决定物体初始时刻的位移;
 $(\omega t + \varphi)$ 相位—决定任意时刻物体的位移。初相和相位也能决定初始或任意时刻物体的速度、加速度。
 ω 称为角频率; 频率 ν 为每秒振动的次数。

$$\omega = 2\pi\nu$$

$$x = A \cos(\omega t + \varphi)$$



物体做一次完整振动的时间称为周期：

$$T = 1 / \nu = 2\pi / \omega$$

对振动方程求导，可得速度和加速度的表达式：

$$v = \frac{dx}{dt} = -\omega A \sin(\omega t + \varphi)$$

(2)

$$a = \frac{d^2x}{dt^2} = -\omega^2 A \cos(\omega t + \varphi)$$

(3)

比较（1）式和（3）可得： $a = -\omega^2 x$

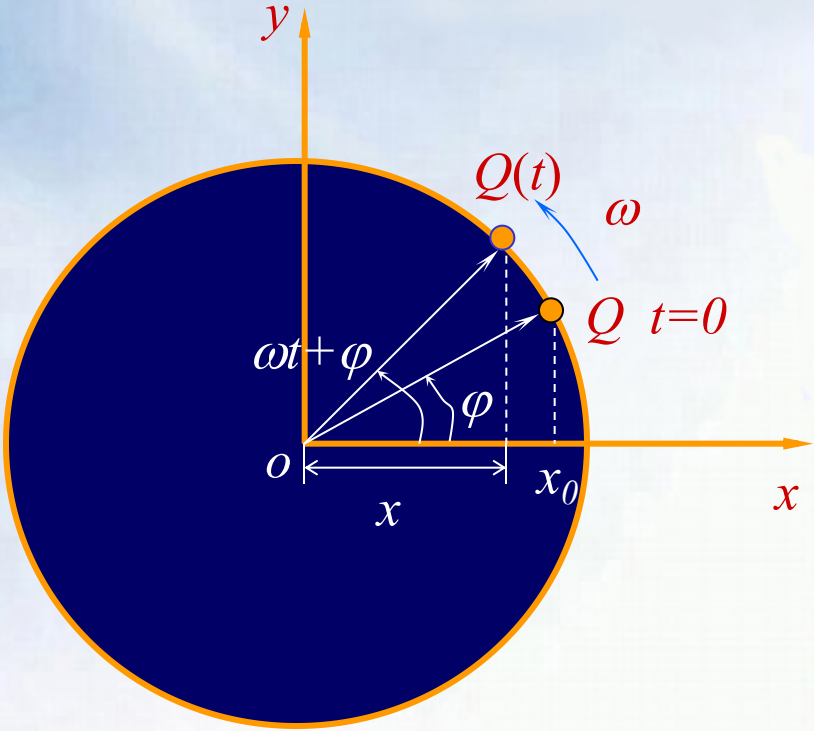
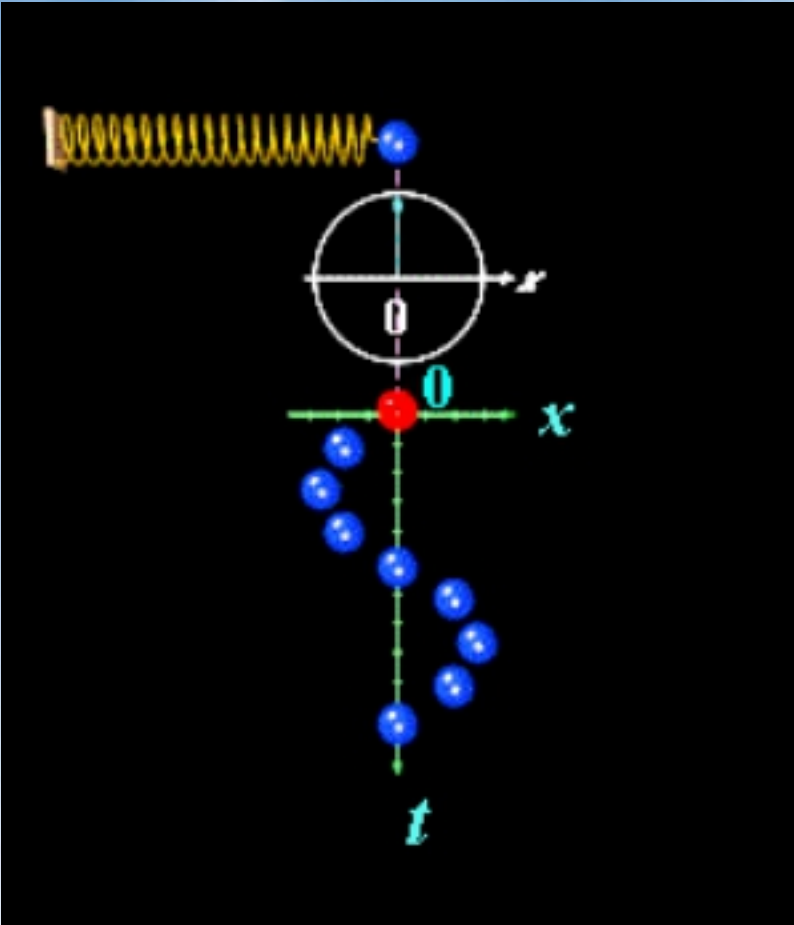
如果一个物体做简谐振动，它的加速度和位移成正比，但方向相反。

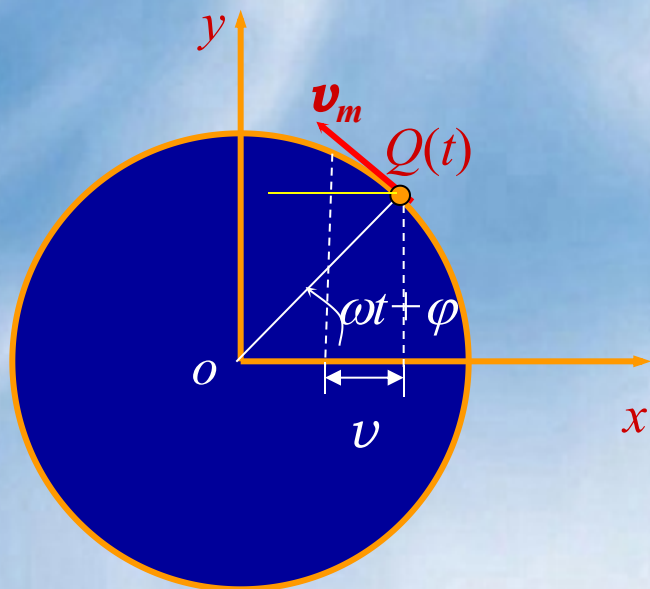
二、简谐振动的振幅矢量图示法

为了帮助理解，简谐振动方程可用简单的几何图示来说明，如旋转矢量法或参考圆表示法：

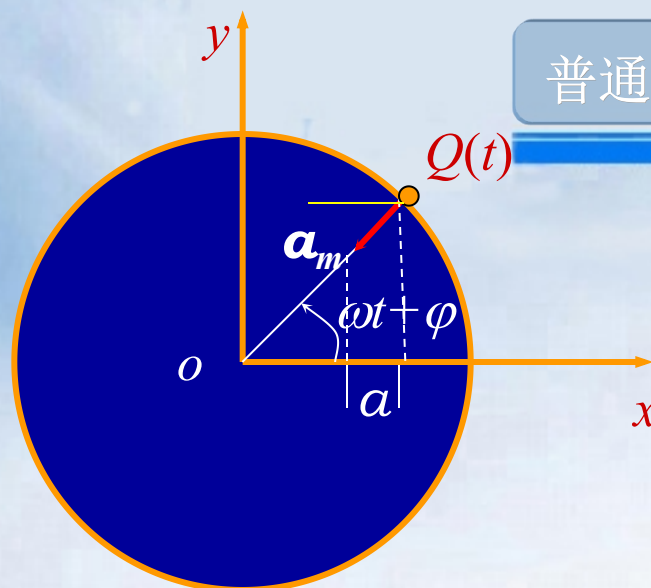
如下图所示，参考点 Q 以 o 为圆心， A 为半径，做逆时针匀速圆周运动，角速度为 ω 。初始时刻

（ $t=0$ ）位置矢量 oQ 与 x 轴的夹角为 φ ，任意时刻 t ， oQ 与 x 轴的夹角为 $\omega t + \varphi$ ，此时 Q 点在 x 轴的投影相当于（1）式所表示的简谐振动方程。





$$v = -\omega A \sin(\omega t + \varphi)$$



$$a = -\omega^2 A \cos(\omega t + \varphi)$$

相位的超前与落后： 研究两个振动的迭加时，
相位差起决定作用，设有两个同频率的振动：
 $x_1 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1)$ 和 $x_2 = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2)$

两者的相位差为：

$$(\omega t + \varphi_2) - (\omega t + \varphi_1) = \varphi_2 - \varphi_1 = \Delta\varphi$$

当 $\Delta\varphi = \pm 2k\pi$ ($k = 0, 1, 2, \dots$) 时, 两振动同相位;

当 $\Delta\varphi = \pm(2k + 1)\pi$ ($k = 0, 1, 2, \dots$) 时, 两振动反相位;

当 $\Delta\varphi = \pi/2$, 这时说 x_2 比 x_1 超前 90° , 也可说 x_1 比 x_2 落后 90° 。将振动位移、速度、加速度比较, 速度比位移超前 $\pi/2$, 加速度比速度超前 $\pi/2$ 。

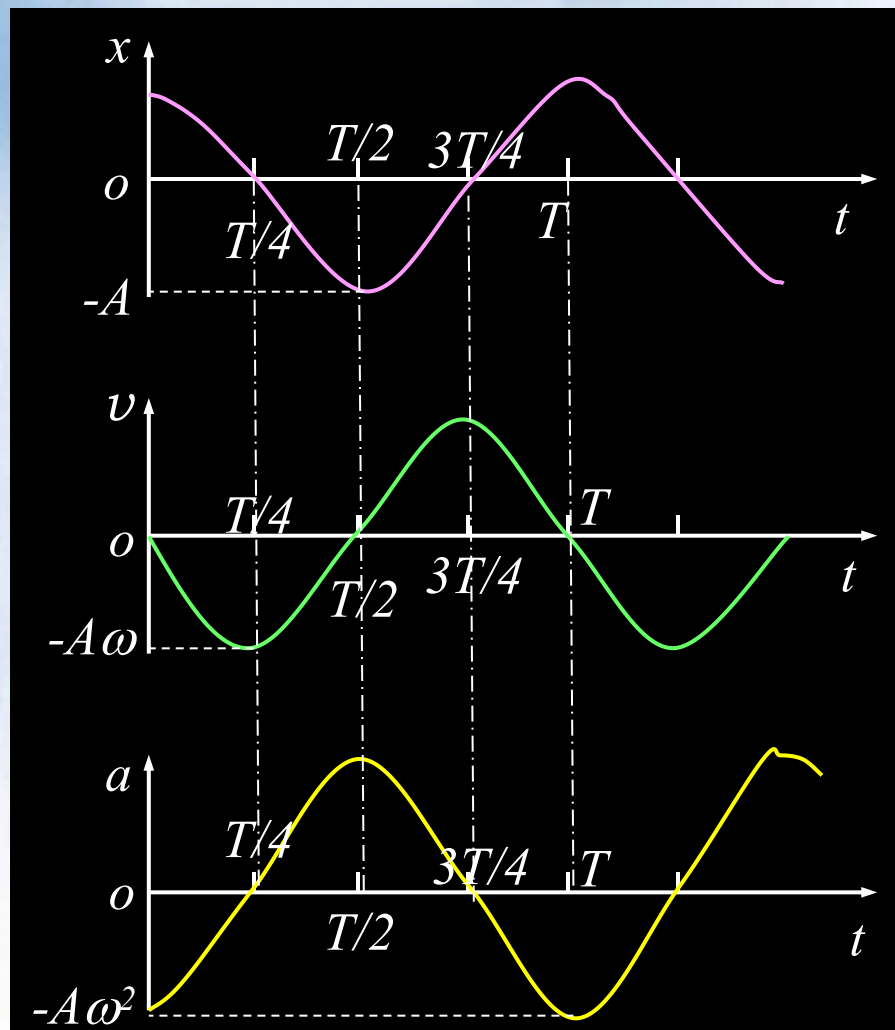
如把位移、速度、加速度都用余弦形式表达，设 $\omega=0$ 则：

$$x = A \cos(\omega t)$$

$$v = A\omega \cos(\omega t + \pi/2)$$

$$a = A\omega^2 \cos(\omega t + \pi)$$

可见速度的最大值比位移的最大值早1/4周期，加速度的最大值比速度的最大值早1/4周期。



例题 I

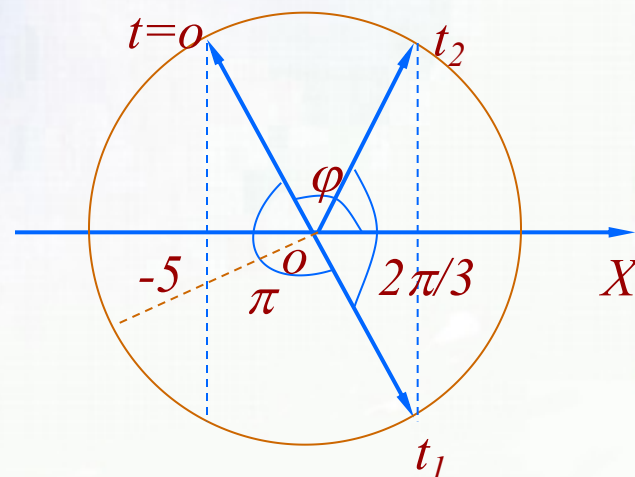
一物体沿X轴作简谐振动。其振幅 $A=10\text{cm}$ ，周期 $T=2\text{s}$ ， $t=0$ 时物体的位移为 $x_0=-5\text{cm}$ ，且向X轴负方向运动。试求：（1） $t=0.5\text{s}$ 时物体的位移；（2）何时物体第一次运动到 $x=5\text{cm}$ 处；（3）再经过多少时间物体第二次运动到 $x=5\text{cm}$ 处。

解：由已知条件可画出该谐振动在 $t=0$ 时刻的旋转矢量位置，如图所示：

由图可以看出
$$\varphi = \pi - \frac{1}{3}\pi = \frac{2}{3}\pi$$

所以该物体的振动方程为：

$$x = 0.10 \cos\left(2\pi \frac{t}{T} + \frac{2}{3}\pi\right)$$



(1) 将 $T=2\text{s}$, 代入振动方程可得 $t=0.5\text{s}$ 时质点的位移为:

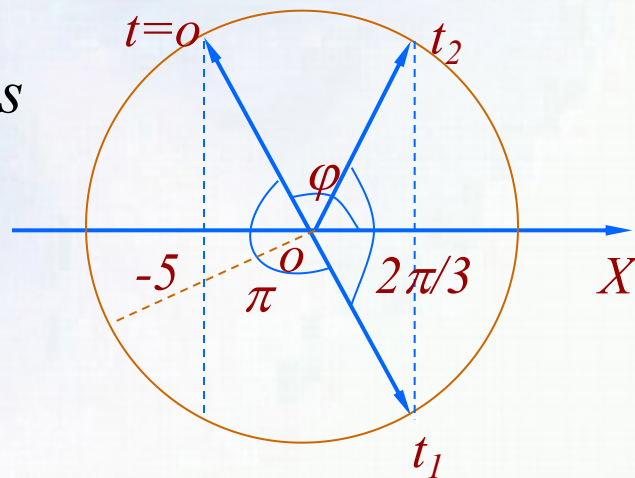
$$x = 0.10 \cos\left(\frac{\pi}{2} + \frac{2}{3}\pi\right) = -0.087(m)$$

(2) 当物体第一次运动到 $x=5\text{cm}$ 处时, 旋转矢量转过的角度为 π , 如图所示, 所以有

$$\omega t_1 = \pi, \quad \text{即} \quad t_1 = \frac{\pi}{\omega} = \frac{1}{2}T = 1\text{s}$$

(3) 当物体第二次运动到 $x=5\text{cm}$ 处时, 旋转矢量又转过 $2\pi/3$, 如图所示, 所以有

$$\omega(t_2 - t_1) = \omega\Delta t = \frac{2}{3}\pi, \quad \text{即} \quad \Delta t = \frac{2\pi}{3\omega} = \frac{1}{3}T = \frac{2}{3}\text{s}$$



§ 5.2 简谐振动的动力学表述

一、弹簧振子的运动微分方程及其解

在弹簧振子系统中，物体受弹性力为：

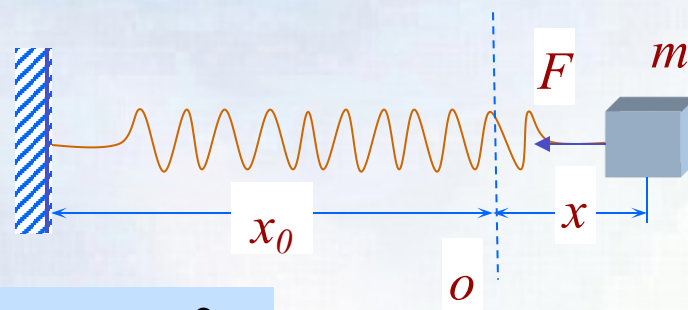
$$F = -kx$$

按牛顿第二定律，得：

$$F = -kx = ma = m \frac{d^2 x}{dt^2}$$

或：

$$\frac{d^2 x}{dt^2} = -\left(\frac{k}{m}\right)x = -\omega^2 x$$



$$\frac{d^2 x}{dt^2} = -\omega^2 x$$

上述方程的解有三种形式：

$$\begin{cases} x = A \cos \omega t + B \sin \omega t \\ x = A \cos(\omega t + \varphi) \\ x = A e^{i\omega t} + B e^{-i\omega t} \end{cases} \quad \text{其中} \quad \omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

选用的通解形式为： $x = A \cos(\omega t + \varphi)$

上式中当 $t=0$ 时， $x_0 = A \cos \varphi$ $v_0 = -\omega A \sin \varphi$

由此可求得：

$$A = \sqrt{x_0^2 + \left(\frac{v_0}{\omega}\right)^2}$$

$$\varphi = \arctan \frac{-v_0}{\omega x_0}$$

例题2

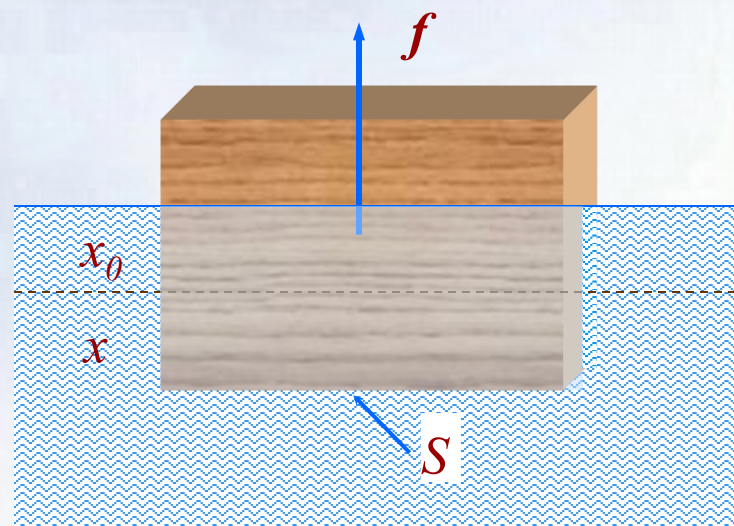
水面上浮沉的木块可看作简谐振动吗？如果是，周期为多少？

解：木块偏离平衡位置距离为 x 时，所受浮力与重力之差为：

$$f_{\text{浮}} = -\rho_{\text{水}} g S (x + x_0)$$

$$mg = \rho_{\text{水}} g S x_0$$

$$f = f_{\text{浮}} + mg = -\rho_{\text{水}} S g x$$



此力相当于弹性系数 k 为 $S\rho_{\text{水}}g$ 的准弹性力。木块受一相当于弹性恢复力的作用，因而是简谐振动，其周期为：

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{m}} = \sqrt{\frac{S\rho_{\text{水}}g}{m}}$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{m}{S\rho_{\text{水}}g}}$$

二、谐振动的能量

设弹簧振子的物体位移为 x ，速度为 v ，系统的弹性势能和动能分别为：

$$E_p = \frac{1}{2} kx^2 = \frac{1}{2} kA^2 \cos^2(\omega t + \varphi)$$

$$E_k = \frac{1}{2} mv^2 = \frac{1}{2} m\omega^2 A^2 \sin^2(\omega t + \varphi) = \frac{1}{2} kA^2 \sin^2(\omega t + \varphi)$$

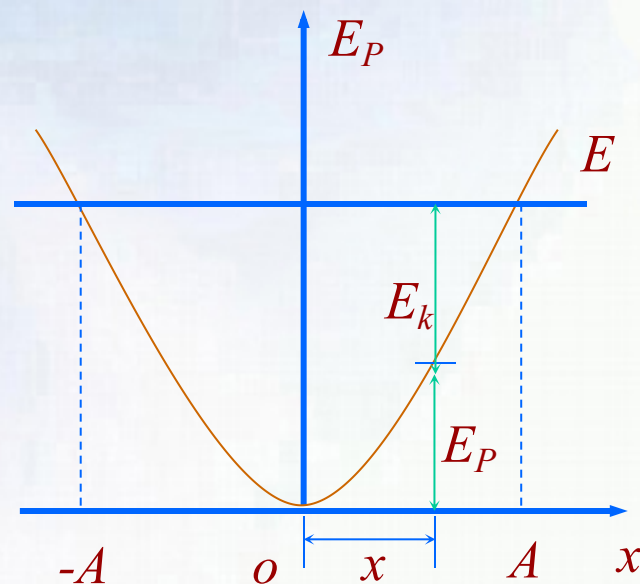
上式中我们利用了公式 $\omega^2 = k/m$ ，系统的总机械能为：

$$E = \frac{1}{2} kx^2 + \frac{1}{2} mv^2 = \frac{1}{2} kA^2$$

系统的势能和动能的总量守恒，而且总能量与振幅的平方成正比。

弹簧振子的能量曲线图：

物体在平衡位置附近振动时，在平衡位置时势能为零，动能最大；通过平衡位置后，动能逐渐减小，势能逐渐增大；当动能为零时，势能最大，物体静止。然后物体往回运动。物体在周而复始的运动中，总能量保持不变。



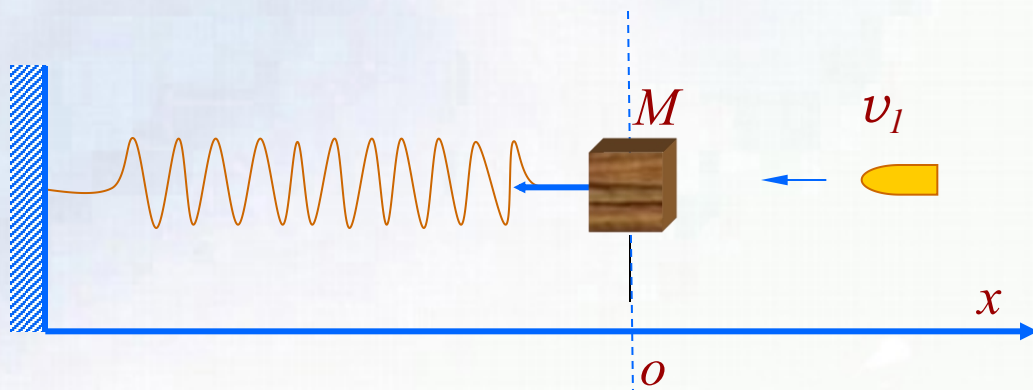
例题3

弹性系数为 k ，质量为 M 的弹簧振子，静止的放在光滑的水平面上，一质量为 m 的子弹以水平速度 v_1 射入 M 中，与它一起运动。选 M 、 m 开始共同运动的时刻 $t=0$ ，求固有的角频率、振幅和初相位？

解：碰撞后振子的质量为 $M+m$ ，固有的角频率为：

$$\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{M+m}}$$

由碰撞过程的动量守恒，碰撞后的初速度为：



$$v_0 = \frac{v_1 m}{M + m}$$

这里 v_1 和 v_0 都是负值，初始动能为 $\frac{1}{2}(M + m)v_0^2$ ，
在最大位移处全部转化为弹性势能 $\frac{1}{2}kA^2$ ，

由此得：

$$A = \sqrt{\frac{M + m}{k}} v_0 = \sqrt{\frac{m^2}{k(M + m)}} v_1$$

在 $t = 0$ 时刻，有：

$$\begin{cases} x = A \cos \varphi_0 = 0 & (1) \\ v = -\omega_0 A \sin \varphi_0 = v_0 < 0 & (2) \end{cases}$$

由(1)式得： $\varphi_0 = \pi/2, 3\pi/2$ ，再由(2)判断 $\varphi_0 = \pi/2$

例题4

质量为 M 的物块A在离平板为 h 的高度处自由下落，落在质量也是 M 的平板B上，平板B起初与一弹簧相连并处于平衡态，已知轻质弹簧的劲度系数为 K ，物体与平板为完全非弹性碰撞，求碰撞后弹簧的最大压缩量。

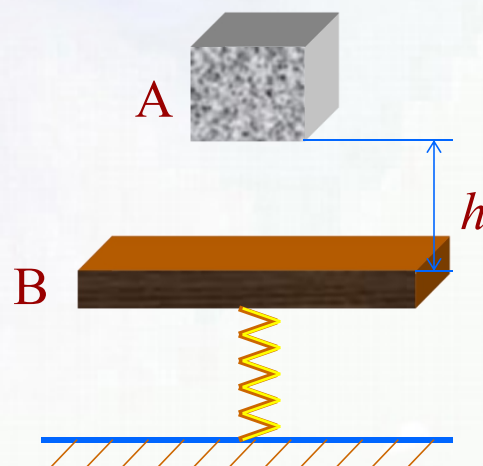
解： 设弹簧的最大压缩量为 x ，开始时弹簧已被压缩了 x_0 ，则 $m_B g = Kx_0$ ，

$$x_0 = Mg/K$$

物块A自由下落，机械能守恒，

$$v_A = \sqrt{2gh}$$

A与B完全非弹性碰撞，动量守恒，



$$m_A v_A = (m_A + m_B) V, \quad V = v_A / 2$$

A与B一起压缩弹簧，机械能守恒：

$$\frac{1}{2}(m_A + m_B)V^2 - (m_A + m_B)gx_0 + \frac{1}{2}Kx_0^2 = -(m_A + m_B)gx + \frac{1}{2}Kx^2$$

$$x^2 - \frac{4Mg}{K}x + 3\left(\frac{Mg}{K}\right)^2 - \frac{Mg}{K}h = 0$$

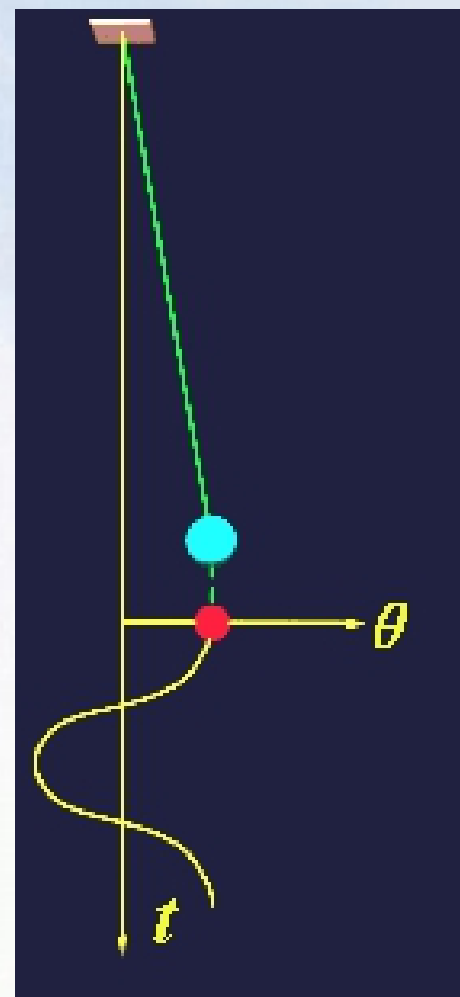
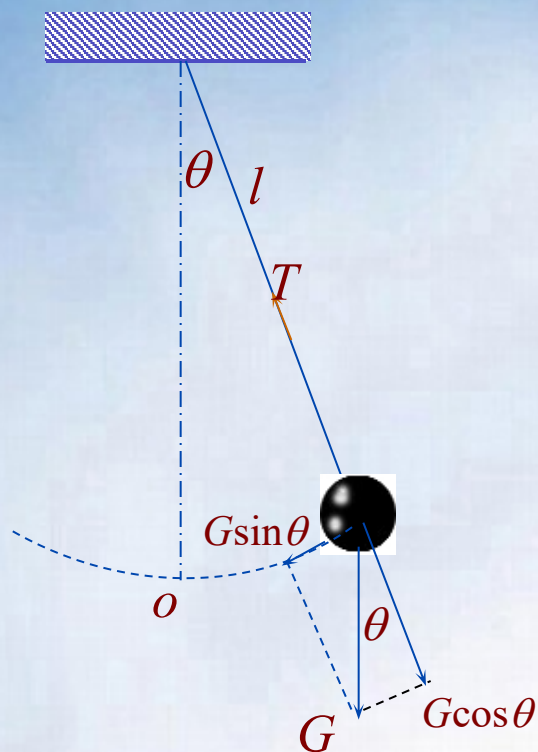
解得：

$$x = \frac{2Mg}{K} + \sqrt{\left(\frac{Mg}{K}\right)^2 + \frac{Mg}{K}h}$$

（负号舍去，因必须有 $x > x_0$ ）

§ 5.3 几种常见的简谐振动

1. 单摆



单摆所受的重力的切向分力:

$$mg \sin \theta$$

单摆小球的切向加速度:

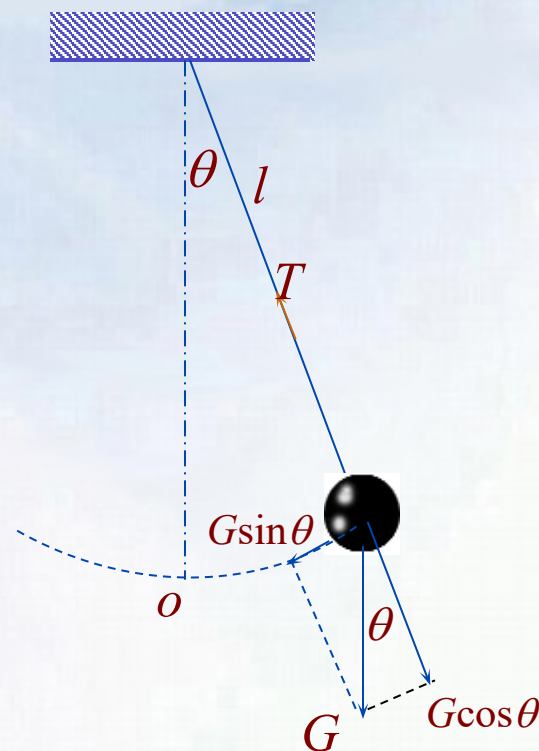
$$a_{\tau} = l(d^2\theta / dt^2)$$

由牛顿第二定律:

$$-mg \sin \theta = ml \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

当 θ 很小时, $\sin \theta \approx \theta$

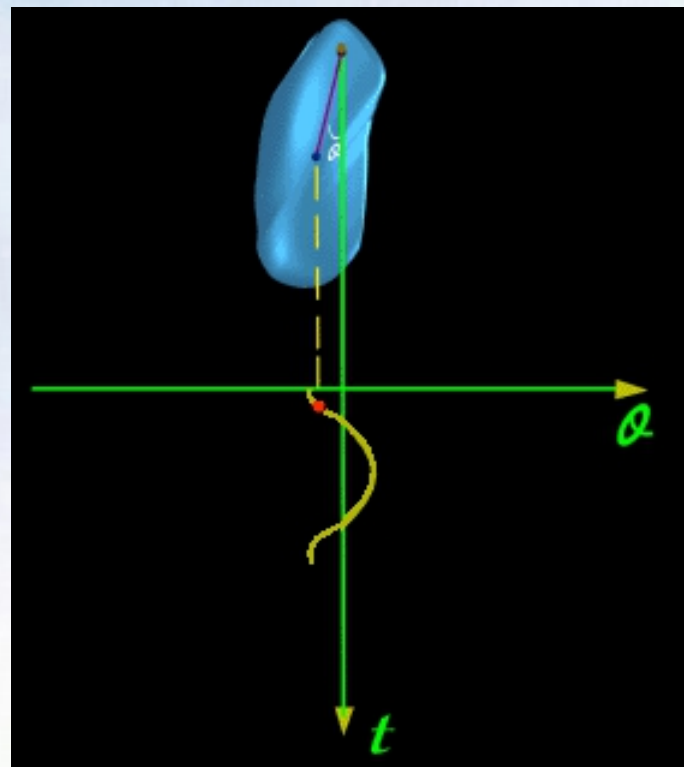
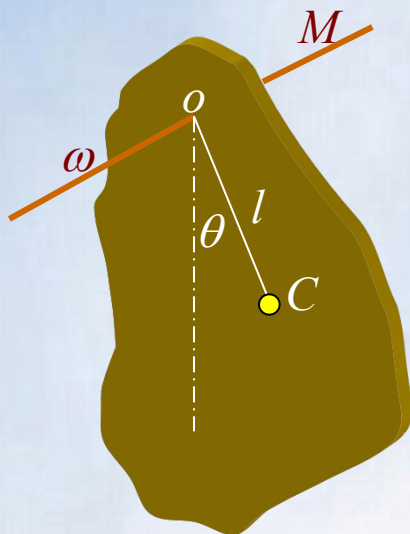
$$\frac{d^2\theta}{dt^2} = -\frac{g}{l}\theta = -\omega^2\theta$$



则有：

$$\theta = \theta_m \cos(\omega t + \varphi), \text{ 其中 } \omega = \sqrt{g/l}$$

2. 复摆（物理摆）



一个可绕水平轴摆动的刚体构成物理摆。选如图O为支点，
则：

$$M = -lmg \sin \theta$$

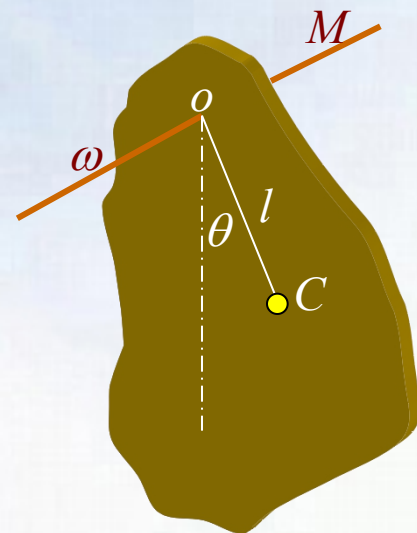
$$J = J_C + ml^2$$

运动方程为：

$$M = J \frac{d^2 \theta}{dt^2}$$

即：

$$\frac{d^2 \theta}{dt^2} + \frac{l}{J} mg \sin \theta = 0$$



当 θ 很小时, $\sin \theta \approx \theta$

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} = -\frac{mgl}{J} \theta$$

$$\theta = \theta_m \cos(\omega t + \varphi)$$

其中:

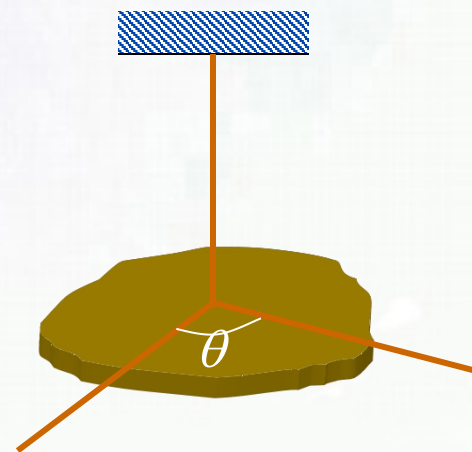
$$\omega = \sqrt{\frac{mgl}{J}}$$

对于单摆, $J = ml^2$ 代入 ω 即可得单摆的表达式。

3. 扭摆

扭转力矩和运动方程分别为:

$$M = -k\theta \quad M = J \frac{d^2\theta}{dt^2}$$



由以上两式可得：

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} = -\frac{k}{J}\theta$$

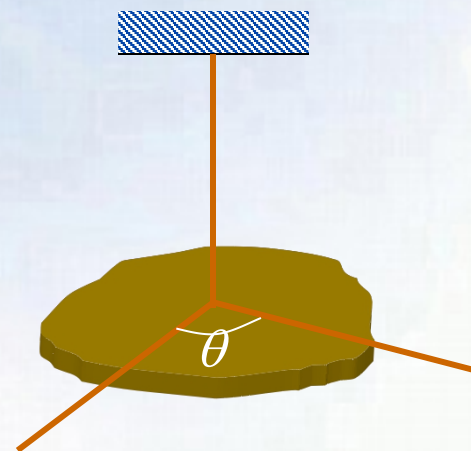
可知其振动的角频率为

$$\omega = \sqrt{\frac{k}{J}}$$

扭摆的周期为：

$$T = 2\pi\sqrt{J/k}$$

已知 k ，再测得 T 可计算出转动惯量。



稳定平衡附近的运动：*

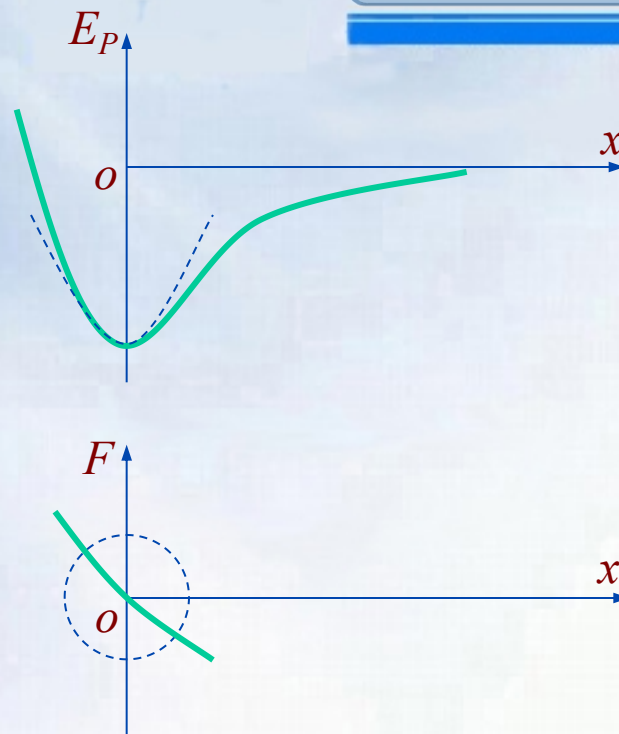
在许多系统中，回复力包含非线性项，势能曲线如图所示：在图中稳定平衡点 o ， $x=0$ 处，势能有极小值。

$$\left(\frac{dE_p}{dx}\right)_0 = 0, \quad \left(\frac{d^2E_p}{dx^2}\right)_0 > 0$$

与势能相应的作用力为：

$$F(x) = -\frac{dE_p}{dx}$$

在 $x=0$ 附近， $F(x)$ - x 曲线如图所示。



在 origin 附近对 $F(x)$ 做泰勒级数展开：

$$F(x) = F(0) + \left(\frac{dF}{dx}\right)_0 x + \cdots$$

由平衡位置的极值条件，可知：

$$F(0) = 0, \quad \left(\frac{dF}{dx}\right)_0 = -\left(\frac{d^2 E_p}{dx^2}\right)_0 < 0, \quad \text{令} \quad \left(\frac{d^2 E_p}{dx^2}\right)_0 = k$$

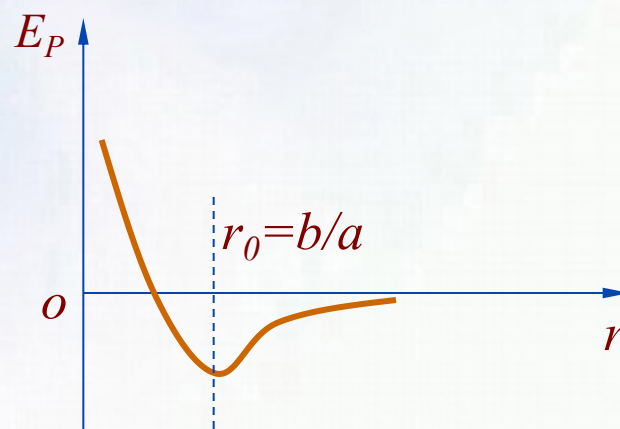
在 x 较小，可略去二阶以上项： $F(x) = -kx$

物体在回复力作用下，在稳定平衡位置附近的运动，可近似看作简谐振动。

例题5 *

在某些双原子分子中，两原子间的相互作用力可以用 $F = -\frac{a}{r^2} + \frac{b}{r^3}$ 表示，其中 a 与 b 均为正的常数，而 r 为两原子间的距离。图中表示了势能 E_P 随 r 的变化曲线。

- (1) 证明在平衡时原子间距为 b/a
- (2) 证明原子在平衡位置附近的微振动是简谐振动，劲度系数为 a^4/b^3
- (3) 试求振动的周期



解： (1) 原子在平衡位置受力为零，故：

$$F = -\frac{a}{r^2} + \frac{b}{r^3} = 0$$

所以平衡时原子间距为： $r_0 = \frac{b}{a}$

(2) 设原子在平衡位置附近位移为 x ，所受到的力 F 可展开为幂级数：

$$F(x) = F(0) + \left(\frac{dF}{dr}\right)_{r=r_0} x + \cdots$$

式中 $x = r - r_0$ ， $F(0)$ 为原子在平衡位置所受的力，故 $F(0) = 0$ 。若忽略二阶及二阶以上的小量，则有：

$$F(x) = \left(\frac{dF}{dr}\right)_{r=r_0} x$$

$$\left(\frac{dF}{dr}\right)_{r=r_0} = -\left(\frac{2a}{r^3} - \frac{3b}{r^4}\right)_{r=\frac{b}{a}} = -\frac{a^4}{b^3}$$

故：

$$F = -\frac{a^4}{b^3}x = -kx$$

所以，原子在平衡位置附近的振动为谐振动，且劲度系数为

$$k = \frac{a^4}{b^3}$$

(3) 分子中原子的振动周期为：

$$T = 2\pi\sqrt{\frac{m}{k}} = 2\pi\sqrt{\frac{b^3}{a^4}m}$$