

## 第八周

### 第9章 机械振动

§ 9.1, § 9.2, § 9.3 § 9.4(一般了解),  
§ 9.5

作业: P133 9-1, 9-5, 9-6, 9-10

P134 9-13, 9-14, 9-21, 9-24;

## 第九章 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：

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

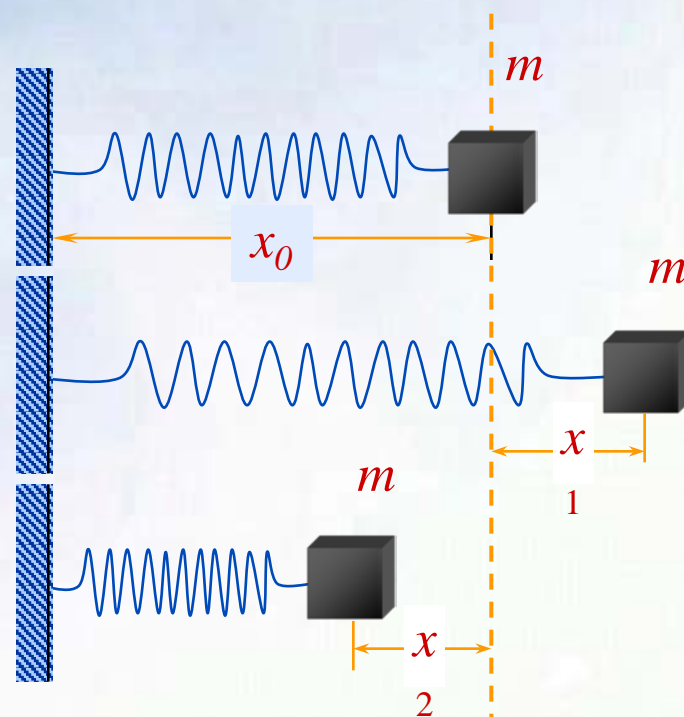
$A$  振幅—物体的最大位移;  
 $\varphi$  初相—决定物体初始时刻的位移;

$(\omega t + \varphi)$  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。

$\omega$  称为角频率; 频率  $\nu$  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)

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

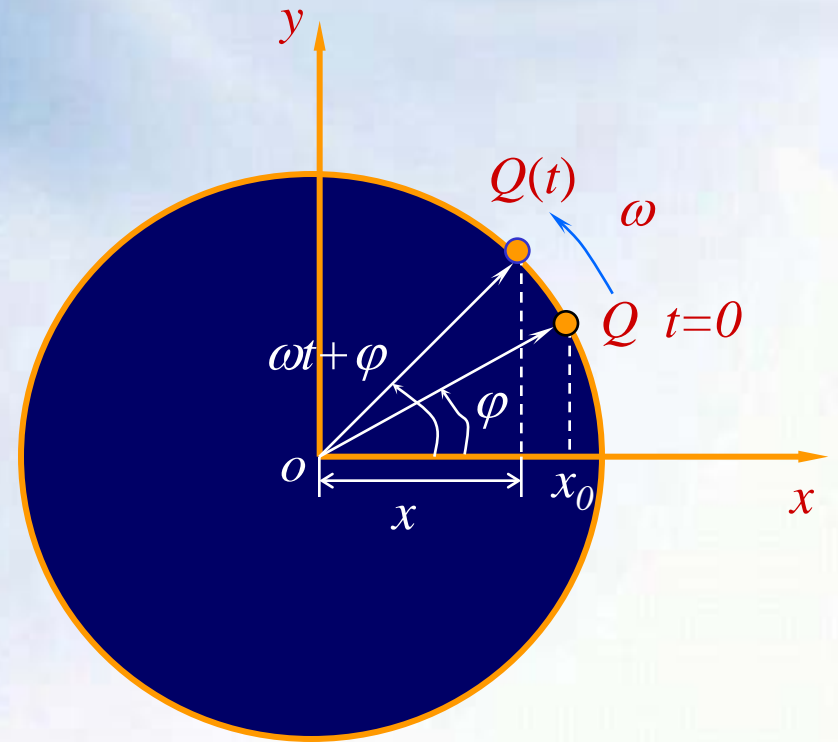
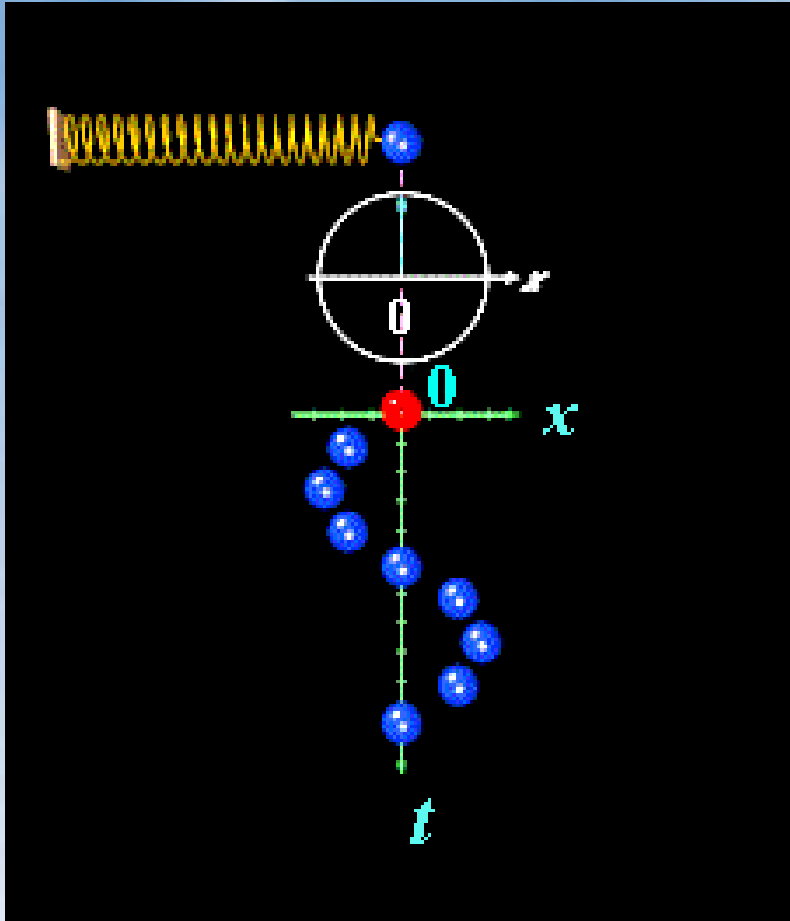
(3)

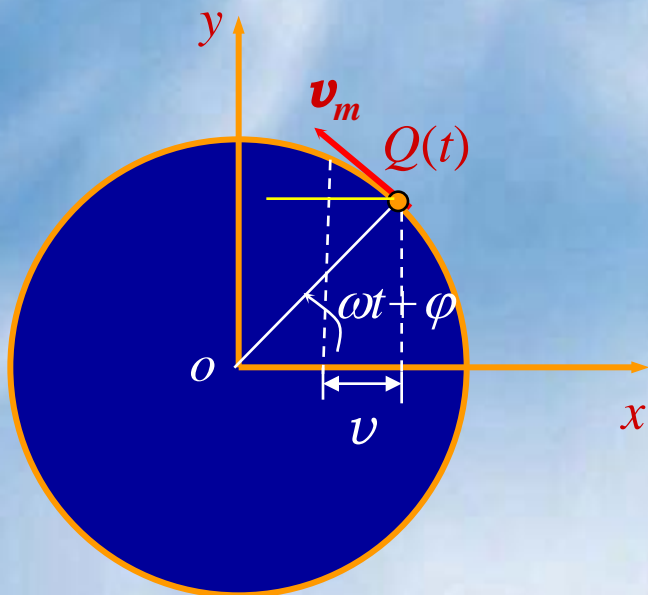
比较（1）式和（3）可得： $a = -\omega^2 x$

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。

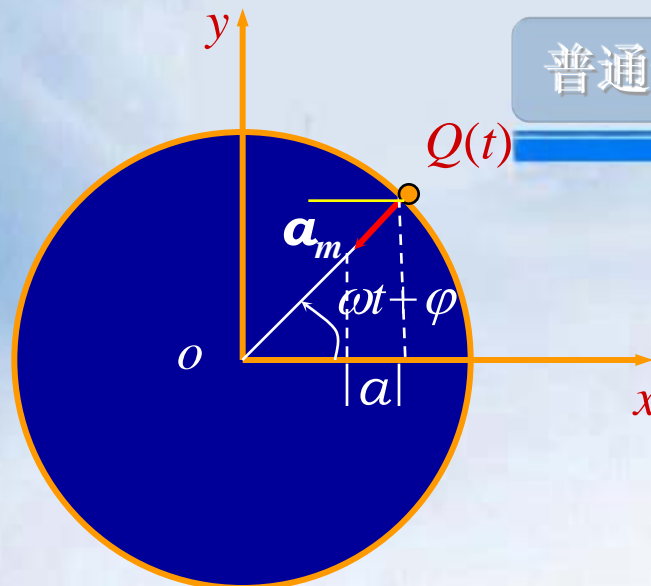
## 二、简谐振动的振幅矢量图示法

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 $\omega$ 。初始时刻（ $t=0$ ）位置矢量 $oQ$ 与 $x$ 轴的夹角为 $\varphi$ ，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：

$$x_1 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1) \text{ 和 } x_2 = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2)$$

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  $90^\circ$ ，也可说  $x_1$  比  $x_2$  落后  $90^\circ$ 。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  $\pi/2$ 。



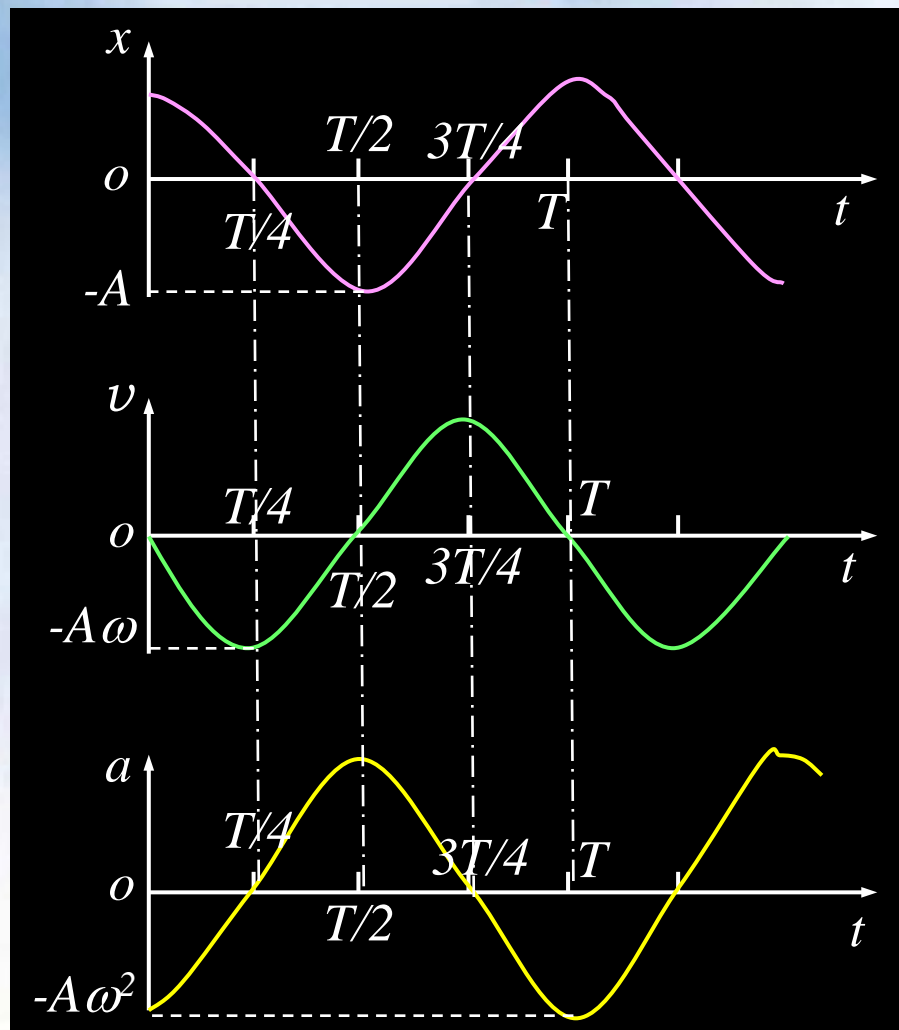
如把位移、速度、加速度都用余弦形式表达，设 $\varphi=0$ 则：

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

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

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

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

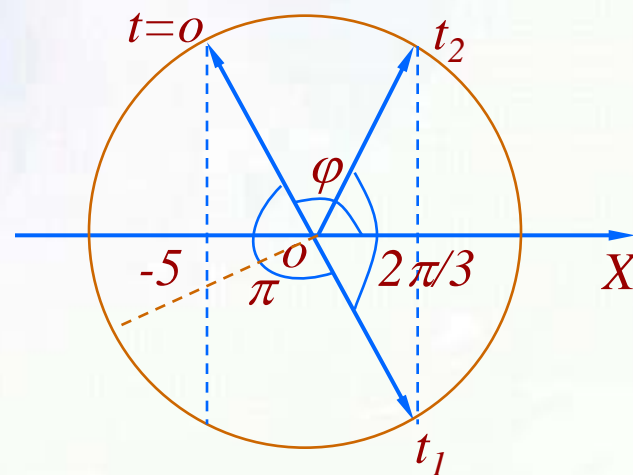
一物体沿X轴作简谐振动。其振幅 $A=10\text{cm}$ ，周期 $T=2\text{s}$ ， $t=0$ 时物体的位移为 $x_0=-5\text{cm}$ ，且向X轴负方向运动。试求：（1） $t=0.5\text{s}$ 时物体的位移；（2）何时物体第一次运动到 $x=5\text{cm}$ 处；（3）再经过多少时间物体第二次运动到 $x=5\text{cm}$ 处。

**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:

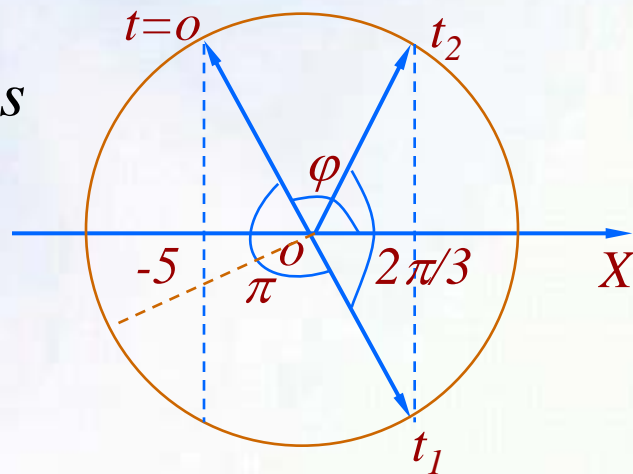
$$x = 0.10 \cos\left(\frac{\pi}{2} + \frac{2}{3}\pi\right) = -0.087(\text{m})$$

(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  $\pi$ , 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：

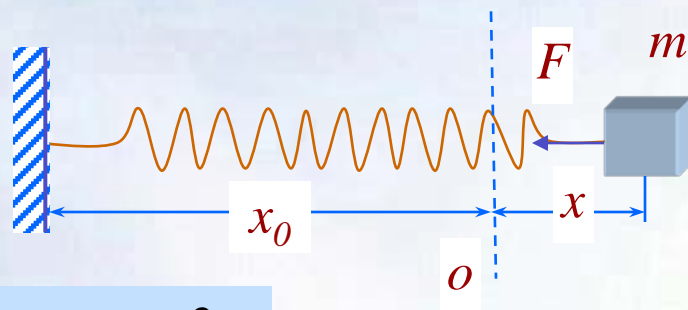
$$F = -kx$$

按牛顿第二定律，得：

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

或：

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



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

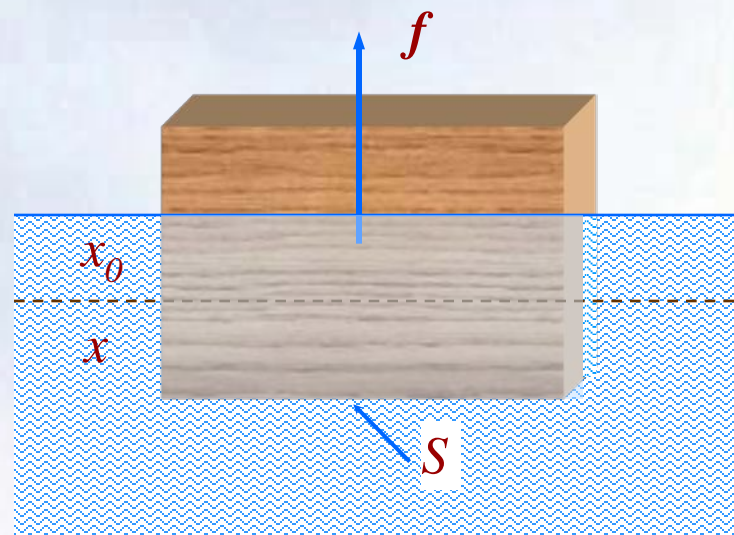
水面上浮沉的木块可看作简谐振动吗？如果是，周期为多少？

**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：

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

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

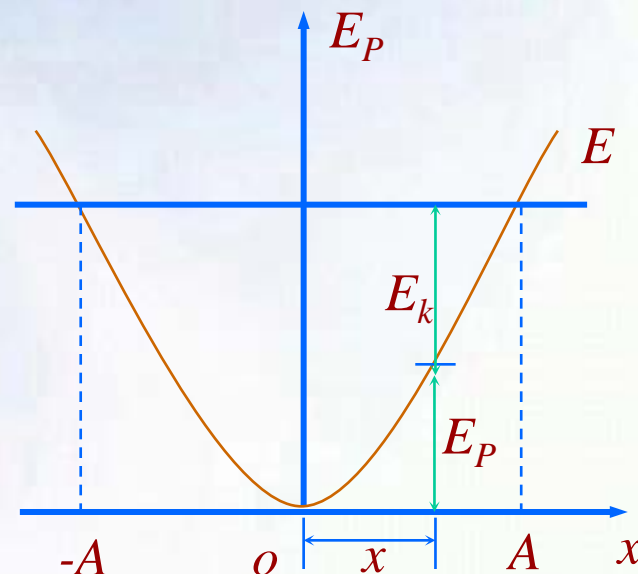
上式中我们利用了公式  $\omega^2 = k/m$ ，系统的总机械能为：

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

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。



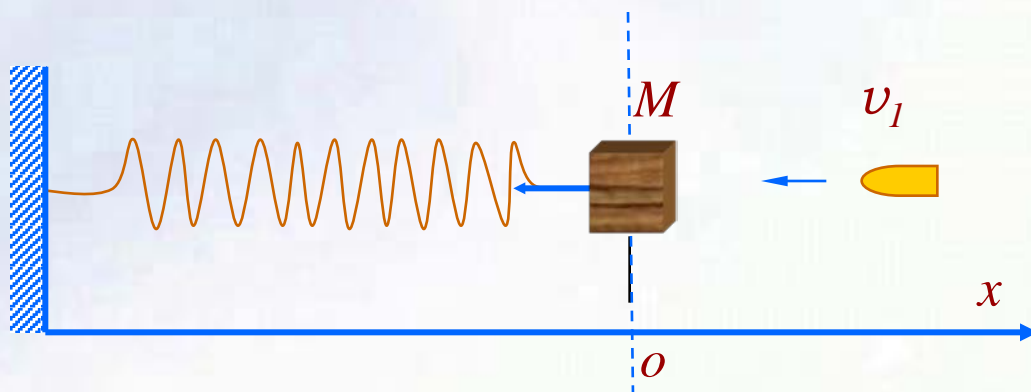
## 例题3

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

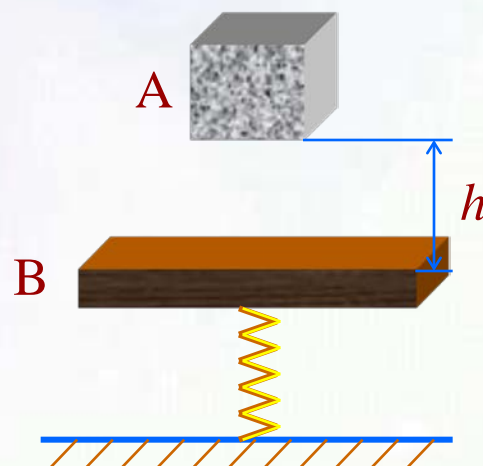
质量为 $M$ 的物块A在离平板为 $h$ 的高度处自由下落，落在质量也是 $M$ 的平板B上，平板B起初与一弹簧相连并处于平衡态，已知轻质弹簧的劲度系数为 $K$ ，物体与平板为完全非弹性碰撞，求碰撞后弹簧的最大压缩量。

**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：

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

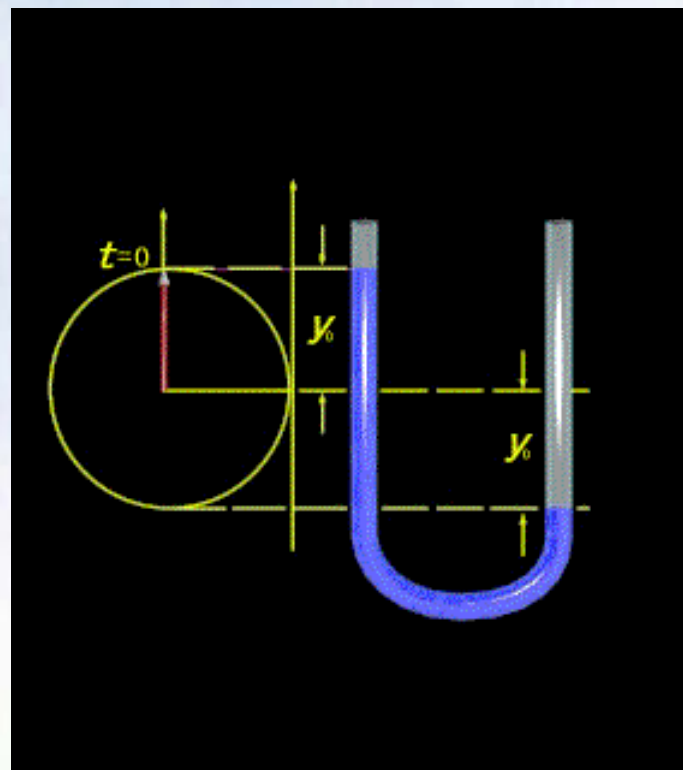
（负号舍去，因必须有 $x > x_0$ ）

## 例题5

质量为 $m$ 的水银，装在U型管中，管截面为 $S$ ，若使管中水银面相差 $2y_0$ ，水银上下振动，忽略摩擦。

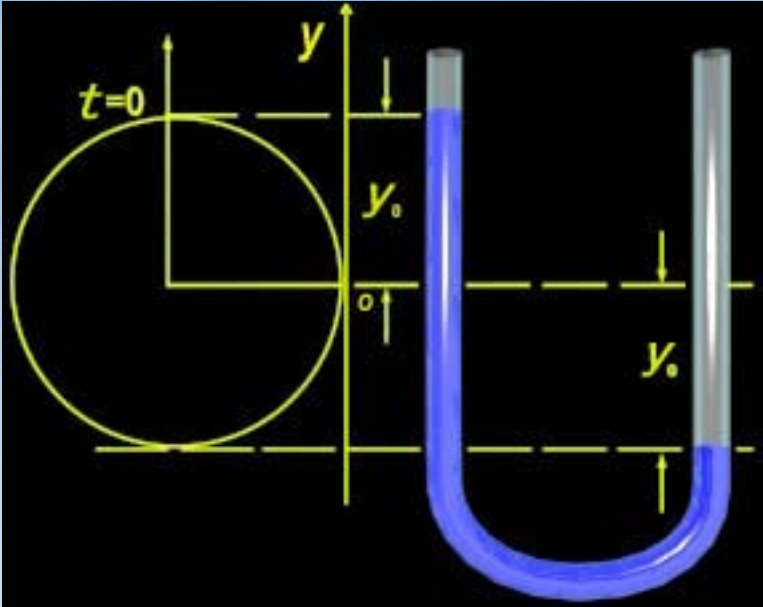
- (1) 证明此振动为谐振动；
  - (2) 求振动周期、写出振动方程。
- (设 $t=0$ ，左液面位移最大)

解题方法一  
—— 动力学方法

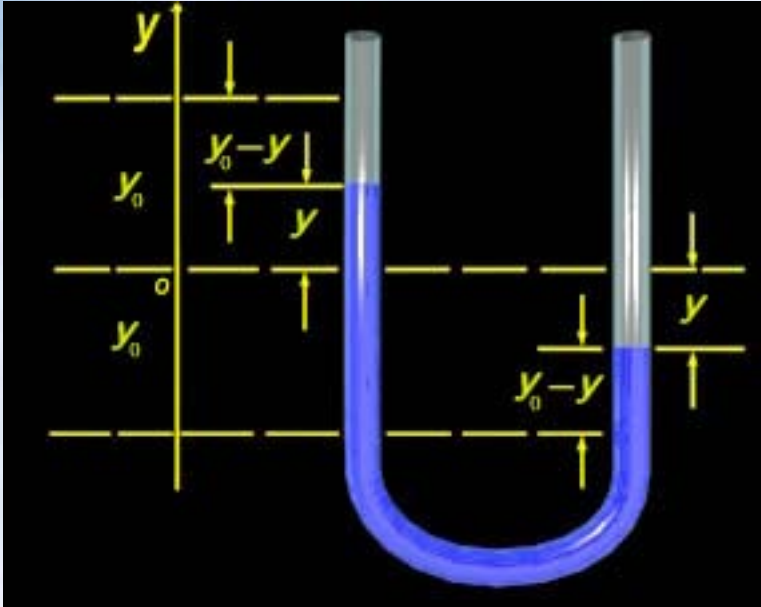




图形分析:



$t=0$ 时刻位移 $y_0$



$t$ 时刻位移 $y$

由动力学知(参见上页图形分析):

$$F = -2\Delta mg = -2ysg\rho = m \frac{d^2 y}{dt^2} \quad \frac{d^2 y}{dt^2} = -\frac{2sg\rho}{m} y \cdots (1)$$

$$\text{角频率 } \omega = \sqrt{\frac{2sg\rho}{m}} \quad T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{2sg\rho}}$$

初相:  $t = 0, y = y_0, v = 0 \therefore \phi = 0$  (参见上页图形分析)

谐振动方程:  $y = y_0 \cos \omega t$

## 解题方法二 —— 能量法

选平衡位置势能为零，左液面升高  $y$  时，右液面下降  $y$ ，  
液体总势能增加：

$$\Delta mg\left(\frac{1}{2}y\right) - \Delta mg\left(-\frac{1}{2}y\right) = \frac{1}{2}\rho sgy^2 - \left(-\frac{1}{2}\rho sgy^2\right) = \rho sgy^2$$

液体势能：  $E_p = \rho sgy^2$  与  $E_p = \frac{1}{2}ky^2$  相比，得

$$k = 2\rho sg$$

$$\omega = \sqrt{\frac{2sg\rho}{m}}$$

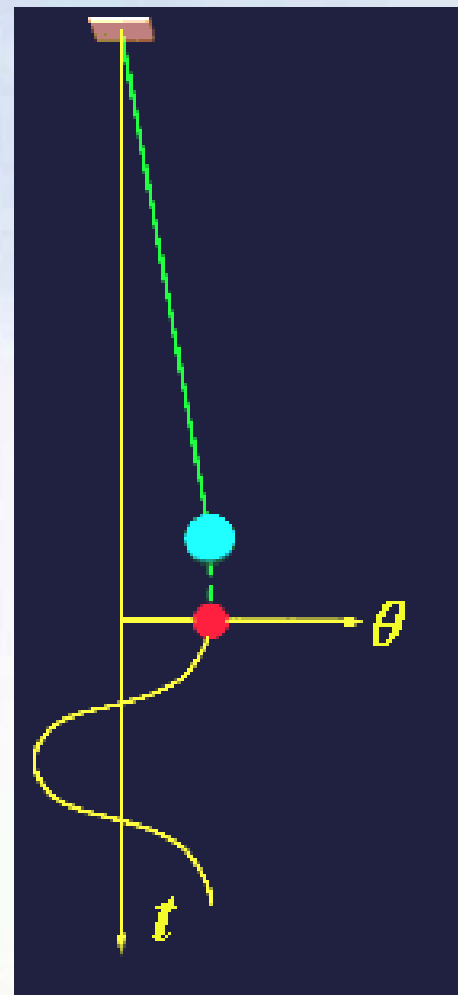
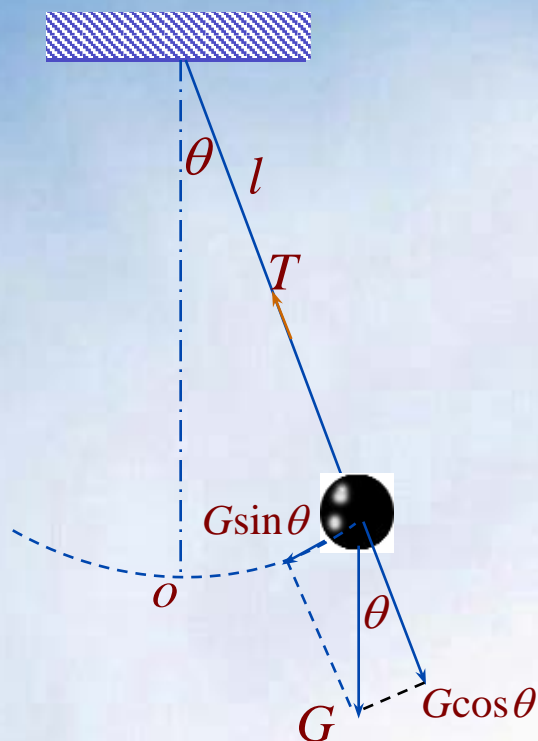
说明物体作谐振动，振动方程：

$$y = y_0 \cos \omega t$$



## § 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：

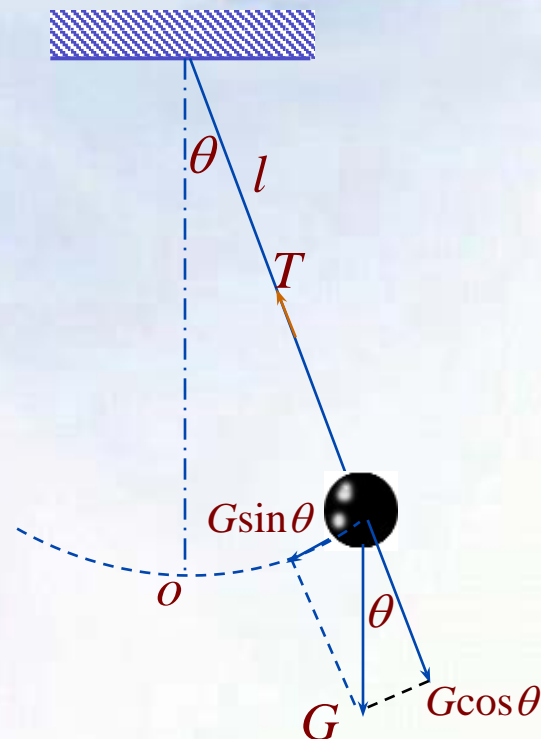
$$a_{\tau} = l(d^2\theta / dt^2)$$

由牛顿第二定律：

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

当 $\theta$ 很小时， $\sin \theta \approx \theta$

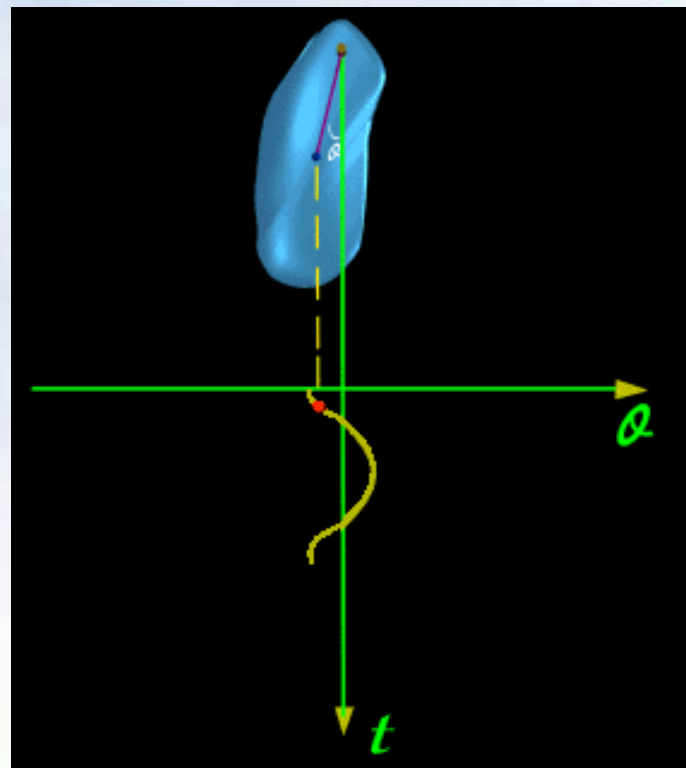
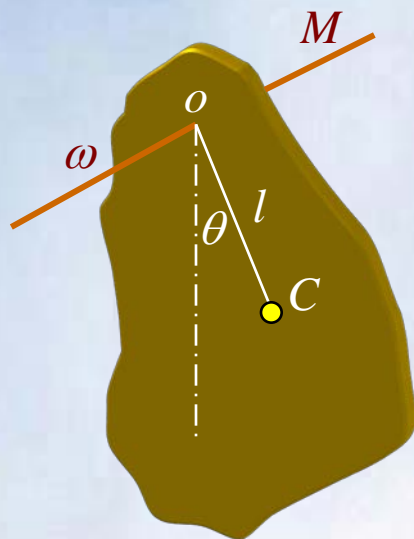
$$\frac{d^2\theta}{dt^2} = -\frac{g}{l}\theta = -\omega^2\theta$$



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：

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

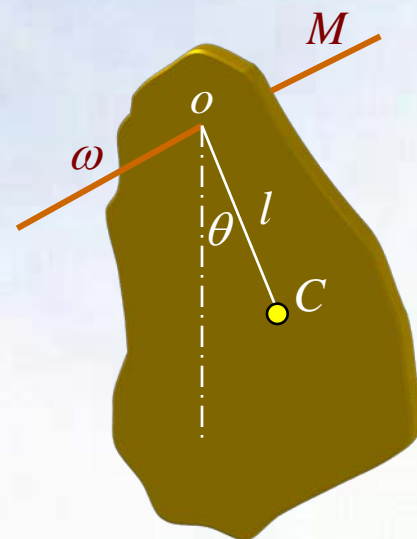
$$J = J_C + ml^2$$

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 $\theta$ 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:

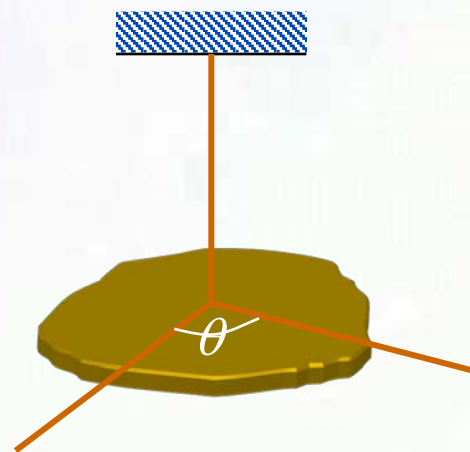
$$\omega = \sqrt{\frac{mgl}{J}}$$

对于单摆,  $J = ml^2$  代入 $\omega$ 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：

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

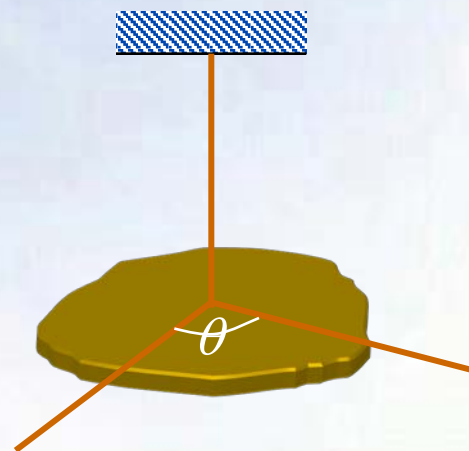
可知其振动的角频率为

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

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：\*

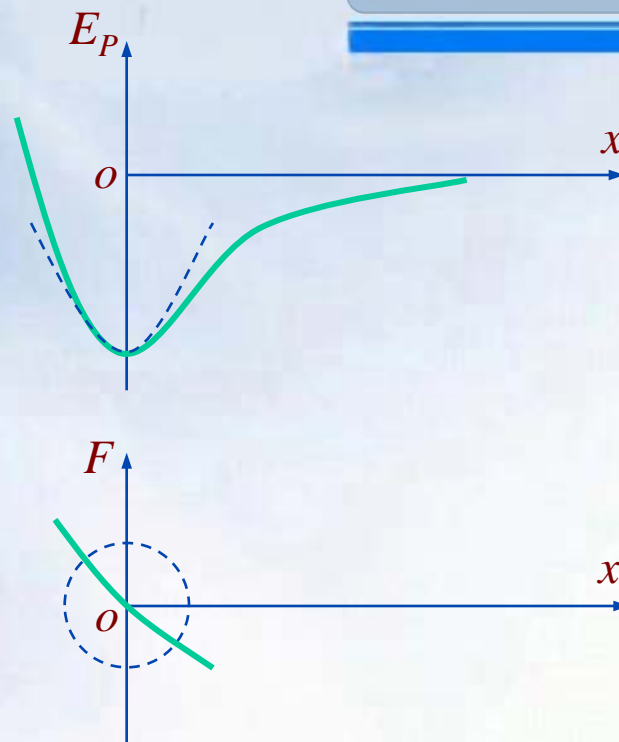
在许多系统中，回复力包含非线性项，势能曲线如图所示：在图中稳定平衡点 $o$ ， $x=0$ 处，势能有极小值：

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

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。



在原点附近对 $F(x)$ 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：

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

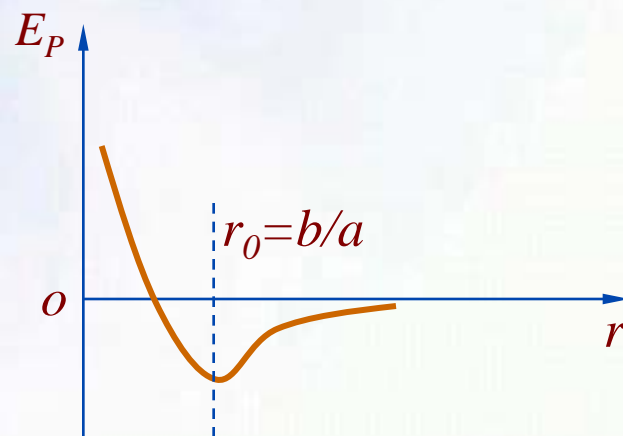
在 $x$ 较小，可略去二阶以上项： $F(x) = -kx$

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6 \*

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：

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



## § 5.6 振动的合成

### 一、同方向同频率简谐振动的合成

设物体沿 $x$ 轴同时参与两个独立振动：

$$x_1 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1) \quad x_2 = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2)$$

则合振动为：

$$x = x_1 + x_2 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1) + A_2 \cos(\omega t + \varphi_2)$$

可以证明，合成后仍然为简谐振动：

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

合振幅和初相也可从矢量图求出：

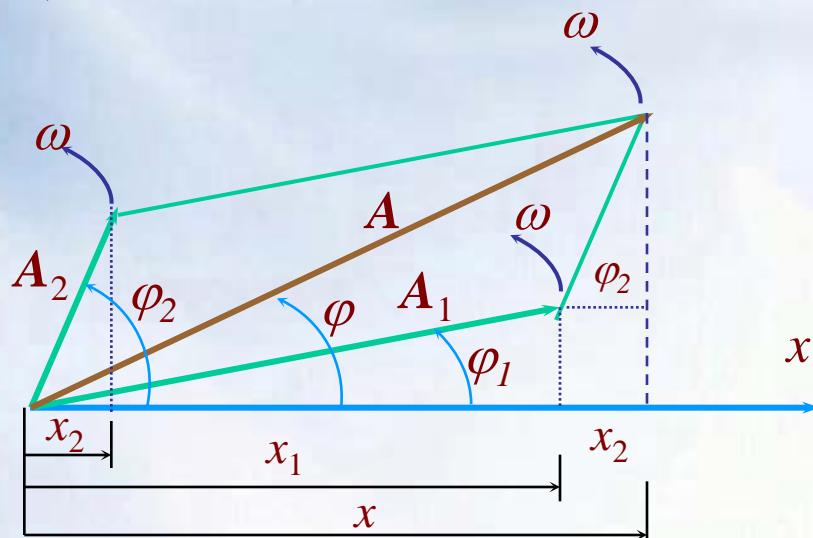
$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos(\varphi_2 - \varphi_1)}$$

$$\varphi = \operatorname{arctg} \frac{A_1 \sin \varphi_1 + A_2 \sin \varphi_2}{A_1 \cos \varphi_1 + A_2 \cos \varphi_2}$$

讨论：

①  $x_1$  和  $x_2$  同相，即

$\varphi_2 - \varphi_1 = 2m\pi \quad m = (0, \pm 1, \pm 2, \dots)$  时，则：



$A = A_1 + A_2$  在  $x$  轴的  
投影为  $x = x_1 + x_2$

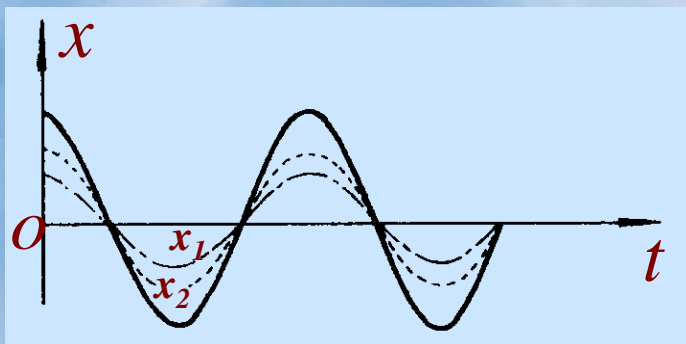
$A=A_1+A_2$ 。当  $A_1=A_2$  时，合振幅为分振幅的两倍。

②  $x_1$  和  $x_2$  反相，即

$\varphi_2 - \varphi_1 = (2m+1)\pi$ ,  $m = (0, \pm 1, \pm 2, \dots)$  时，

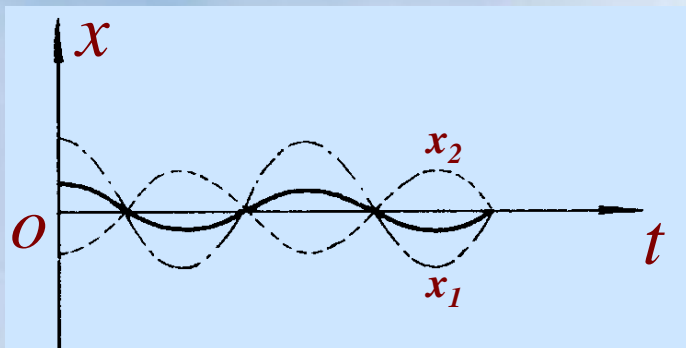
$A=|A_1-A_2|$ 。当  $A_1=A_2$  时，合振幅为零，能量也最小。

对于多个振动矢量的合成，我们同样可用旋转矢量法迭加而得。



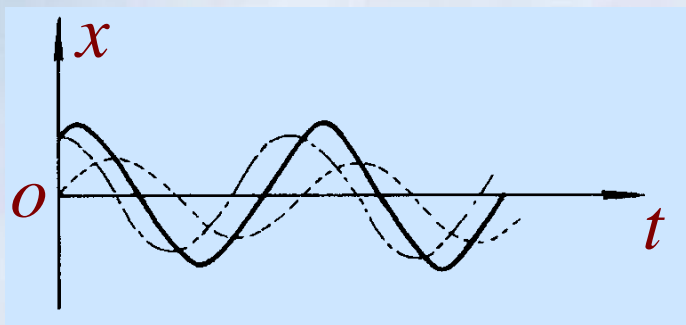
$$(a) \quad \phi_{20} - \phi_{10} = 2k\pi$$

$$A = A_1 + A_2$$



$$(b) \quad \phi_{20} - \phi_{10} = (2k + 1)\pi$$

$$A = |A_1 - A_2|$$



(c) 任意角度

## 例题7

$N$ 个同方向，同频率的简谐振动，他们的振幅相等，都为 $a$ ，初相分别为 $0$ 、 $\alpha$ 、 $2\alpha \dots$ ，振动表达式为：

$$x_1 = a \cos \omega t$$

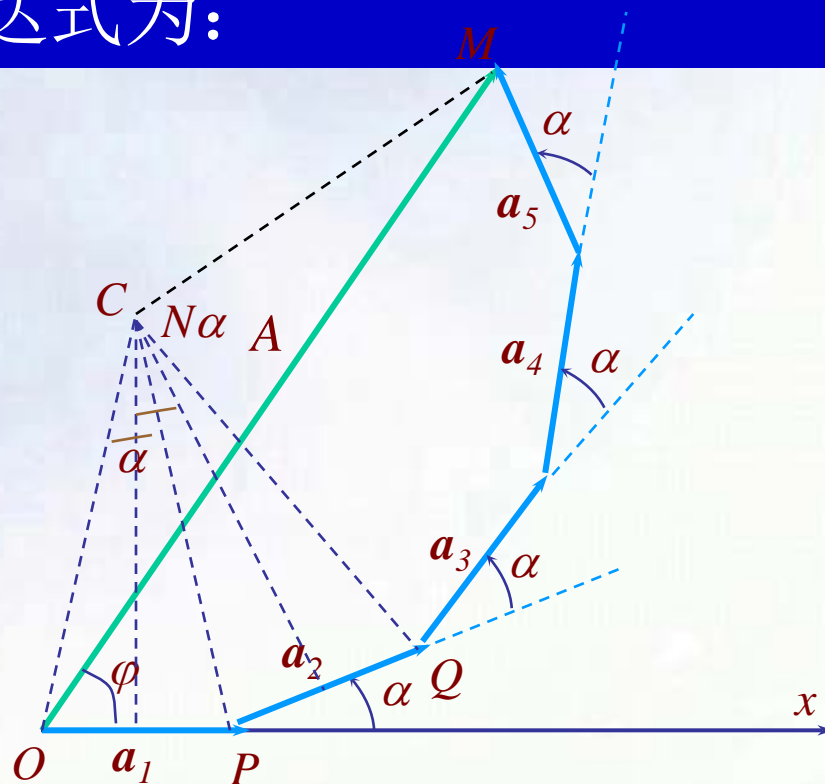
$$x_2 = a \cos(\omega t + \alpha)$$

$$x_3 = a \cos(\omega t + 2\alpha)$$

$$\vdots$$

$$x_N = a \cos[\omega t + (N-1)\alpha]$$

求他们的合振动的振幅和初相。



**解：** 如图所示，在图中做 $a_1$ 、 $a_2$ 的中垂线，两线相交于C点，则C点顶角为 $\alpha$ ，所以

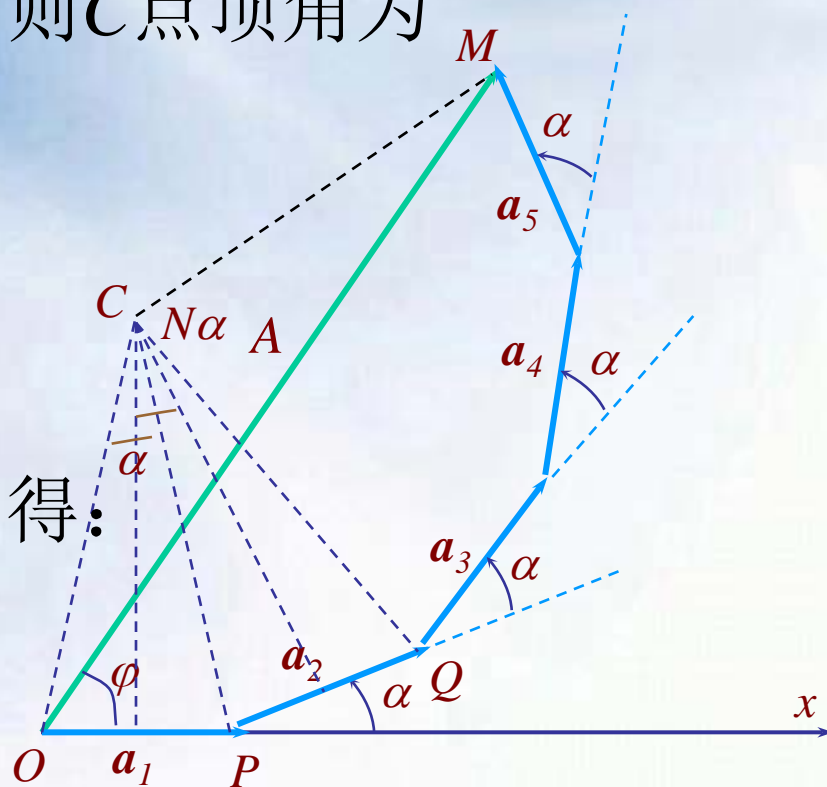
$$\angle OCM = N\alpha \quad , \quad \text{又令}$$

$$OC = PC = \dots = MC = R$$

从等腰三角形 $OCM$ ，可得：

$$A = 2R \sin \frac{N\alpha}{2}$$

在三角形 $OCP$ 中：  $a = 2R \sin \frac{\alpha}{2}$



于是可  $A = a \sin \frac{N\alpha}{2} / \sin \frac{\alpha}{2}$

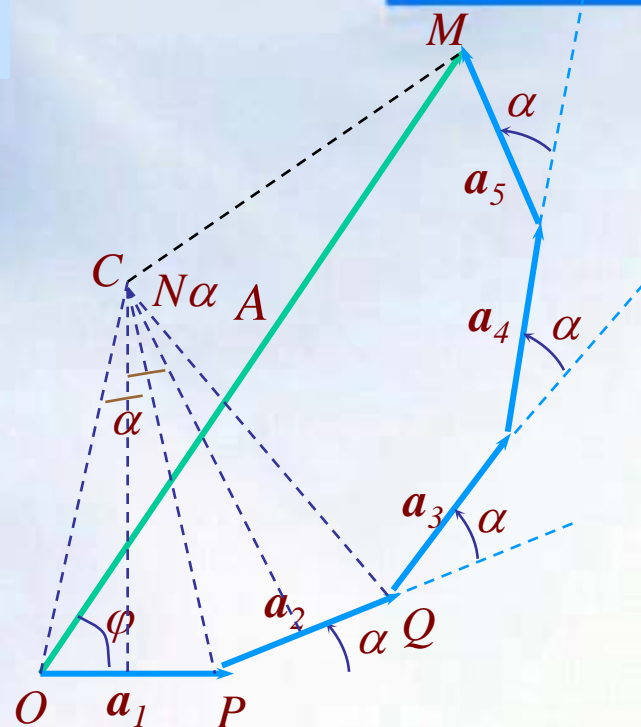
因为:  $\angle COM = \frac{1}{2}(\pi - N\alpha)$

$\angle COP = \frac{1}{2}(\pi - \alpha)$

$\varphi = \angle COP - \angle COM = \frac{N-1}{2}\alpha$

最终合振动的表达式为:

$$x = A \cos(\omega t + \varphi) = a \frac{\sin \frac{N\alpha}{2}}{\sin \frac{\alpha}{2}} \cos(\omega t + \frac{N-1}{2}\alpha)$$





如果各分振动的初相相同，即 $\alpha=0$ ，于是有：

$$A = \lim_{\alpha \rightarrow 0} a \frac{\sin \frac{N\alpha}{2}}{\sin \frac{\alpha}{2}} = Na \quad \varphi = 0$$

### 例题8

屏幕和手电筒的质量均为 $m$ ，用倔强系数相同的弹簧悬挂在同一水平面上。当平衡时，手电筒光恰好照在屏幕的中心。已知屏幕和手电筒相对于地面的上下振动表达式分别为：

$$x_1 = A \cos(\omega t + \alpha_1)$$

$$x_2 = A \cos(\omega t + \alpha_2)$$

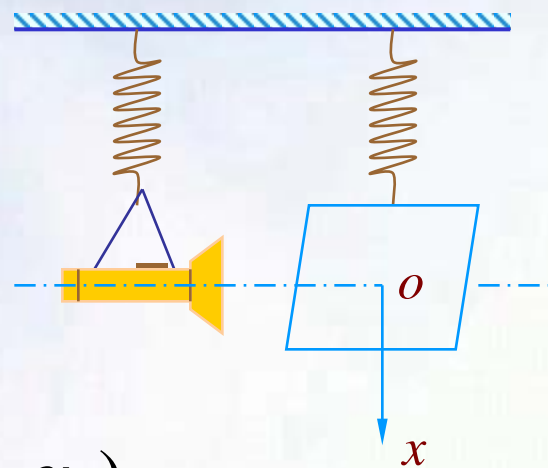
若要求：(1)在屏上的光点相对于屏静止不动；  
 (2)在屏上的光点相对于屏作振幅 $A' = 2A$ 的振动，  
 则初位相 $\alpha_1$ 、 $\alpha_2$ 应满足什么条件？用何方式起  
 动，方能得到上述结果？

**解：**根据相对运动公式，  
 有  $x_{\text{光对地}} = x_{\text{光对屏}} + x_{\text{屏对地}}$

由题意：

$$x_{\text{光对地}} = x_2 = A \cos(\omega t + \alpha_2)$$

$$x_{\text{屏对地}} = x_1 = A \cos(\omega t + \alpha_1)$$



所以：  $x_{\text{光对屏}} = x_2 - x_1$

$$= A \cos(\omega t + \alpha_2) - A \cos(\omega t + \alpha_1)$$
$$= -2A \sin\left(\omega t + \frac{\alpha_2 + \alpha_1}{2}\right) \sin \frac{\alpha_2 - \alpha_1}{2} \quad (1)$$

(1) 要求光点相对于屏不动，即：  $x_{\text{光对屏}}=0$ ，  
由式（1）可知：

$$\sin \frac{\alpha_2 - \alpha_1}{2} = 0, \text{ 即 } \alpha_1 = \alpha_2$$

(2) 当光点相对于屏的振幅为 $2A$ 时，由（1）  
式得：

$$\left| \sin \frac{\alpha_2 - \alpha_1}{2} \right| = 1, \text{ 所以 } \alpha_1 - \alpha_2 = \pm\pi$$

可见，要使光点相对于屏不动，则要求 $\alpha_1=\alpha_2$ ，即手电筒和屏的振动始终要同步（同位相），为此，把它们往下拉A位移后，同时释放即可；同理，要使光点对屏有 $2A$ 振幅。两者必须位相反，为此，让手电筒位于 $(-A)$ 处，而屏则位于 $(+A)$ 处，同时释放，即可实现。

## 二、同方向不同频率的两简谐振动的合成 拍

设两振动方程为：

$$x_1 = A_1 \cos(\omega_1 t + \varphi) \quad x_2 = A_2 \cos(\omega_2 t + \varphi)$$

两者的合振动为：

$$\begin{aligned} x &= x_1 + x_2 \\ &= A_1 \cos(\omega_1 t + \varphi) + A_2 \cos(\omega_2 t + \varphi) \end{aligned}$$

为简单起见：设

$$A_1 = A_2 = a, \quad \varphi = 0$$

则：

$$x = 2a \cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) \cdot \cos\left(\frac{\omega_2 + \omega_1}{2}t\right)$$

在  $|\omega_2 - \omega_1| \ll \omega_2 + \omega_1$  时，上式中第一项

$$A = 2a \cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right)$$

可看作随时间变化的振幅。

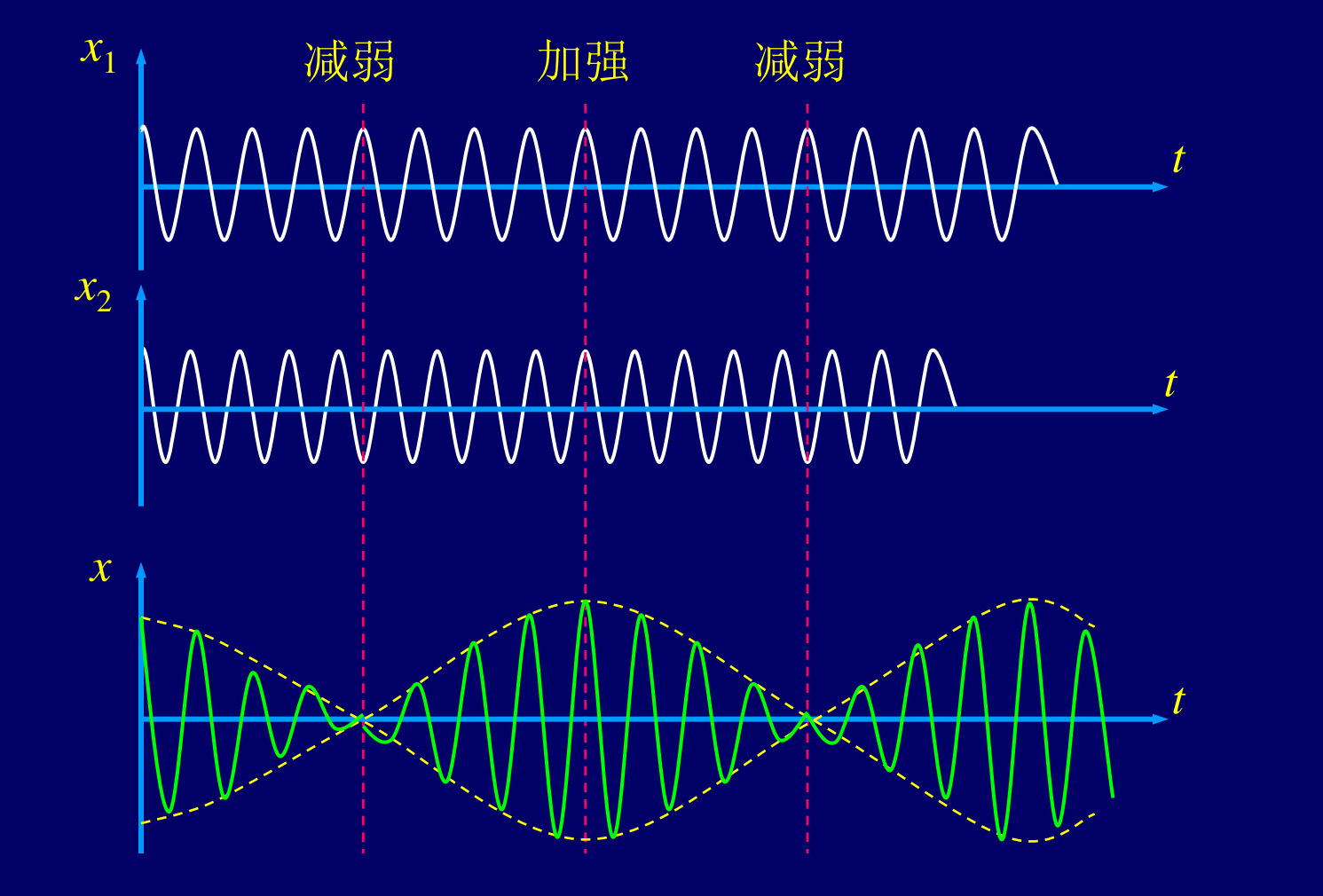
两个频率相近的简谐振动合成时，合振动的振幅已不再保持恒定，而是做缓慢的周期性改变，合振幅的这种周期性的变化称为“拍”。单位时间内振幅强弱的变化次数称为“拍频”，它的值可由

$$\left| \cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) \right|$$

求出，即拍频为  $\cos(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t)$  振动频率的两倍：

$$\nu_{\text{拍}} = \left| \frac{\omega_2 - \omega_1}{2\pi} \right| = |\nu_2 - \nu_1|$$





### 三、相互垂直的简谐振动的合成

设物体同时参与两个相互垂直的振动，两个振动分别为：

$$x = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1) \quad y = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2)$$

此合成振动的振幅应限制在 $2A_1$ 和 $2A_2$ 的矩形内，在直角坐标系中的轨迹方程为一椭圆方程：

$$\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} - 2\frac{xy}{A_1 A_2} \cos(\varphi_2 - \varphi_1) = \sin^2(\varphi_2 - \varphi_1)$$

证明:

$$\frac{x}{A_1} = \cos \omega t \cos \varphi_1 - \sin \omega t \sin \varphi_1 \quad (1)$$

$$\frac{y}{A_2} = \cos \omega t \cos \varphi_2 - \sin \omega t \sin \varphi_2 \quad (2)$$

以  $\cos \varphi_2$  和  $\cos \varphi_1$  分别乘①②两式, 然后相减, 得:

$$\frac{x}{A_1} \cos \varphi_2 - \frac{y}{A_2} \cos \varphi_1 = \sin \omega t \sin(\varphi_2 - \varphi_1) \quad (3)$$

以  $\sin \varphi_2$  和  $\sin \varphi_1$  分别乘①②两式，然后相减，得：

$$\frac{x}{A_1} \sin \varphi_2 - \frac{y}{A_2} \sin \varphi_1 = \cos \omega t \sin(\varphi_2 - \varphi_1) \quad \text{④}$$

③④两式平方后相加，得：

$$\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} - 2 \frac{xy}{A_1 A_2} \cos(\varphi_2 - \varphi_1) = \sin^2(\varphi_2 - \varphi_1)$$

证毕

## 讨论:

①  $\varphi_2 - \varphi_1 = 0, \pi$  时 ( $\pi$  的偶数倍或奇数倍),  
上述方程变为:

$$\left(\frac{x}{A_1} \mp \frac{y}{A_2}\right)^2 = 0$$

$$y = \pm \frac{A_2}{A_1} x$$

这是两条通过一三 (0)、二四 ( $\pi$ ) 象限的直线,  
质点离开平衡位置的位移大小满足方程:

$$r = \sqrt{x^2 + y^2} = \sqrt{A_1^2 + A_2^2} \cos(\omega t + \varphi)$$

②  $\varphi_2 - \varphi_1 = \frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2} (-\frac{\pi}{2})$  即  $(2k+1)\frac{\pi}{2}$  时, 合成方程为一个以坐标轴为主轴的椭圆方程:

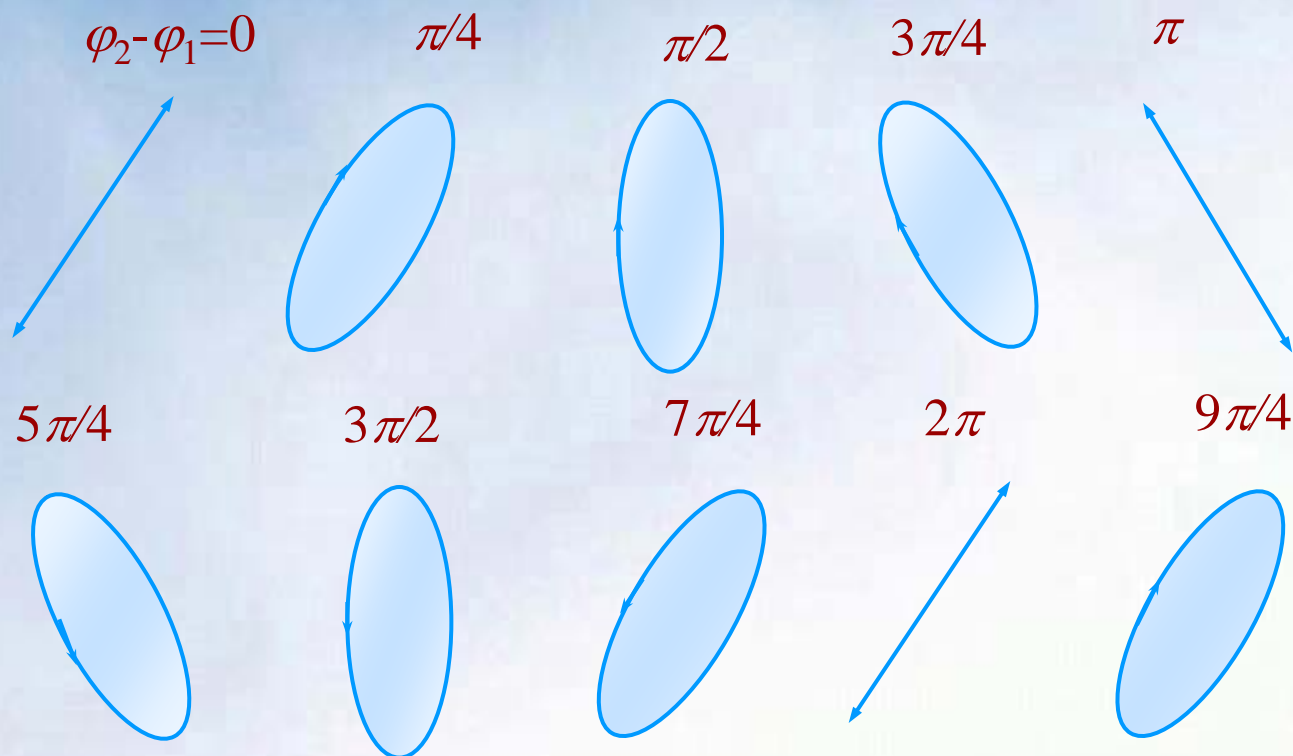
$$\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} = 1$$

当  $A_1=A_2$  时为圆振动。

③ 当两个分振动的位相差为任意值时, 物体做一般椭圆运动。

$0 < \varphi_2 - \varphi_1 < \pi$  , 对应顺时针运动

$\pi < \varphi_2 - \varphi_1 < 2\pi$  , 对应逆时针运动





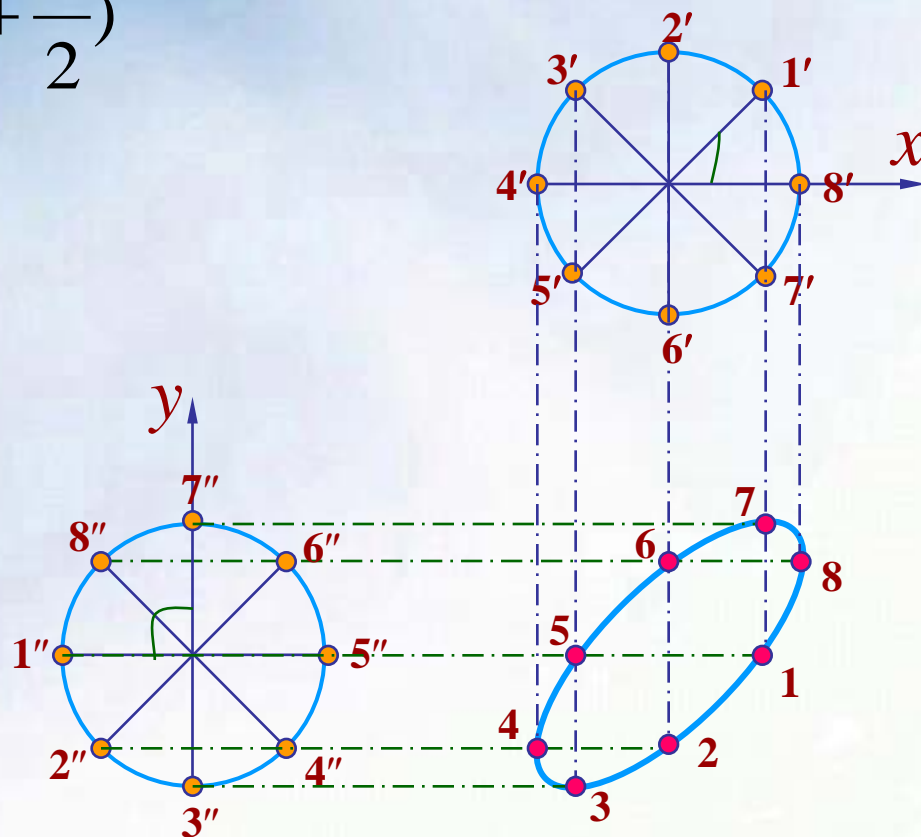
$$x = A_1 \cos(\omega t + \frac{\pi}{4})$$

如

$$y = A_2 \cos(\omega t + \frac{\pi}{2})$$

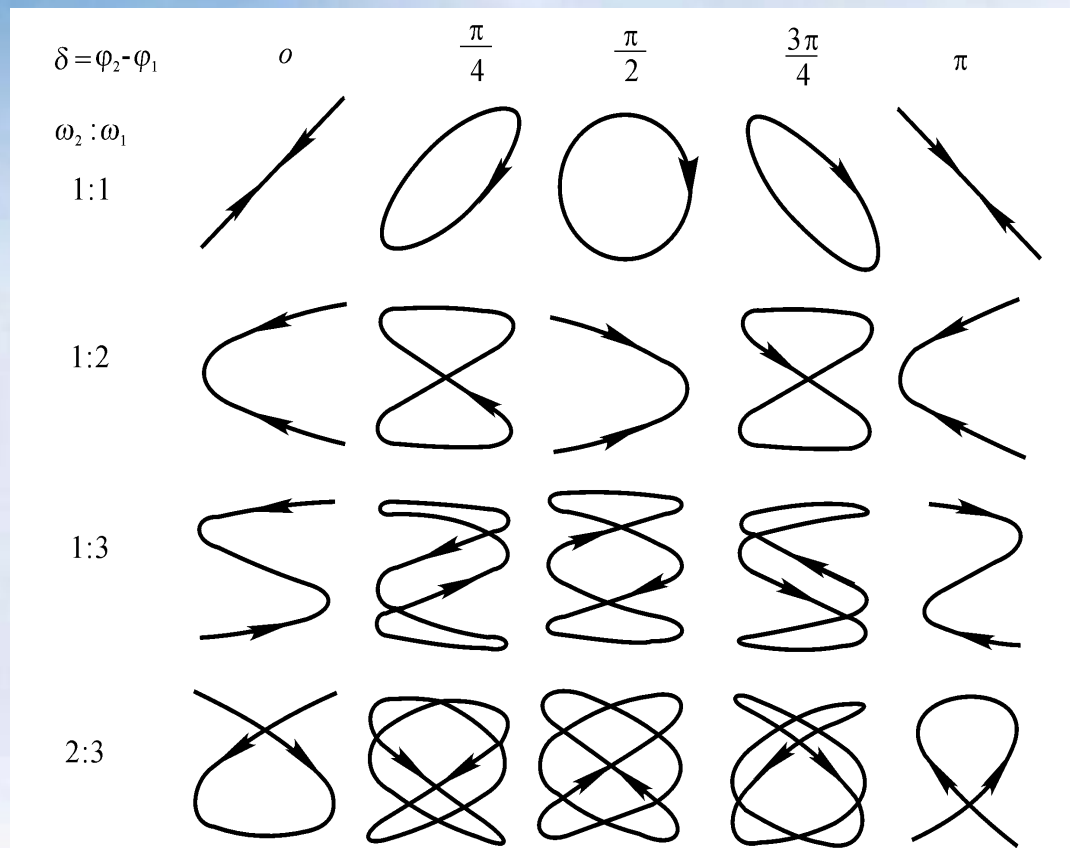
合成振动轨迹是椭圆

需要指出，与合成相反，一个直线简谐振动、匀速圆周运动或椭圆运动，都可分解为两个相互垂直的简谐振动。

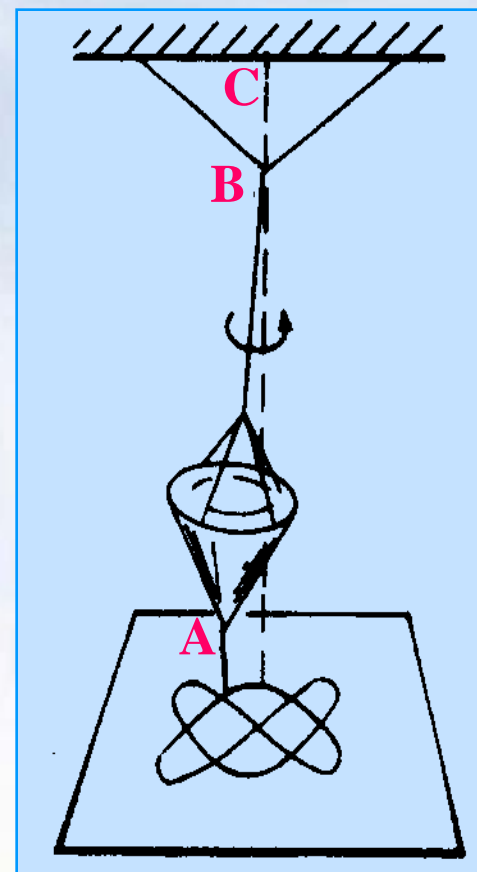


#### ④ 两相互垂直，不同频率的简谐振动的合成

1. 若 $\omega_1$ 与 $\omega_2$ 相差很小，图形不断变化。
2.  $\omega_2/\omega_1$ 有整数倍的关系。这些图形称为“李萨如图形”。



演示李萨如图形(Lissajou)图形的一个简单的实验装置—沙漏单摆。当单摆前后摆动时，摆长为AC，左右摆动时，摆长为AB，调节AC和AB的比率，可以得到不同的李萨如图形。



## 例题9

质量为 $m$ 的质点，同时参与互相垂直的两个振动，其振动方程分别为：

$$x = 0.06 \cos\left(\frac{\pi}{3}t + \frac{\pi}{3}\right) \text{m}, \quad y = 0.03 \cos\left(\frac{\pi}{3}t - \frac{\pi}{6}\right) \text{m}$$

试求：(1)质点的运动轨迹方程；(2)质点在任一位置时所受的作用力。

**解：**（1）由已知条件：

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

$$y = B \cos\left[\left(\frac{\pi}{3}t + \frac{\pi}{3}\right) - \frac{\pi}{2}\right] = B \sin\left(\frac{\pi}{3}t + \frac{\pi}{3}\right)$$

式中 $A=0.06\text{m}$ ， $B=0.03\text{m}$ ，两式平方后相加，  
得质点的轨迹方程

$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} = 1$$

即质点的运动轨迹为一椭圆。

(2) 因为  $t$  时刻质点的位矢为：

$$\begin{aligned}\vec{r} &= x\vec{i} + y\vec{j} \\ &= A\cos\left(\frac{\pi}{3}t + \frac{\pi}{3}\right)\vec{i} + B\sin\left(\frac{\pi}{3}t + \frac{\pi}{3}\right)\vec{j}\end{aligned}$$

所以：

$$\begin{aligned}\vec{a} &= \frac{d^2 \vec{r}}{dt^2} \\ &= -\omega^2 \left[ A \cos\left(\frac{\pi}{3}t + \frac{\pi}{3}\right) \vec{i} + B \sin\left(\frac{\pi}{3}t + \frac{\pi}{3}\right) \vec{j} \right] = -\omega^2 \vec{r}\end{aligned}$$

$$\vec{f} = m\vec{a} = -m\omega^2 \vec{r}$$

即质点在任一位置所受的作用力大小随  $r$  变化，方向始终指向原点。