

第一章 质点的运动

第二章 刚体的运动

第三章 机械振动及机械波

第四章 狭义相对论

# 第三章 机械振动及 机械波

1

## 3.1 机械振动

2

## 3.2 机械波

我们正青春年少

### 3.1 机械振动

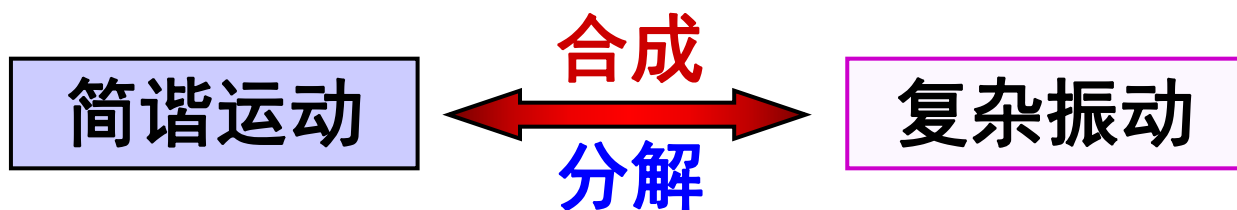
机械振动主要研究简谐振动的运动及合成规律，核心问题是通过解析法或旋转矢量法求解简谐振动的振动方程及合振动方程。



克里斯蒂安·惠更斯  
(1629.04.14-1695.07.08)

## 一、简谐振动

- (1) 只在与**位移或角位移**大小成正比、方向相反的**力或力矩**作用下所做的机械振动；
- (2) 简谐振动是一种**最简单、最基本**的机械振动；
- (3) 根据运动的**独立性**，任何一种机械振动都可以看成是若干个简谐振动的合成。



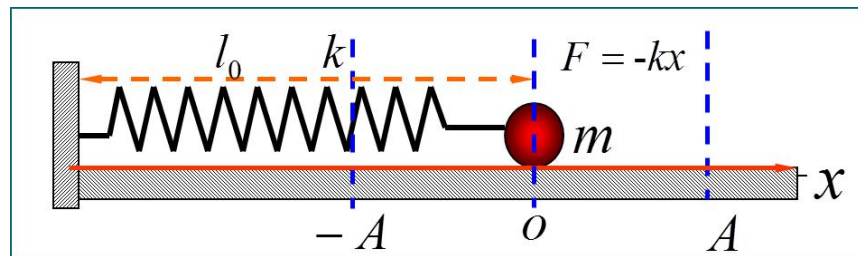
**自然界中，常见的机械振动有：**一切发声体、心脏跳动、海浪起伏、地震以及晶体中原子的振动等。

## 二、几种常见的简谐振动

### (1) 弹簧振子的振动

由胡克定律得  $F = -kx$

而  $F = ma = m \frac{d^2 x}{dt^2}$



$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{k}{m} x = 0 \quad \text{令} \quad \psi^2 = k/m$$

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \psi^2 x = 0$$

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

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

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

### 3.1.1 简谐振动

## 二、几种常见的简谐振动

### (1) 弹簧振子的振动

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

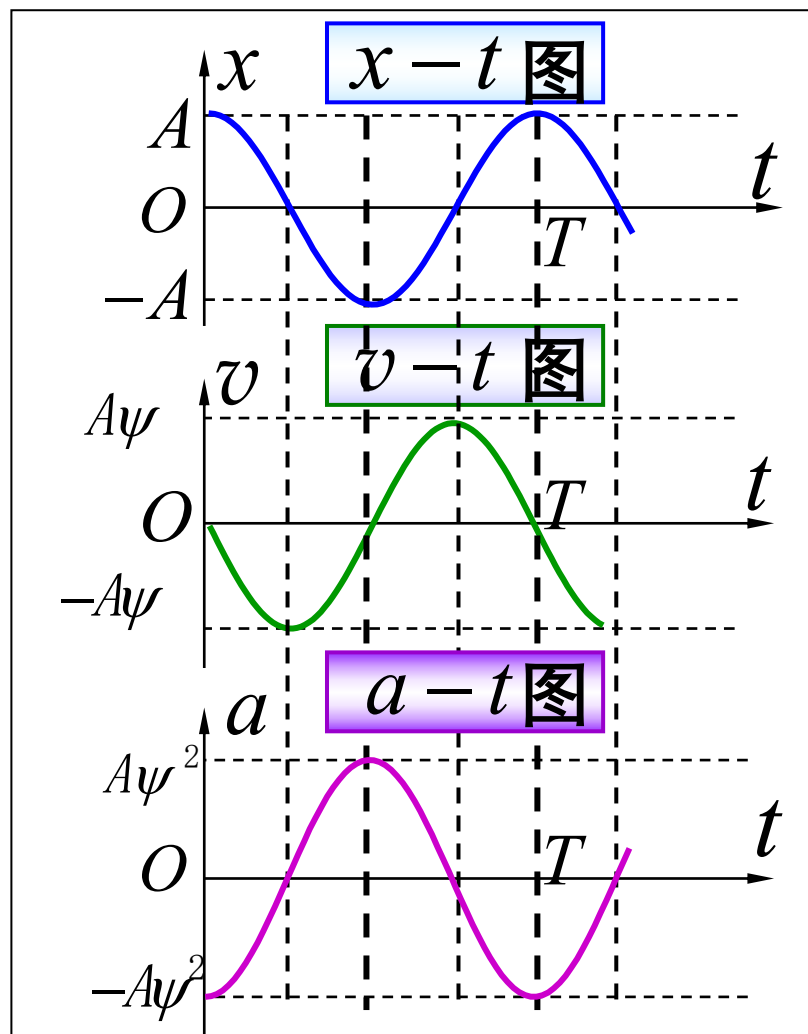
$$T = \frac{2\pi}{\omega} \quad \text{取} \quad \varphi = 0$$

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

$$= A\omega \cos(\psi t + \varphi + \frac{\pi}{2})$$

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

$$= A\psi^2 \cos(\psi t + \varphi + \pi)$$



## 二、几种常见的简谐振动

### (2) 单摆的小角度摆动

$$M = -mgl \sin \theta \approx -mgl \theta$$

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

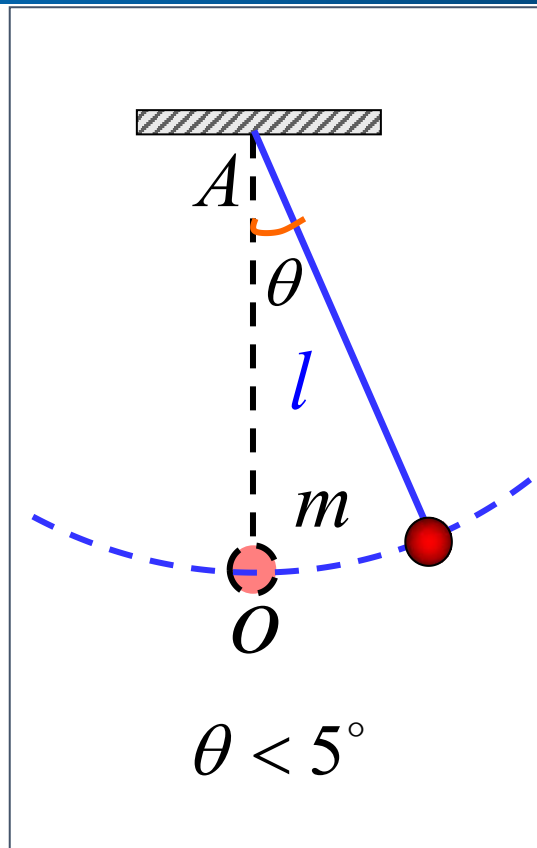
$$\frac{d^2 \theta}{dt^2} + \frac{g}{l} \theta = 0 \quad \text{令} \quad \psi^2 = \frac{g}{l}$$

$$\frac{d^2 \theta}{dt^2} + \psi^2 \theta = 0$$

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

$$\omega = \frac{d\theta}{dt} = -\theta_m \psi \sin(\psi t + \varphi)$$

$$\alpha = \frac{d^2 \theta}{dt^2} = -\theta_m \psi^2 \cos(\psi t + \varphi)$$



## 二、几种常见的简谐振动

### (3) 角简谐振子的转动

$$M = -k\theta$$

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

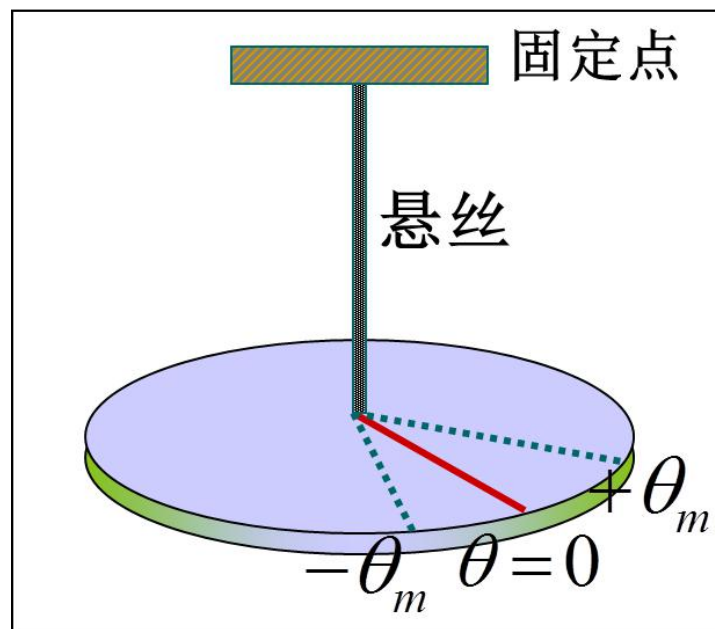
$$\frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{k}{J}\theta = 0 \quad \text{令 } \psi^2 = k/J$$

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} + \psi^2\theta = 0$$

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

$$\omega = \frac{d\theta}{dt} = -\theta_m \psi \sin(\psi t + \varphi)$$

$$\alpha = \frac{d^2\theta}{dt^2} = -\theta_m \psi^2 \cos(\psi t + \varphi)$$





## 三、振幅 周期 相位

### (1) 振幅

物体偏离平衡位置最大位移或角位移的绝对值，即

$A = |x_{\max}|$  或  $\theta_m = |\theta_{\max}|$ ，由物体的初始条件决定。

### (2) 周期和频率

物体发生一次全振动所经历的时间定义为周期，用 $T$ 表示，单位是 $s$ 。

物体单位时间内发生全振动的次数定义为频率，用 $\nu$ 表示，单位是 $Hz$ 。

$$T = \frac{1}{\nu}$$

## 三、振幅 周期 相位

### (2) 周期和频率

弹簧振子:  $T = \frac{2\pi}{\psi} = 2\pi \sqrt{\frac{m}{K}}$

$$\nu = \frac{1}{T} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{K}{m}}$$

单摆:  $T = \frac{2\pi}{\psi} = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$

$$\nu = \frac{1}{T} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{g}{l}}$$

角简谐振子:  $T = \frac{2\pi}{\psi} = 2\pi \sqrt{\frac{J}{k}}$

$$\nu = \frac{1}{T} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{J}}$$

周期和频率仅与**振动系统本身**的物理性质有关。

## 三、振幅 周期 相位

### (3) 相位 $\psi t + \varphi_0$

- 1) 相位是决定简谐振动**运动状态**的物理量；
- 2) 相位在  $0 \sim 2\pi$  内变化，质点**无相同**的运动状态；  
相差  $2k\pi$  ( $k$  为整数) 质点运动状态**全同(周期性)**；
- 3) **初相位**  $\varphi_0$  ( $t=0$ ) 描述质点**初始**时刻的运动状态；  
( $\varphi_0$  取  $[-\pi \rightarrow \pi]$  或  $[0 \rightarrow 2\pi]$ )
- 4) 相位可用于比较两个简谐振动之间在振动**步调上**  
**的差异**，两个简谐振动相位之差称为**相位差**。

## 三、振幅 周期 相位

### (4) 振幅和初相位的确定

弹簧振子:

$$\left\{ \begin{array}{l} x_0 = A \cos \varphi \\ v_0 = -\psi A \sin \varphi \end{array} \right. \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} A = \sqrt{x_0^2 + \frac{v_0^2}{\psi^2}} \\ \varphi = \arctan \frac{-v_0}{\psi x_0} \end{array} \right.$$

单摆和角简谐振子:

$$\left\{ \begin{array}{l} \theta_0 = \theta_m \cos \varphi \\ \omega_0 = -\psi \theta_m \sin \varphi \end{array} \right. \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} \theta_m = \sqrt{\theta_0^2 + \frac{\omega_0^2}{\psi^2}} \\ \varphi = \arctan \frac{-\omega_0}{\psi \theta_0} \end{array} \right.$$

### 3.1.1 简谐振动

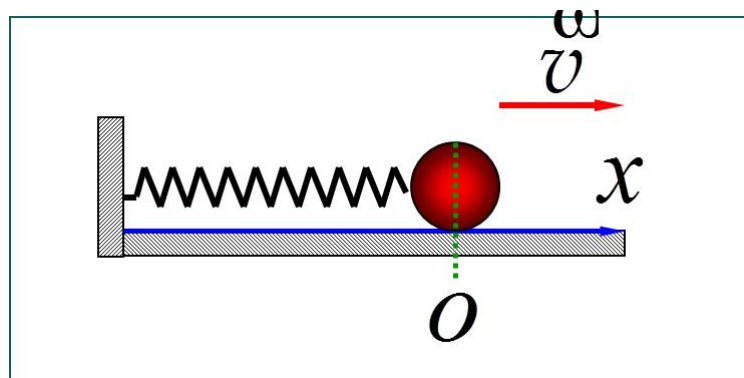
**例** 已知弹簧振子的振幅和角频率分别为  $A$  和  $\psi$ ，当  $t = 0$  时， $x = 0$ ， $v > 0$ ，求该弹簧振子的振动方程。

**解：** 由已知条件得

$$\begin{cases} A \cos \varphi = 0 \\ v_0 = -A \psi \sin \varphi > 0 \end{cases}$$

$$\varphi = -\frac{\pi}{2}$$

则该弹簧振子的振动方程为： $x = A \cos(\psi t - \frac{\pi}{2})$



### 3.1.1 简谐振动

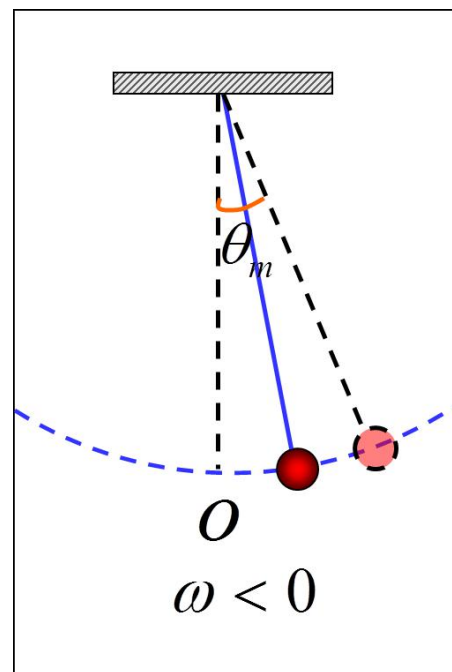
**例** 对于绳长为  $L$  大小可以忽略不计的单摆,  $t = 0$  时刻  $\theta = \frac{1}{2}\theta_m$ ,  $\omega L < 0$ , 求该单摆的振动方程。

**解:** 由已知条件得

$$\left\{ \begin{array}{l} \theta_m \cos \varphi = \frac{1}{2} \theta_m \\ \omega = -\psi \theta_m \sin \varphi < 0 \end{array} \right.$$

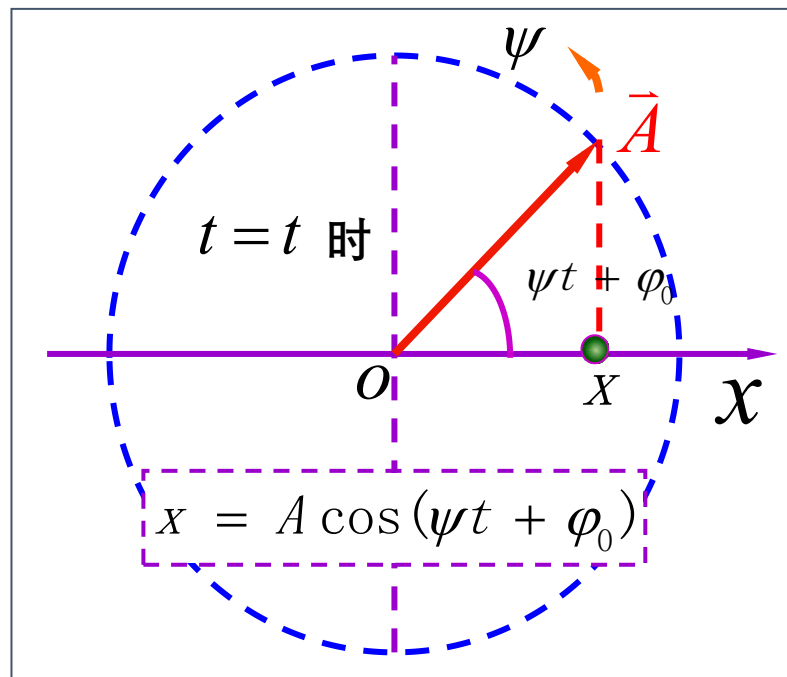
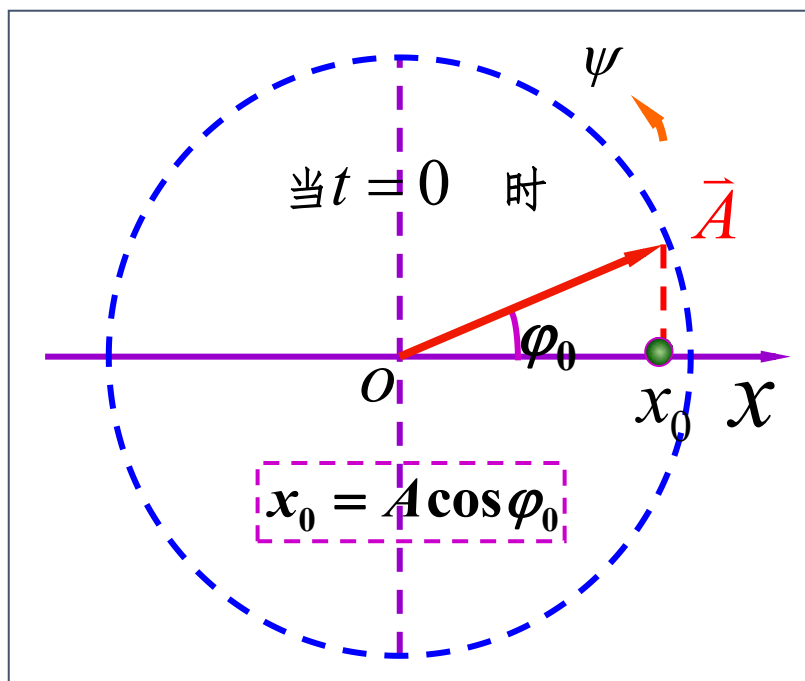
$$\varphi = \frac{\pi}{3}$$

则该单摆振动方程为:  $\theta = \theta_m \cos(\sqrt{\frac{g}{L}}t + \frac{\pi}{3})$



### 3.1.2 旋转矢量

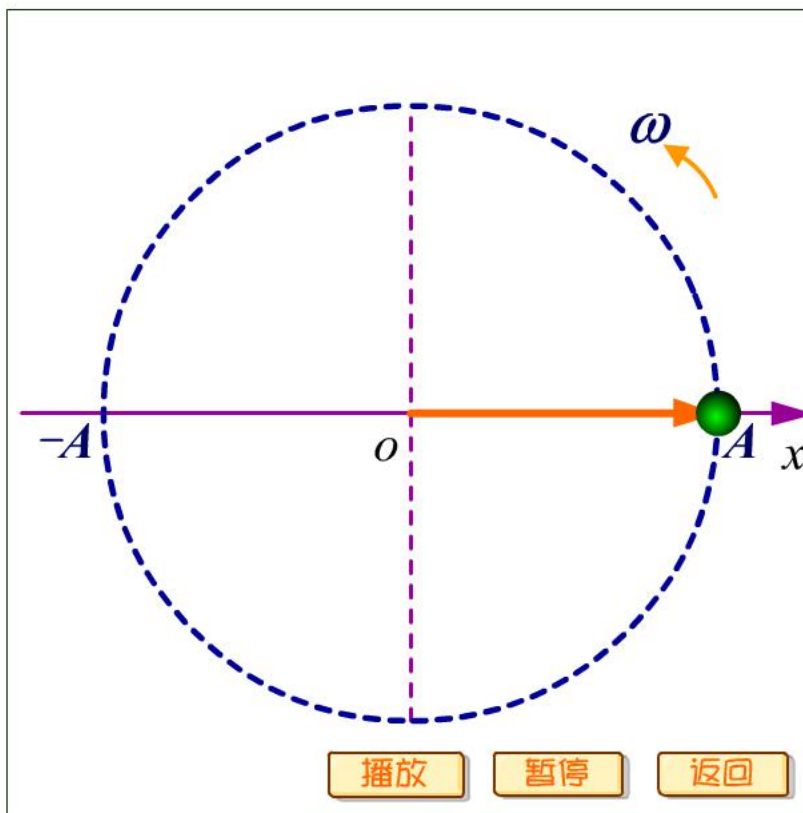
通过引入**旋转矢量**可以形象的描述简谐振动的运动规律。



以  $O$  为原点旋转矢量  $\vec{A}$  的端点在  $x$  轴上的投影点的运动为简谐运动。

旋转矢量的  
的  $\vec{A}$  端点  
在  $x$  轴上  
的投影点  
的运动为  
简谐运动。

$$x = A \cos(\psi t + \varphi_0)$$





### 3.1.2 旋转矢量

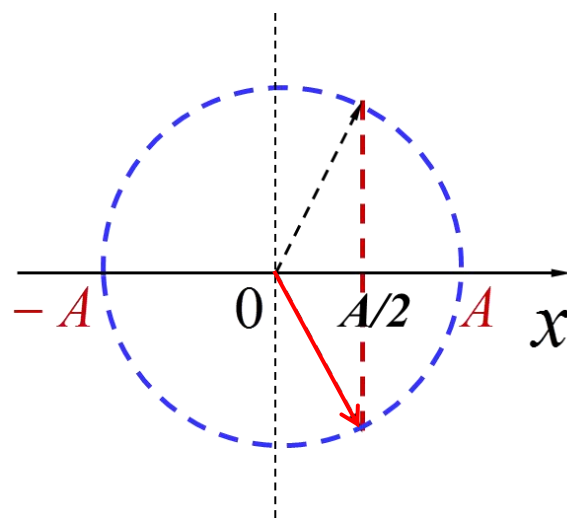
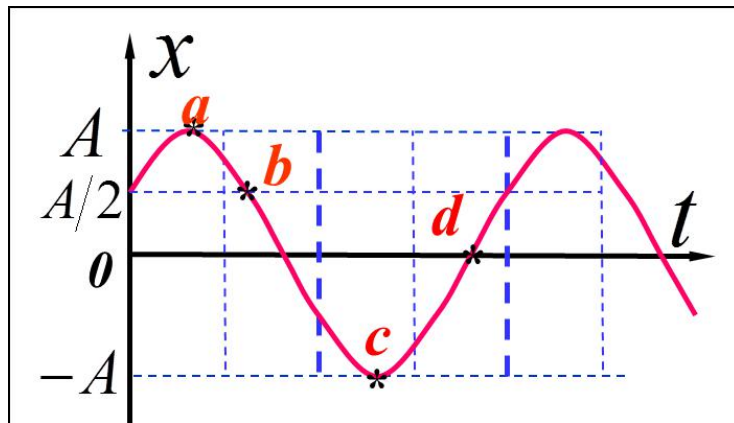
**例** 已知简谐振动的振幅  $A$  和周期  $T$ ，试求：（1）简谐振动方程；（2）到达  $a$ 、 $b$ 、 $c$ 、 $d$  点运动状态所需的时间。

**解：**（1）由旋转矢量法得

$$\varphi = -\frac{\pi}{3}$$

代入  $x = A \cos(\psi t + \varphi)$  得：

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



### 3.1.2 旋转矢量

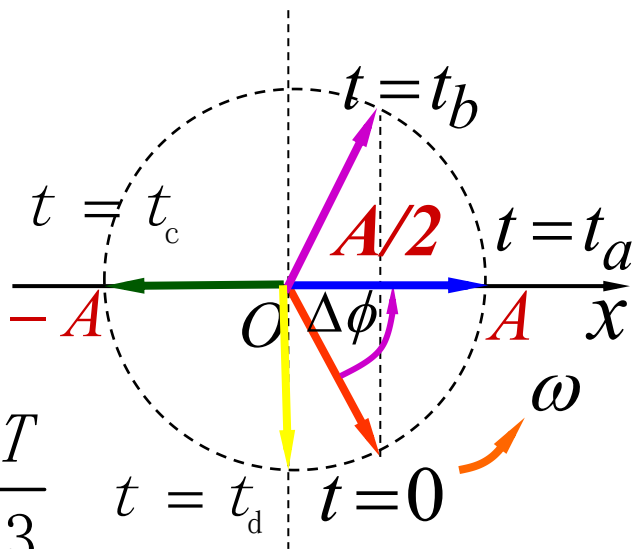
(2) 由旋转矢量法得

$$\Delta\varphi_a = 0 - \left(-\frac{\pi}{3}\right) = \frac{\pi}{3} \quad t_a = \frac{\Delta\varphi_a}{2\pi} T = \frac{T}{6}$$

$$\Delta\varphi_b = \frac{\pi}{3} - \left(-\frac{\pi}{3}\right) = \frac{2\pi}{3} \quad t_b = \frac{\Delta\varphi_b}{2\pi} T = \frac{T}{3}$$

$$\Delta\varphi_c = \pi - \left(-\frac{\pi}{3}\right) = \frac{4\pi}{3} \quad t_c = \frac{\Delta\varphi_c}{2\pi} T = \frac{2}{3} T$$

$$\Delta\varphi_d = \frac{3\pi}{2} - \left(-\frac{\pi}{3}\right) = \frac{11\pi}{6} \quad t_d = \frac{\Delta\varphi_d}{2\pi} T = \frac{11}{12} T$$



## 一、弹簧振子

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

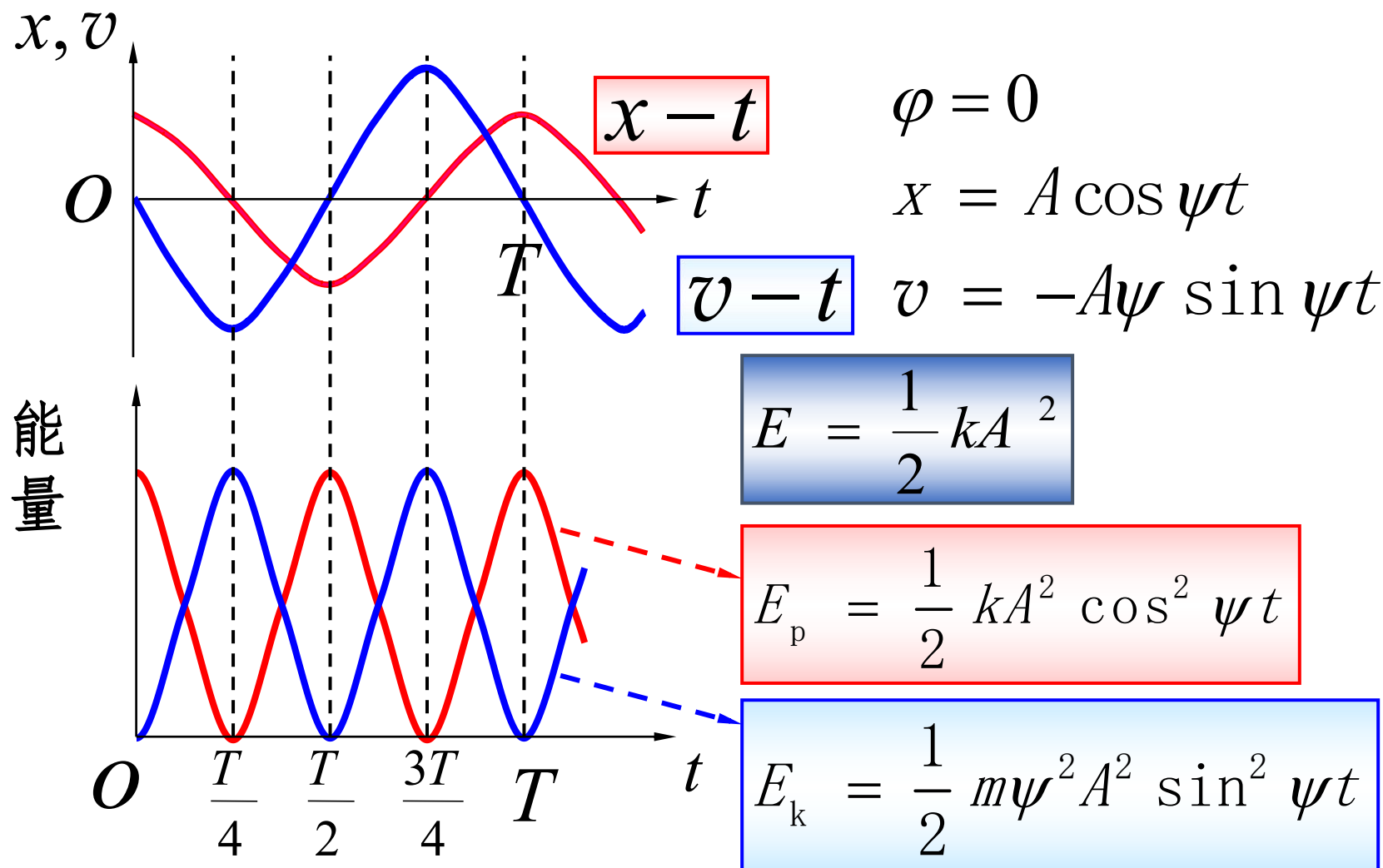
$$E_p = \frac{1}{2}kx^2 = \frac{1}{2}kA^2 \cos^2(\omega t + \varphi)$$

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

弹簧振子系统只有**保守力**弹性力做功，实现动能和势能的相互转化，而**机械能**始终保持**守恒**。

### 3.1.3 简谐振动的能量

#### 一、弹簧振子



## 二、角简谐振子

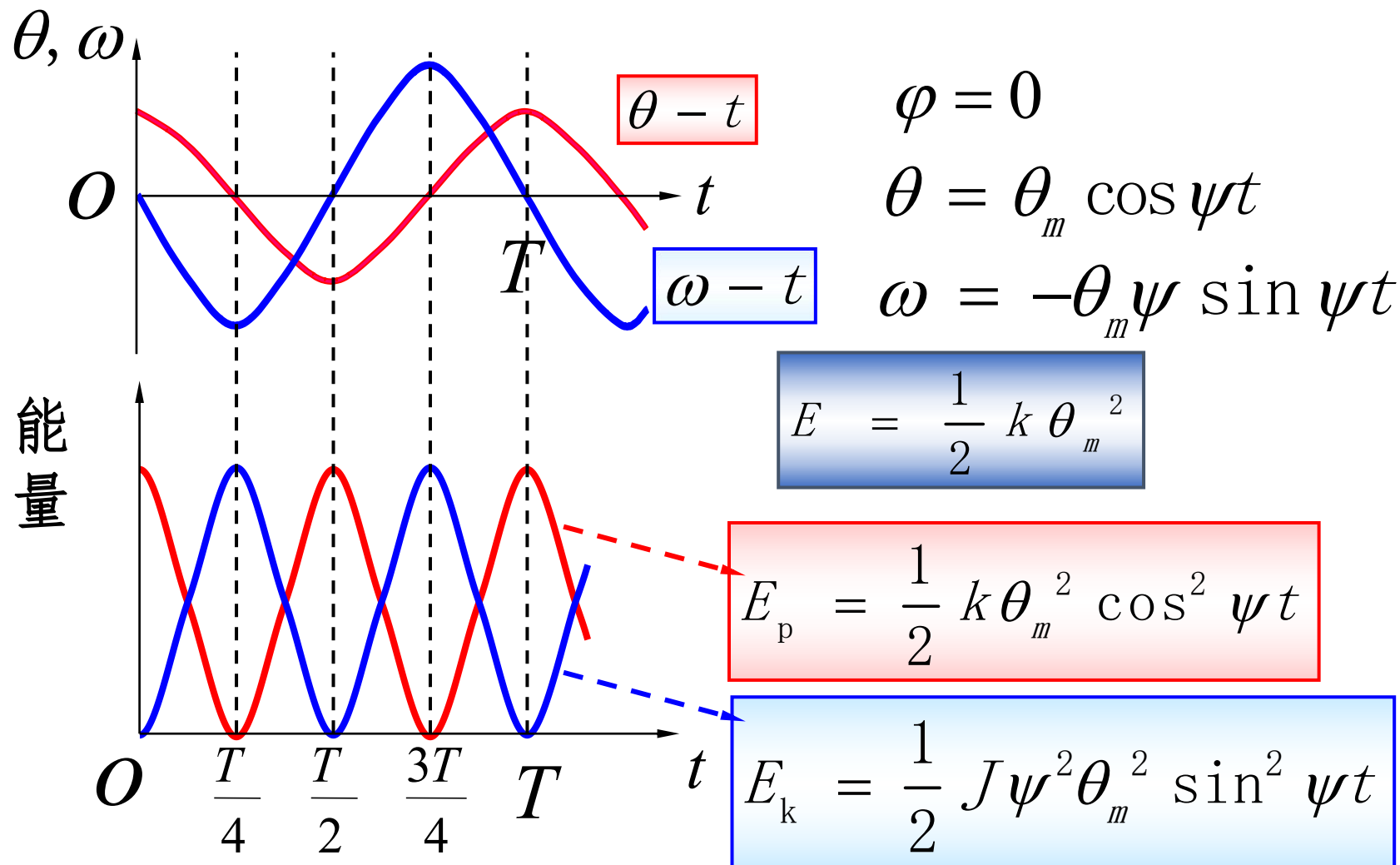
$$E_k = \frac{1}{2} J \omega^2 = \frac{1}{2} J \theta_{\max}^2 \psi^2 \sin^2(\psi t + \varphi) = \frac{1}{2} k \theta_{\max}^2 \sin^2(\psi t + \varphi)$$

$$E_p = \frac{1}{2} k \theta^2 = \frac{1}{2} k \theta_{\max}^2 \cos^2(\psi t + \varphi)$$

$$E = E_k + E_p = \frac{1}{2} J \omega^2 + \frac{1}{2} k \theta^2 = \frac{1}{2} k \theta_{\max}^2 \sin^2(\psi t + \varphi) + \frac{1}{2} k \theta_{\max}^2 \cos^2(\psi t + \varphi) = \frac{1}{2} k \theta_{\max}^2$$

角简谐振子系统只有**保守力**弹性力做功，实现动能和势能的相互转化，而**机械能**始终保持**守恒**。

## 二、角简谐振子



### 3.1.3 简谐振动的能量

**例** 质量为  $0.5\text{kg}$  的物体，以振幅  $2.0 \times 10^{-2}\text{m}$  作简谐振动，其最大加速度为  $8.0\text{m} \cdot \text{s}^{-2}$ ，试求：（1）振动周期；（2）机械能；（3）动能和势能相等的位置。

**解：**（1）由  $a_{\max} = A\psi^2$

$$\psi = \sqrt{\frac{a_{\max}}{A}} = 20\text{s}^{-1} \quad T = \frac{2\pi}{\psi} = 0.314\text{s}$$

$$(2) \quad E = \frac{1}{2} kA^2 = \frac{1}{2} m\psi^2 A^2 = 4 \times 10^{-2} \text{J}$$

$$(3) \quad E_p = \frac{1}{2} kx^2 = \frac{1}{2} m\psi^2 x^2 = 2 \times 10^{-2} \text{J} \quad x = \pm 0.0141\text{m}$$

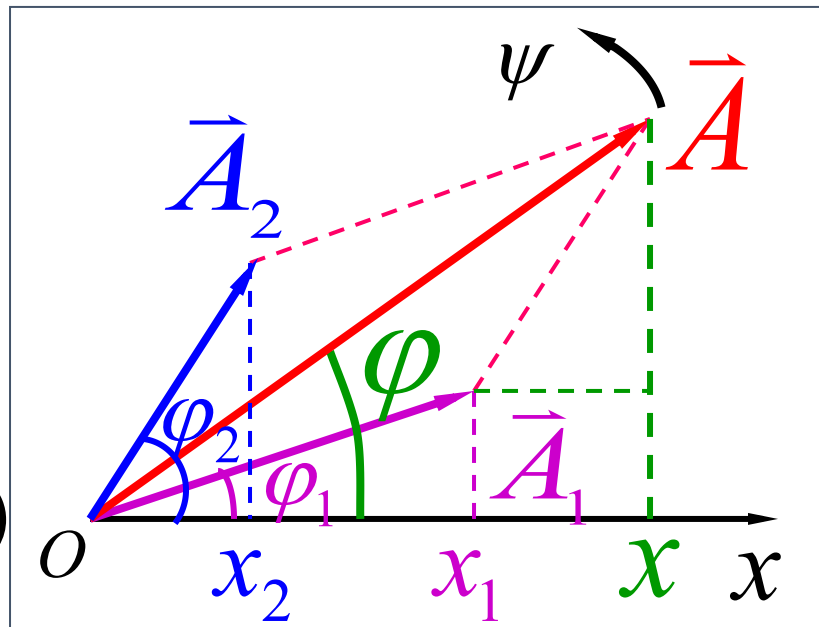
### 3.1.4 一维简谐振动的合成

#### 一、两个同方向同频率简谐振动的合成

$$x_1 = A_1 \cos(\psi t + \varphi_1)$$

$$x_2 = A_2 \cos(\psi t + \varphi_2)$$

$$x = x_1 + x_2 = A \cos(\psi t + \varphi)$$



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

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

两个同方向同频率简谐运动合成后仍为简谐振动



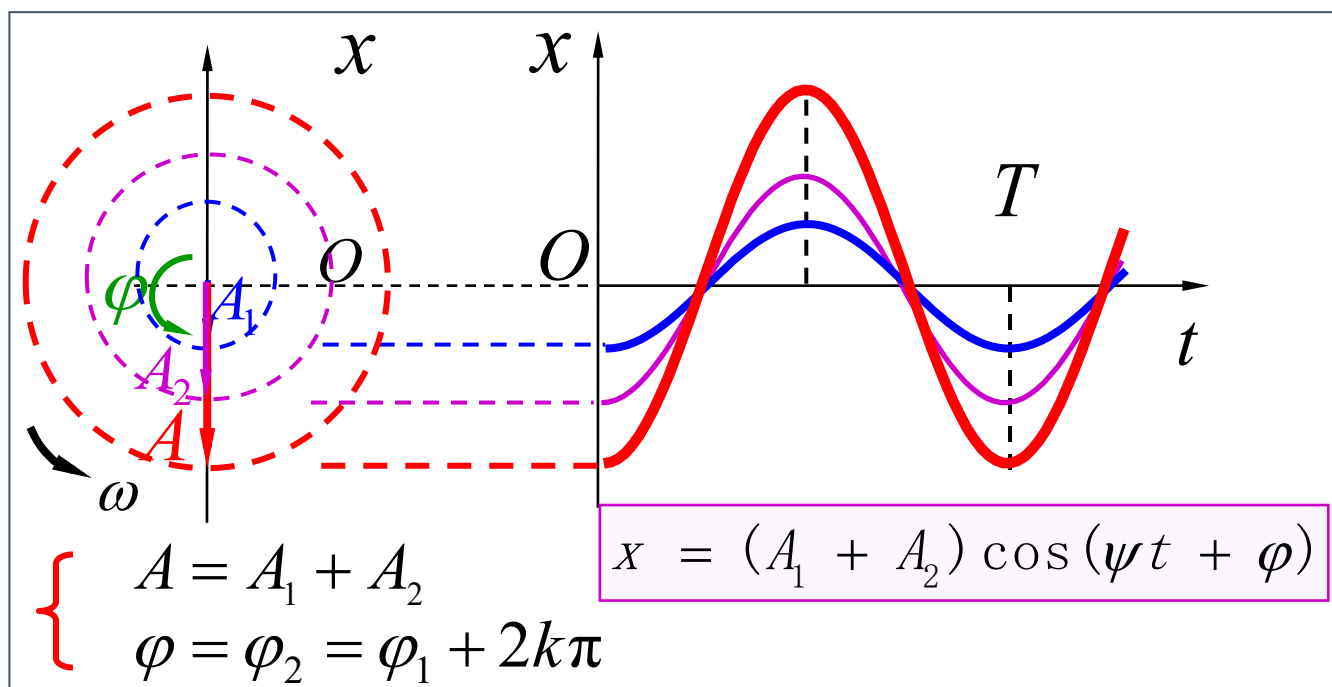
### 3.1.4 一维简谐振动的合成

## 一、两个同方向同频率简谐振动的合成

讨 论

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

(1) 相位差  $\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = 2k\pi$  ( $k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ )



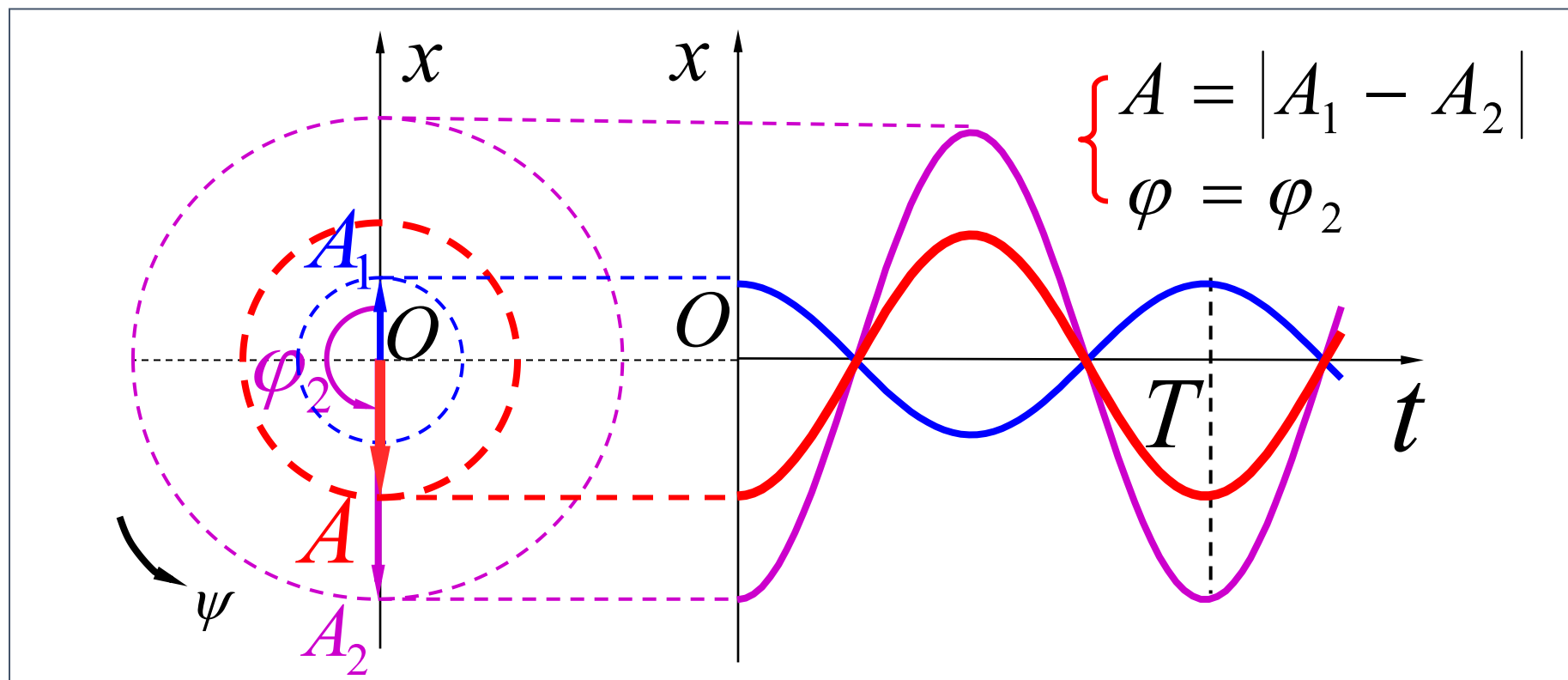
### 3.1.4 一维简谐振动的合成

讨 论

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

(2) 相位差  $\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = (2k+1)\pi \quad (k = 0, \pm 1, \dots)$

$$x = (A_2 - A_1) \cos(\psi t + \varphi_2)$$



### 3.1.4 一维简谐振动的合成

#### 讨 论

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

(1) 相位差  $\Delta\varphi = 2k\pi \quad (k = 0, \pm 1, \dots)$

$$A = A_1 + A_2$$

相互加强

(2) 相位差  $\Delta\varphi = (2k + 1)\pi \quad (k = 0, \pm 1, \dots)$

$$A = |A_1 - A_2|$$

相互减弱

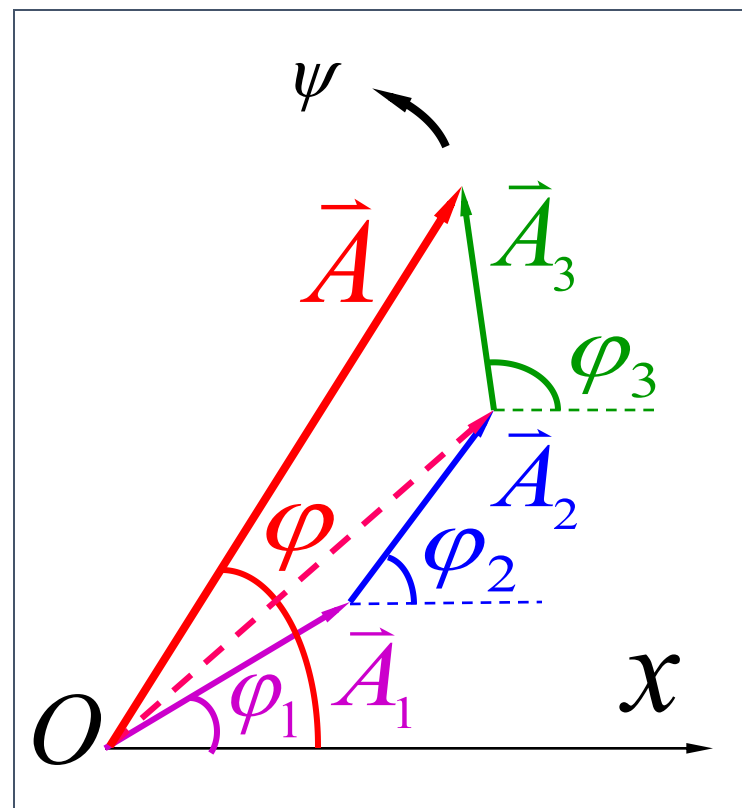
(3) 一般情况  $A_1 + A_2 > A > |A_1 - A_2|$

## 二、多个同方向同频率简谐振动的合成

$$\left\{ \begin{array}{l} x_1 = A_1 \cos(\psi t + \varphi_1) \\ x_2 = A_2 \cos(\psi t + \varphi_2) \\ \dots\dots\dots \\ x_n = A_n \cos(\psi t + \varphi_n) \end{array} \right.$$

$$x = x_1 + x_2 + \dots + x_n$$

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



多个同方向同频率简谐运动合成仍为简谐运动

### 3.1.4 一维简谐振动的合成

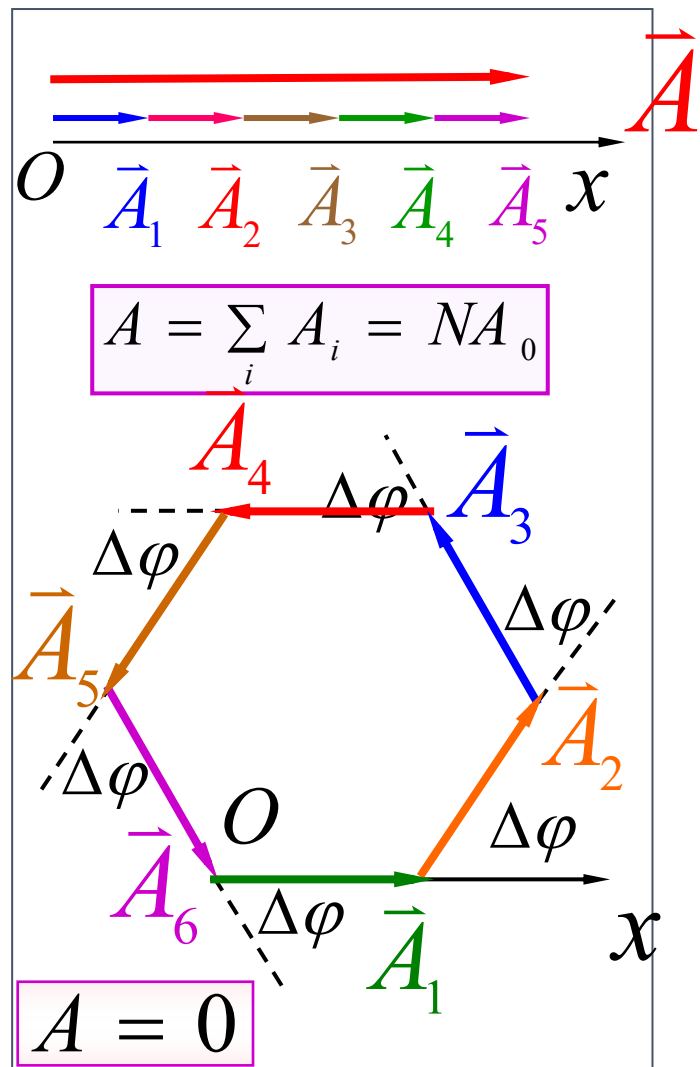
## 二、多个同方向同频率简谐振动的合成

$$\left\{ \begin{array}{l} x_1 = A_0 \cos \psi t \\ x_2 = A_0 \cos (\psi t + \Delta \varphi) \\ x_3 = A_0 \cos (\psi t + 2\Delta \varphi) \\ \dots \dots \dots \\ x_N = A_0 \cos [\psi t + (N - 1)\Delta \varphi] \end{array} \right.$$

(1)  $\Delta \varphi = 2k\pi$   
( $k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$ )

(2)  $N \Delta \varphi = 2k'\pi$   
( $k' \neq kN, k' = \pm 1, \pm 2, \dots$ )

讨论



我们正青春年少

## 三、两个同方向不同频率简谐振动的合成

### (1) 解析法

$$\begin{cases} x_1 = A_1 \cos \psi_1 t = A_1 \cos 2\pi \nu_1 t \\ x_2 = A_2 \cos \psi_2 t = A_2 \cos 2\pi \nu_2 t \end{cases}$$

$$x = x_1 + x_2 = A_1 \cos 2\pi \nu_1 t + A_2 \cos 2\pi \nu_2 t$$

$$x = \left( 2 A_1 \cos 2\pi \frac{\nu_2 - \nu_1}{2} t \right) \cos 2\pi \frac{\nu_2 + \nu_1}{2} t$$

振幅部分

合振动频率

## 三、两个同方向不同频率简谐振动的合成

### (1) 解析法

$$x = \left( 2 A_1 \cos 2\pi \frac{\nu_2 - \nu_1}{2} t \right) \cos 2\pi \frac{\nu_2 + \nu_1}{2} t$$

振幅部分

合振动频率

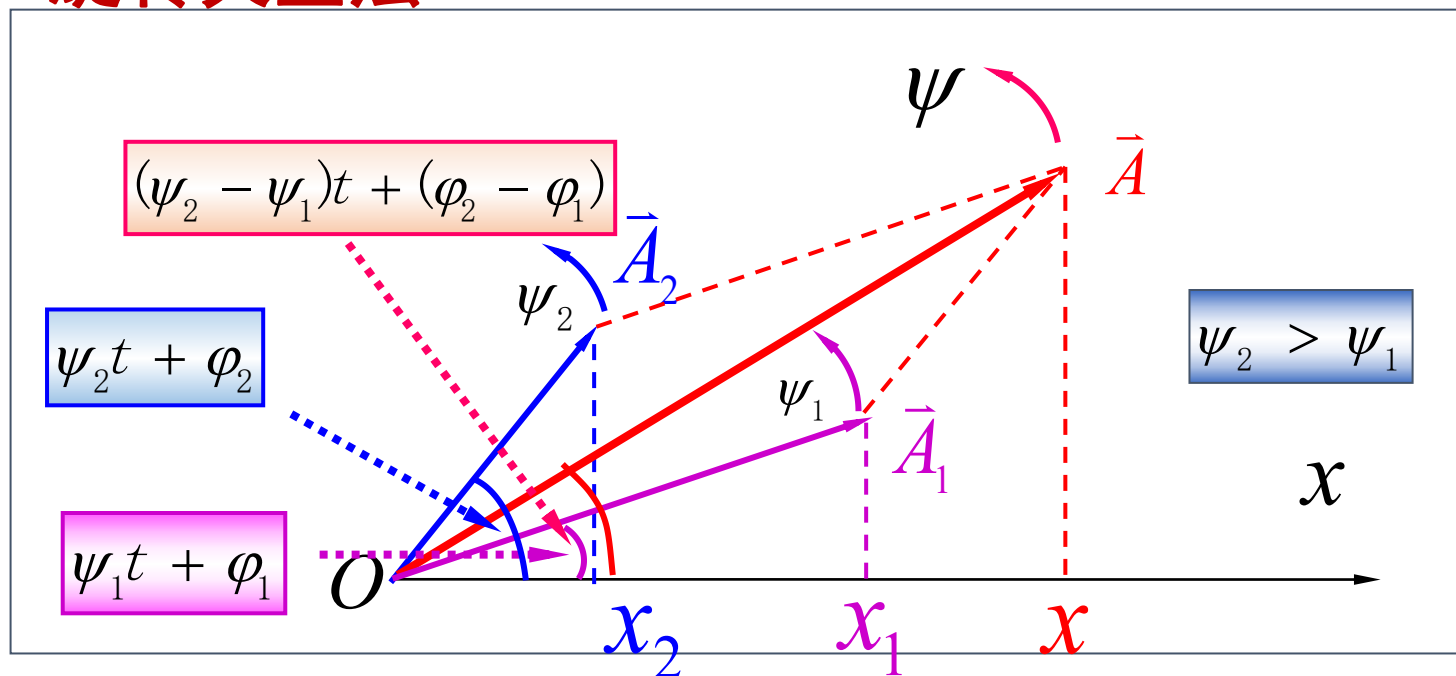
$$\left\{ \begin{array}{l} \text{振动频率} \\ \text{振幅} \end{array} \right. \quad \begin{array}{l} \nu = (\nu_1 + \nu_2)/2 \\ A = \left| 2 A_1 \cos 2\pi \frac{\nu_2 - \nu_1}{2} t \right| \end{array} \quad \left\{ \begin{array}{l} A_{\max} = 2 A_1 \\ A_{\min} = 0 \end{array} \right.$$

$$\nu = \nu_2 - \nu_1$$

拍频 (振幅变化的频率)

## 三、两个同方向不同频率简谐振动的合成

### (2) 旋转矢量法



$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos \Delta\varphi} \quad \varphi_1 = \varphi_2 = 0$$

$$\Delta\varphi = 2\pi(\nu_2 - \nu_1)t$$



## 三、两个同方向不同频率简谐振动的合成

### (2) 旋转矢量法

$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos \Delta\varphi}$$

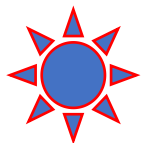
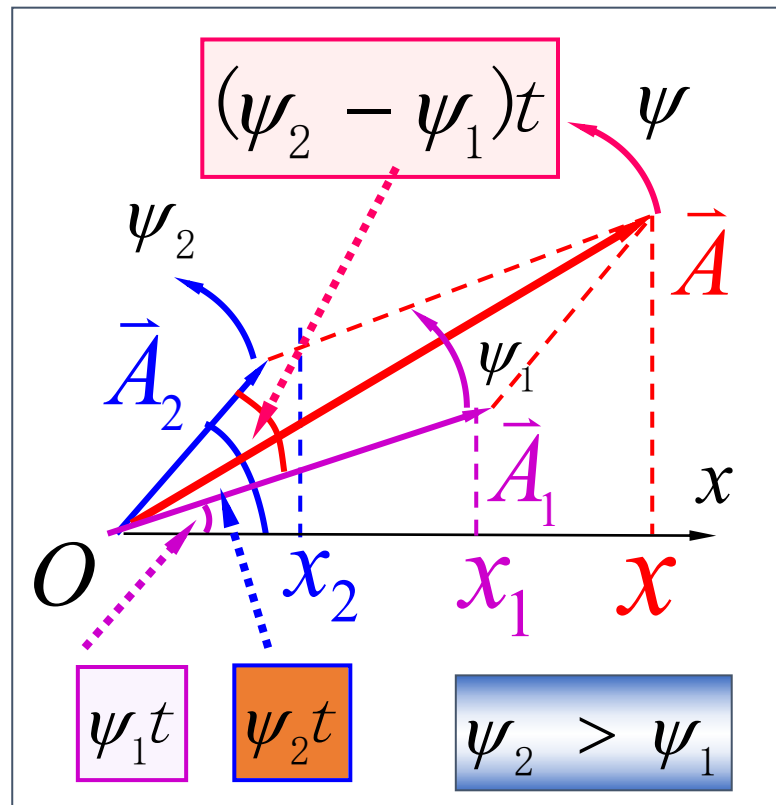
$$\Delta\varphi = (\psi_2 - \psi_1)t$$

$$A = A_1 \sqrt{2(1 + \cos \Delta\varphi)}$$

$$= \left| 2A_1 \cos \left( \frac{\psi_2 - \psi_1}{2} t \right) \right|$$

拍频

$$\nu = \nu_2 - \nu_1$$



拍现象在声学和无线电技术中有广泛应用。

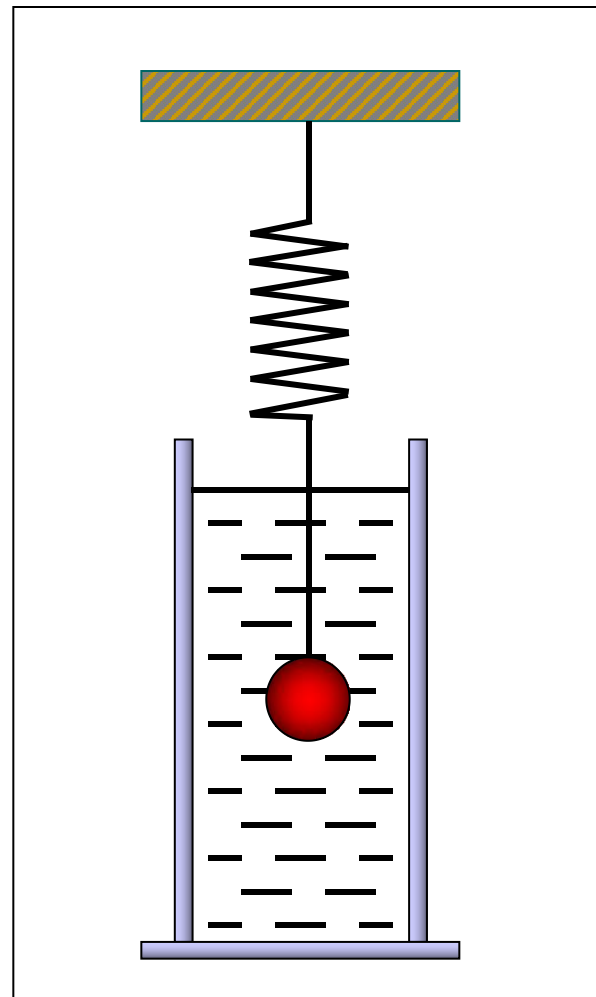
我们正青春年少

## 一、阻尼振动

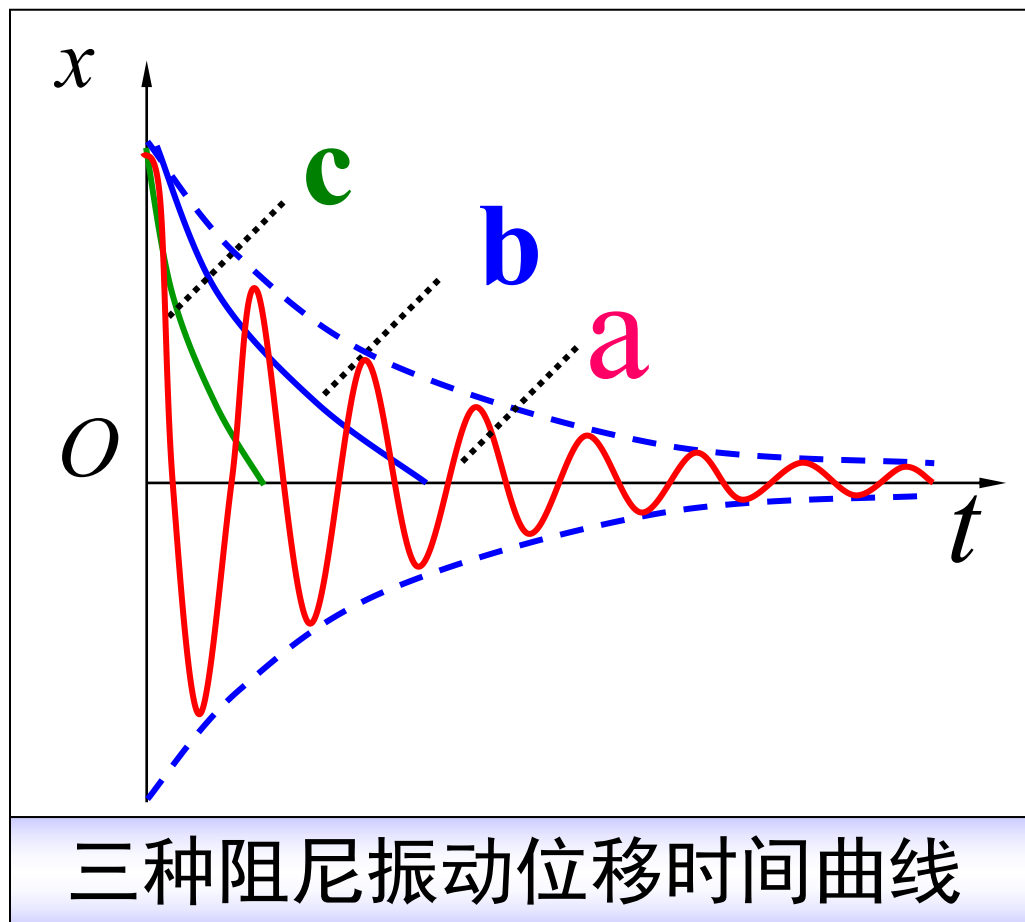
振动物体不受任何阻力的影响，只在回复力作用下所作的振动，称为**无阻尼自由振动**。

在回复力和阻力共同作用下的振动称为**阻尼振动**。

**阻尼：**消耗振动系统能量的原因。



## 一、阻尼振动

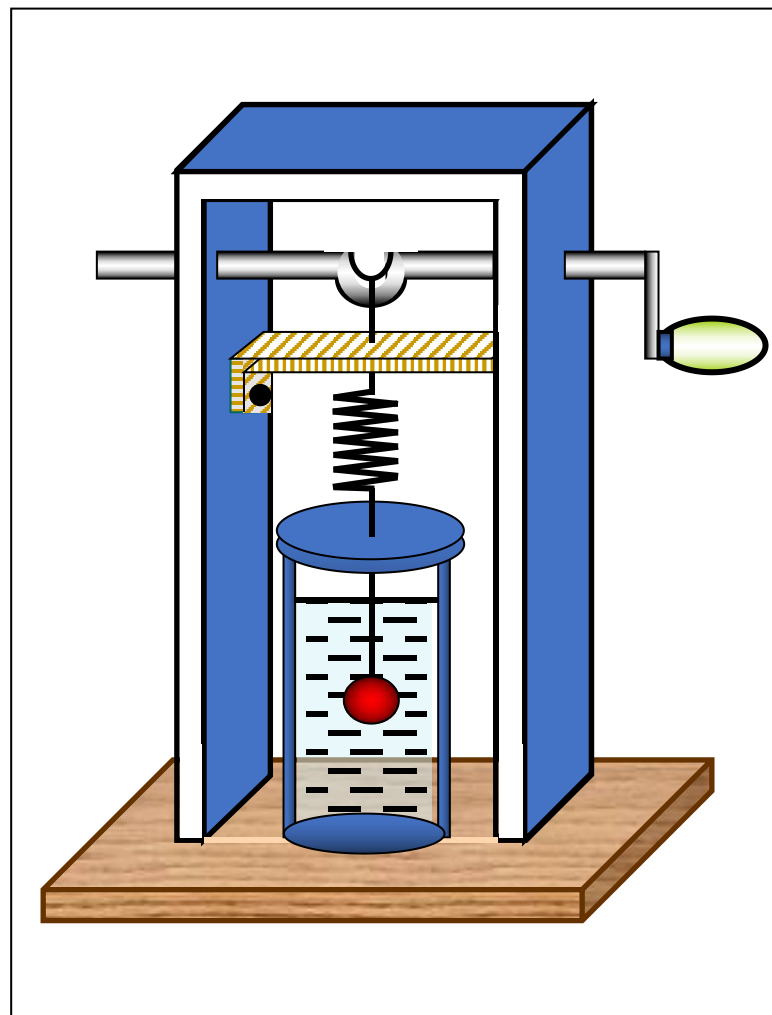


a — 欠阻尼   b — 过阻尼   c — 临界阻尼

## 二、受迫振动

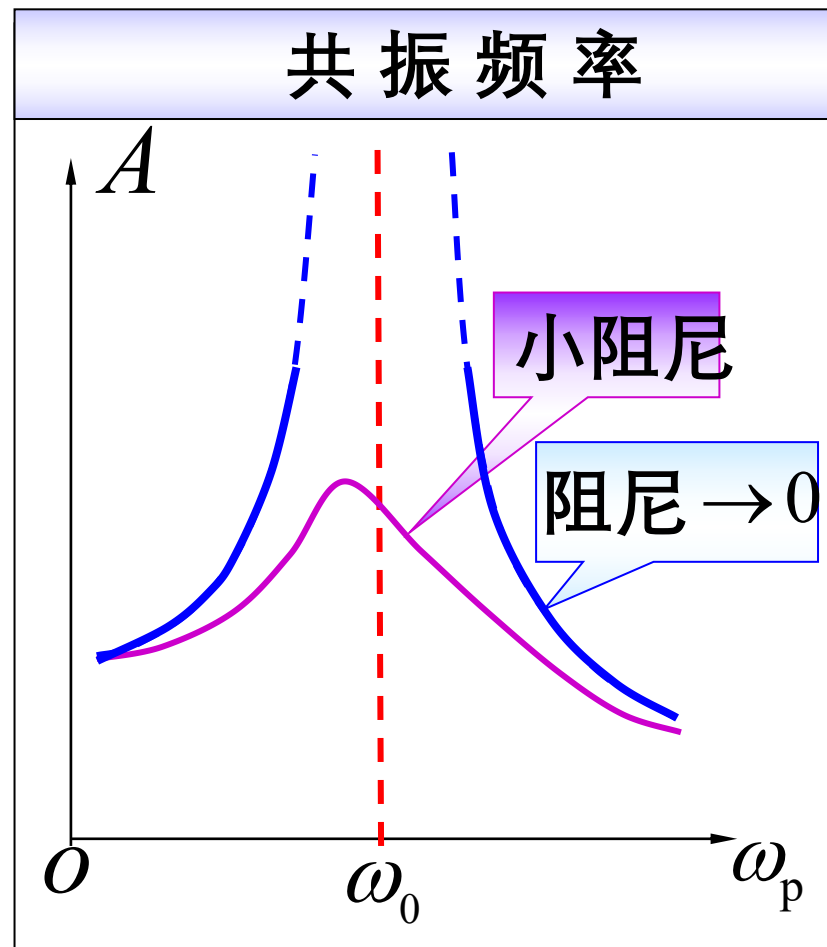
系统在周期性外力作用下所进行的振动叫**受迫振动**(如扬声器中纸盆的振动、机器运转时引起基座的振动)。

当受迫振动达到稳定后，振动的**振幅**保持稳定**不变**。



### 三、共振

当周期性外力的频率与振子的固有频率接近时，振子振幅显著增加，在某一频率时振子的振幅达到最大，这一现象称为共振现象，达到共振时的频率称为共振频率。



当阻尼趋于零时，共振频率等于系统的固有频率。