



第7章 振动

北京邮电大学
理学院物理系

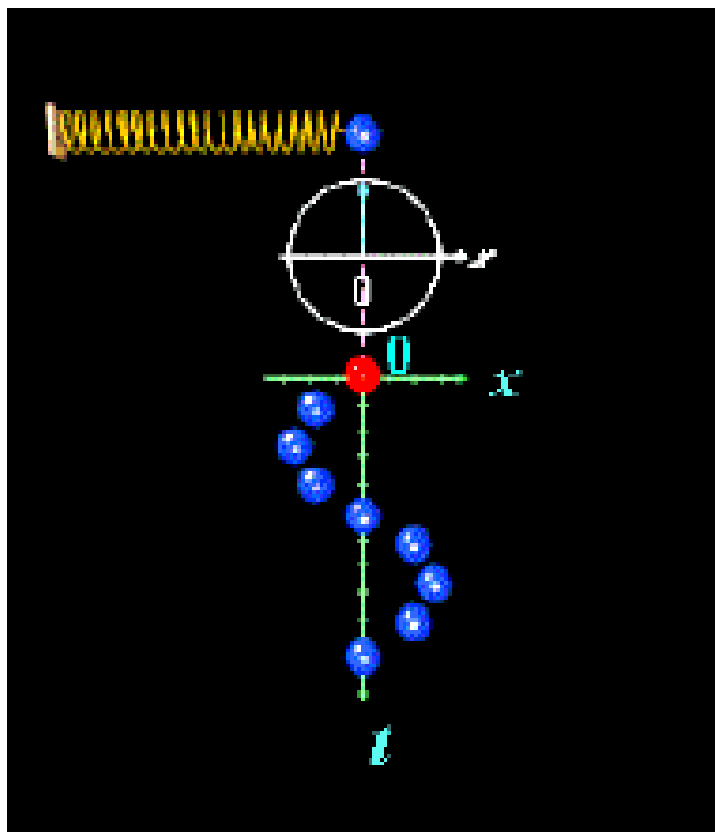
本章内容

§ 1 简谐振动

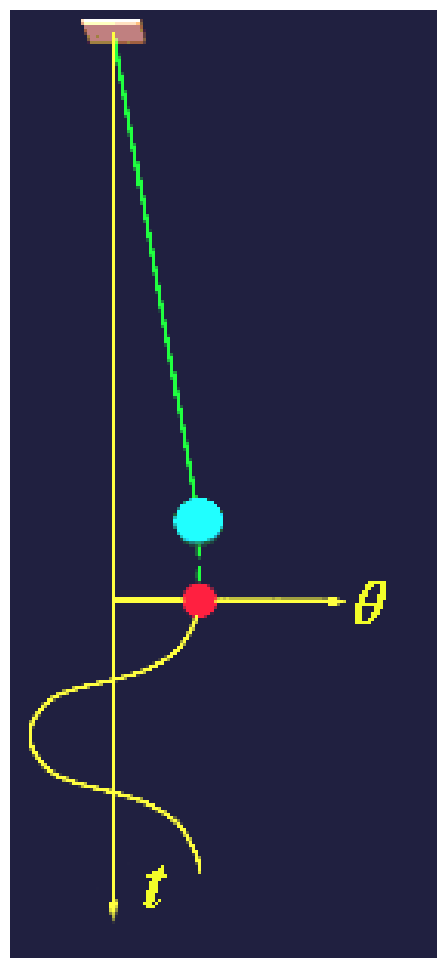
§ 2 描述简谐振动的特征量

§ 3 简谐振动的旋转矢量法

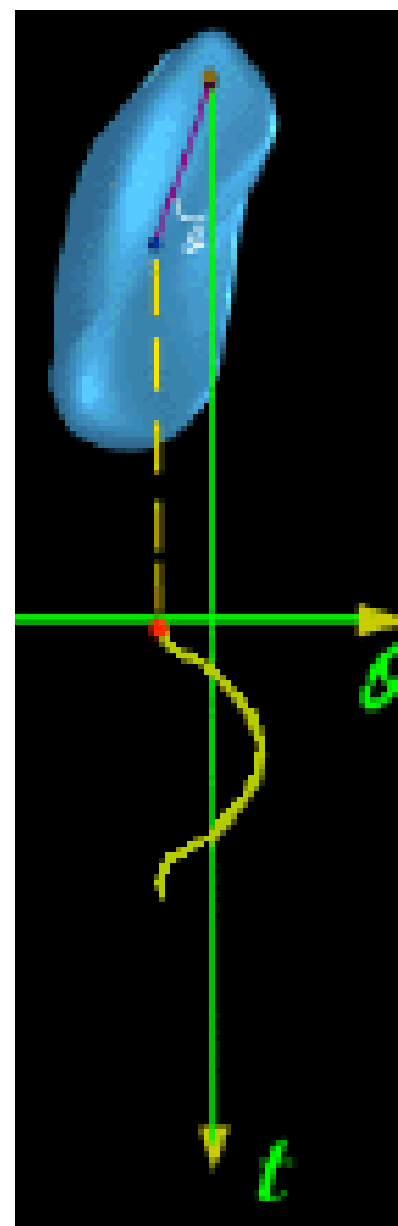
§ 4 简谐振动的合成



彈簧振子



單擺

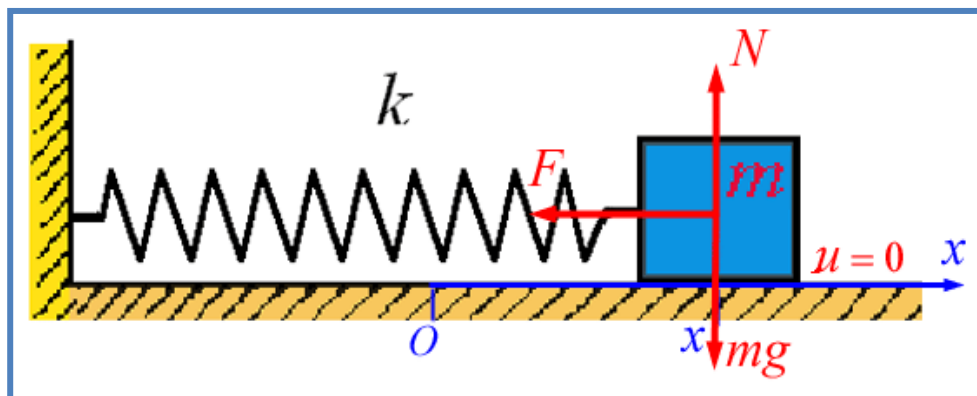


復擺

§ 1 简谐振动

1. 理想模型：弹簧振子

光滑平面上弹簧振子的小振幅自由振动



轻弹簧 k + 刚体 m (平动~质点)

↓
弹性

↓
惯性

回复力 $F = -kx$ (平衡位置为坐标原点)

2. 运动方程

$$\begin{array}{l} F = -kx \\ F = ma = m \frac{d^2 x}{dt^2} \end{array} \rightarrow \frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{k}{m} x = 0$$

$$\text{令 } \omega = \sqrt{\frac{k}{m}} \quad \text{得: } \frac{d^2 x}{dt^2} + \omega^2 x = 0 \quad *$$

求解*得运动方程的微分通解: $x = A \cos(\omega t + \varphi_0)$
积分常数

若某物理量满足*, 则其运动方程可用时间 t 的正余弦函数形式描述, 该物理量的变化称为简谐振动。

3. 位置 x , 速度 $\frac{dx}{dt}$, 加速度 $\frac{d^2x}{dt^2}$

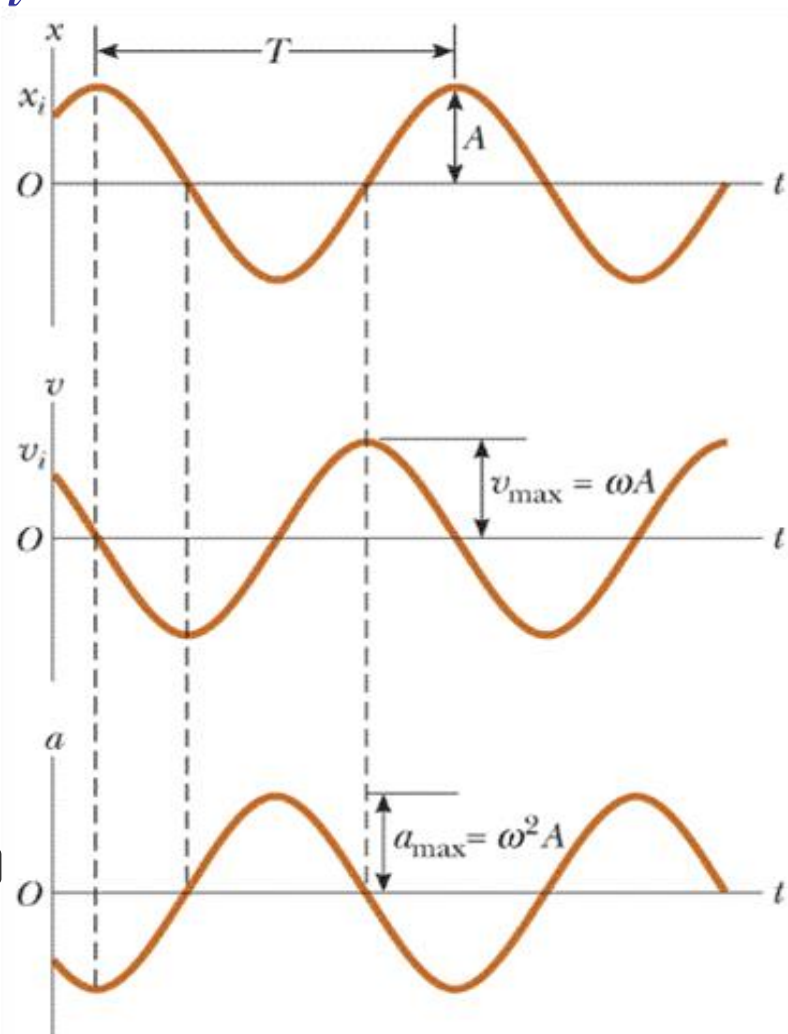
由

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

得

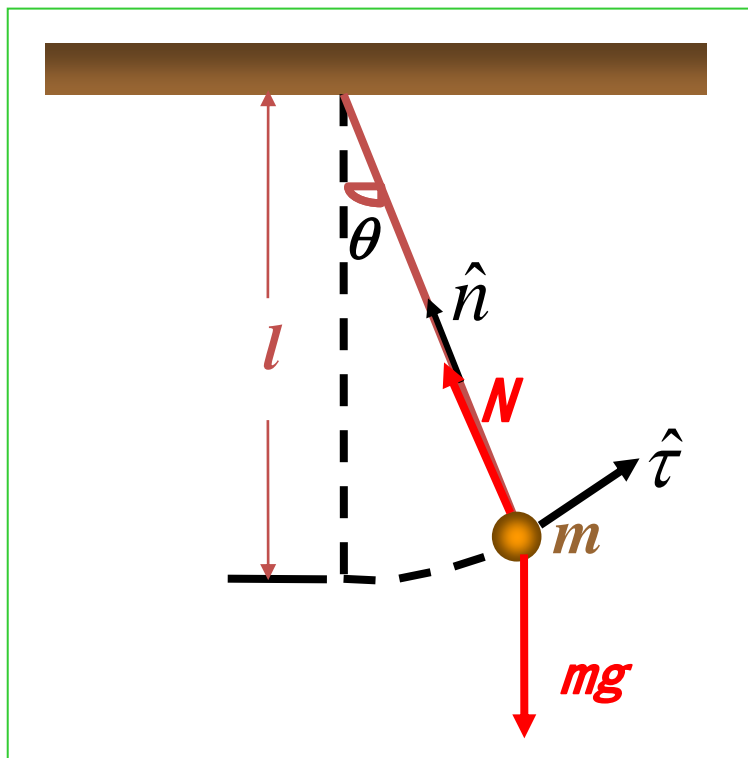
$$v = \frac{dx}{dt} = -A\omega \sin(\omega t + \varphi_0)$$

$$a = \frac{d^2x}{dt^2} = -A\omega^2 \cos(\omega t + \varphi_0)$$



结论: 弹簧振子的速度和加速度均随时间周期性变化

例 单摆 质量集中于小球上，不计悬线质量，在运动过程中忽略空气阻力。



建立如图 **自然坐标**

受力分析如图

取逆时针为 θ 张角正向

切向运动方程：

$$F_{\tau} = -ma_{\tau} = -ml\beta$$

$$F_{\tau} = mg \sin \theta$$

$$\beta = \ddot{\theta}$$

得

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

当 θ 很小时 $\sin \theta \approx \theta$

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

其中 $\omega^2 = \frac{g}{l}$

弹簧振子与单摆的比较

	弹簧振子	单摆（小角度）
受力	$F = -kx$	$F_{\tau} = -mg \sin \theta \approx -mg\theta$
动力学方程	$\frac{d^2x}{dt^2} + \omega^2 x = 0$	$\frac{d^2\theta}{dt^2} + \omega^2 \theta = 0$
运动学方程	$x = A \cos(\omega t + \varphi_0)$	$\theta = \theta_{\max} \cos(\omega t + \varphi_0)$
振动量	位移	角位移

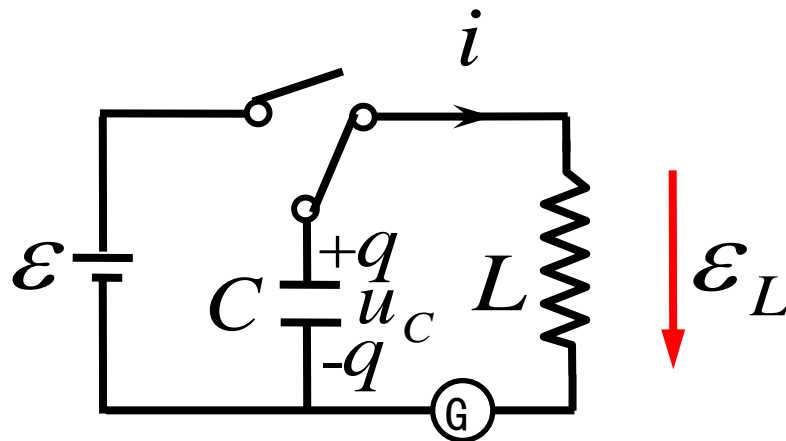
例 LC振荡电路 非力学的简谐振动

由基尔霍夫回路电压方程，忽略电流计和导线的电阻。

$$-\varepsilon_L - U_C = 0$$

$$\therefore U_C = \frac{q_C}{C}, i = -\frac{dq}{dt}$$

$$\varepsilon_L = -L \frac{di}{dt} = L \frac{d^2 q}{dt^2}$$



$$\therefore -L \frac{d^2 q}{dt^2} - \frac{q_C}{C} = 0 \quad \text{即} \quad \frac{d^2 q}{dt^2} + \frac{q}{LC} = 0,$$

$$\text{令 } \omega^2 = \frac{1}{LC} \Rightarrow \begin{cases} q = q_0 \cos(\omega t + \varphi) \\ i = -\frac{dq}{dt} = \omega q_0 \sin(\omega t + \varphi) \end{cases}$$

—— 描述LC振荡电路的微分方程也是非线性微分方程

结论 简谐振动的判据

1) 微分方程:
$$\frac{d^2\Psi}{dt^2} + \omega^2\Psi = 0$$

2) 运动方程:
$$\Psi = A \cos(\omega t + \varphi_0)$$

以上1)、2)中任一条成立即可定义为简谐振动。其中 Ψ 可表示位移、速度、加速度、电流、电量、电场强度、磁感应强度等物理量。

3) 受力特征: 合外力 (或合外力矩)

$$F = -k\Psi$$

F —回复力 (弹性力或准弹性力)

k —劲度系数或刚度系数

在机械振动中, 以上1)、2)、3)中任一条成立即可定义为简谐振动。

例. 如图所示, 一轻质弹簧, 上端固定, 下端系一质量为 m 的小球, 如果给小球一初速度 \vec{v}_0 , 试判断此系统是否作简谐振动 (忽略空气阻力)

解: 以小球受力平衡位置为坐标原点, 竖直向下建立一维坐标系, 如图所示。

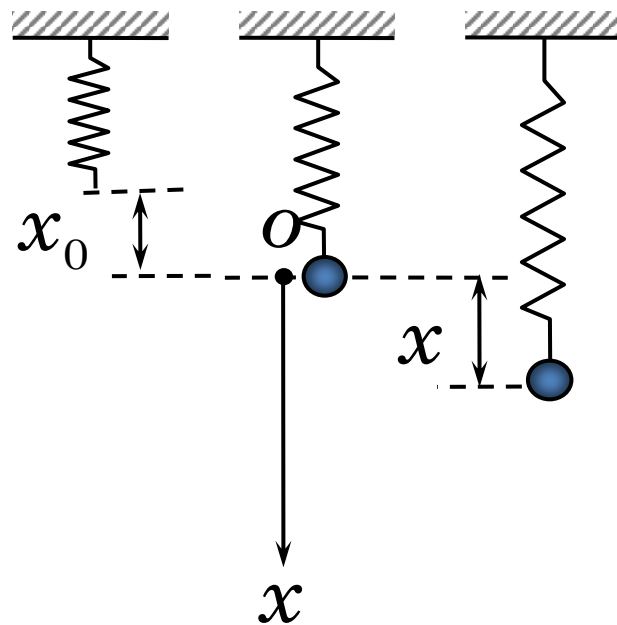
设平衡位置弹簧伸长 x_0

$$mg = kx_0$$

在任意位置 x 处, 合力为:

$$F = mg - k(x_0 + x) = -kx$$

物体受回复力作用, 作谐振动。



例 考虑一个正方体浮块在水面起伏振荡，忽略水的阻力和水面的起伏，浮块不会没于水中，也不会离开水面，试分析浮块运动状况。

设小浮块偏离平衡位置位移为 x ，向上为正

平衡位置处: $f_{\text{浮}} = \rho g l^2 h_0 = mg$

偏离 x 后: $f_{\text{浮}} = \rho g l^2 (h_0 - x)$

合外力: $F = f_{\text{浮}} - mg = -\rho g l^2 x$

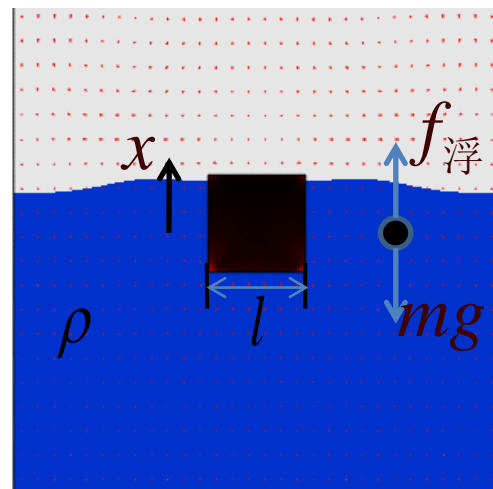
线性回复力



简谐振动

$$k = \rho g l^2$$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{\rho g l^2}}$$



§ 2 描述简谐振动的特征量

1. 角频率 ω

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

例：简谐振子 $\omega = \sqrt{k/m}$

是由系统本身决定的常数，与初始条件无关（固有角频率）

ω 的物理意义：描述谐振运动的快慢

周期 $T = \frac{2\pi}{\omega}$

频率 $\nu = \frac{1}{T} = \frac{\omega}{2\pi}$

2. 振幅 : A $A = |x_{\max}|$

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

表示振动的范围（强弱），由初始条件决定。

以弹簧振子为例

$$\text{由} \quad \begin{cases} x = A \cos(\omega t + \varphi_0) \\ v = -A \omega \sin(\omega t + \varphi_0) \end{cases}$$

在 $t = 0$ 时刻的值 —— 即初始条件

$$\begin{cases} x_0 = A \cos \varphi_0 \\ v_0 = -A \omega \sin \varphi_0 \end{cases}$$

解得

$$A = \sqrt{x_0^2 + \frac{v_0^2}{\omega^2}} = \sqrt{x^2 + \frac{v^2}{\omega^2}}$$

▲ 3. 相位 $\omega t + \varphi_0$ 和初相位 φ_0

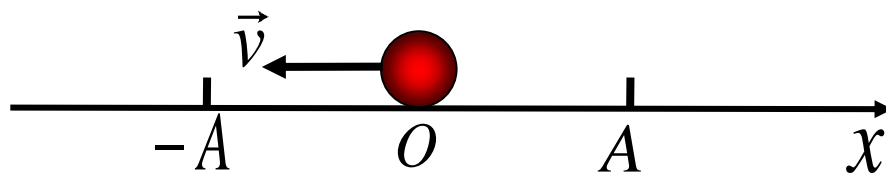
$$x(t) = A \cos(\omega t + \varphi_0)$$

相位是描述振动状态的物理量

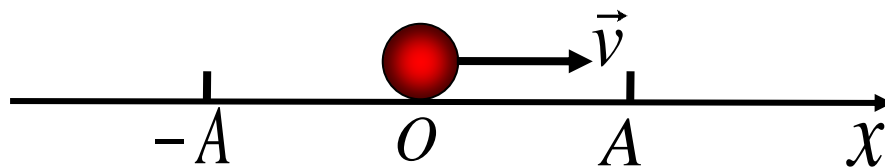
1) $(\omega t + \varphi_0)$ 与状态参量 x , v 有一一对应的关系

$$x = A \cos(\omega t + \varphi_0); \quad v = -A\omega \sin(\omega t + \varphi_0)$$

例: $\omega t_1 + \varphi_0 = \frac{\pi}{2} \Rightarrow x = 0 \quad v = -A\omega$



$\omega t_2 + \varphi_0 = \frac{3\pi}{2} \Rightarrow x = 0 \quad v = A\omega$



$$x = A \cos(\omega t + \varphi_0); \quad v = -A \omega \sin(\omega t + \varphi_0)$$

- 2) $(\omega t + \varphi_0)$ 每变化 2π 的整数倍, x 、 v 重复原来的值 (回到原状态), 最能直观、方便地反映出谐振动的周期性特征。

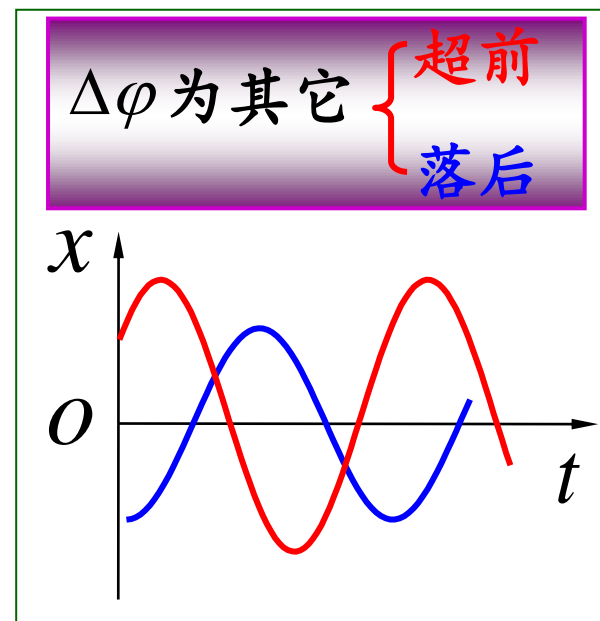
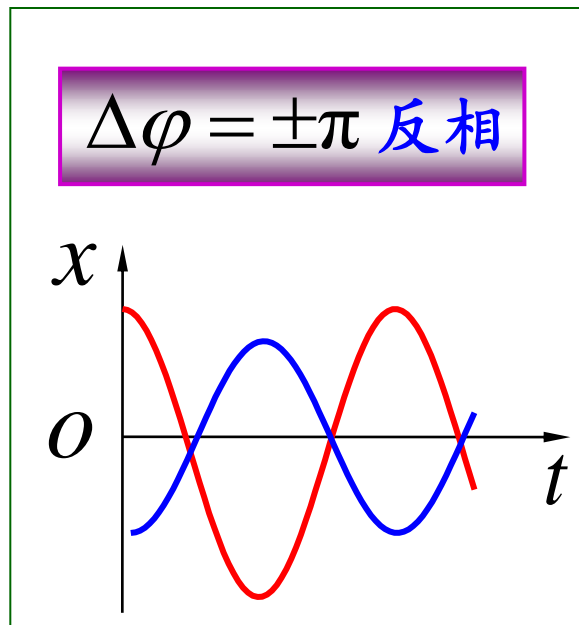
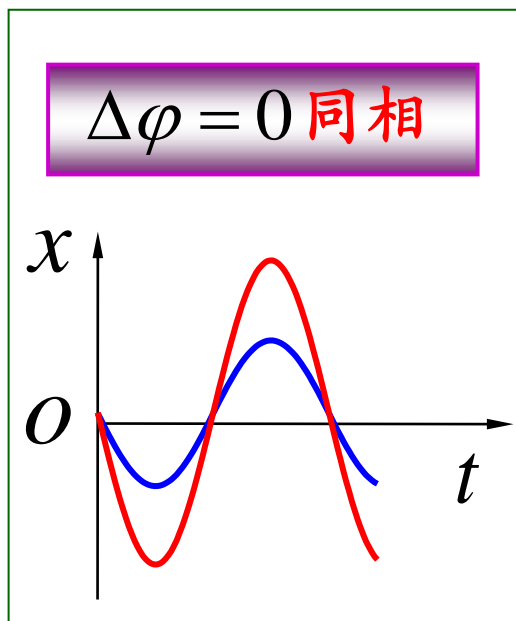
- 3) 可用以方便地比较同频率谐振动的步调

$$x_1 = A_1 \cos(\omega_1 t + \varphi_{01})$$

$$x_2 = A_2 \cos(\omega_2 t + \varphi_{02})$$

相位差 $\Delta\varphi = (\omega_2 t + \varphi_{02}) - (\omega_1 t + \varphi_{01})$

当 $\omega_1 = \omega_2$ 时, $\Delta\varphi = \varphi_{02} - \varphi_{01}$

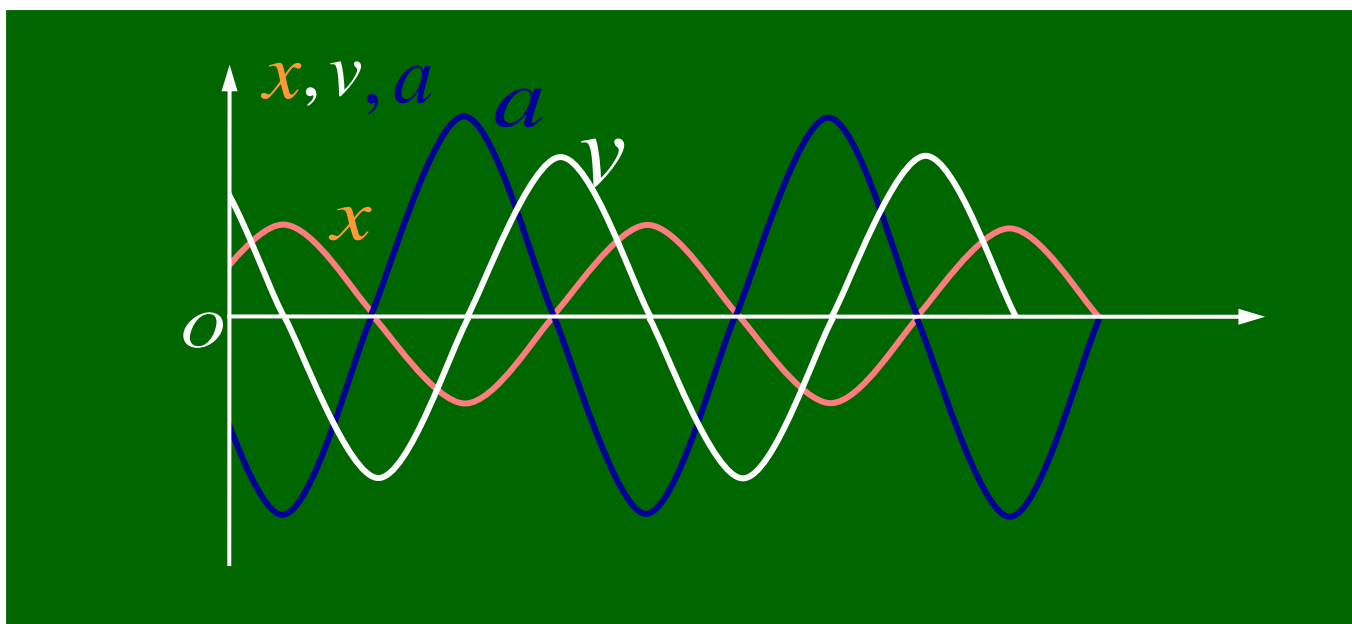


•振动的超前或落后

$$\pi > \Delta\varphi = \varphi_{02} - \varphi_{01} > 0 \quad \text{或} \quad -\pi < \Delta\varphi = \varphi_{02} - \varphi_{01} < 0$$

超前与落后以小于 π 的位相角（或以 $T/2$ 的时间间隔）来进行判断

试从 x , v , a 的曲线图上判断哪一个超前, 哪一个落后?



4) 初相位 φ_0

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

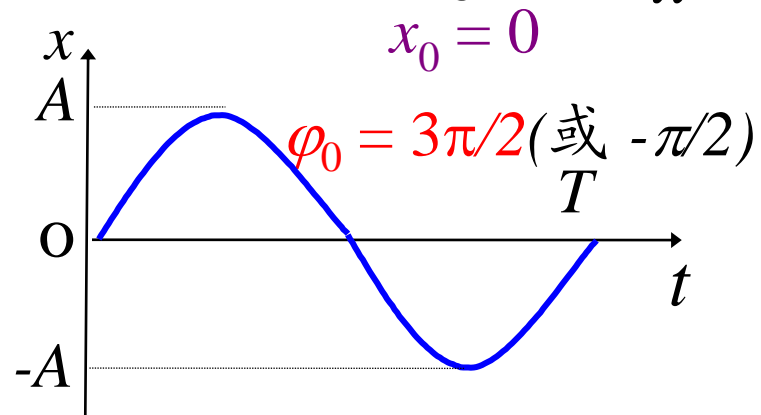
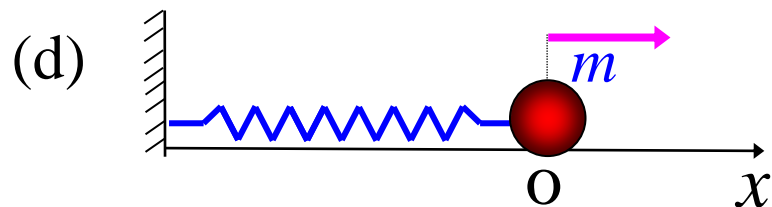
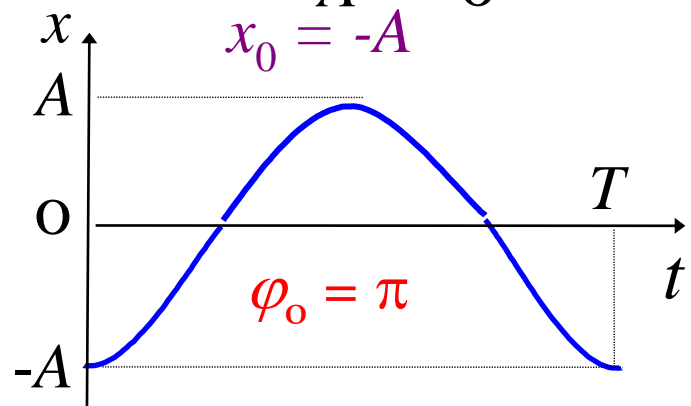
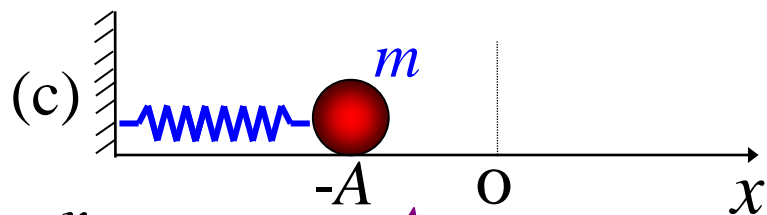
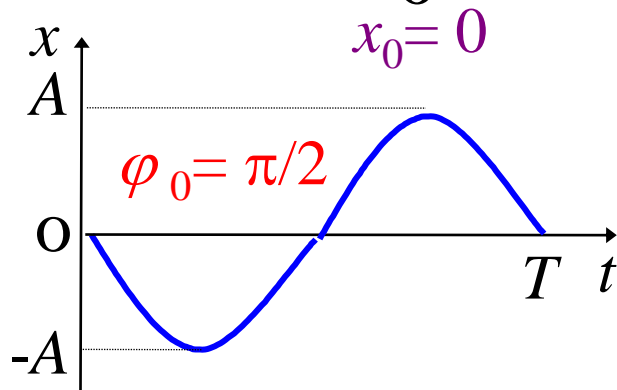
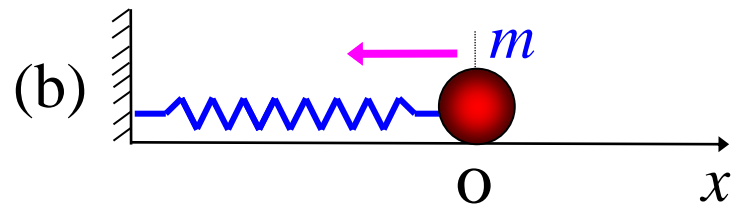
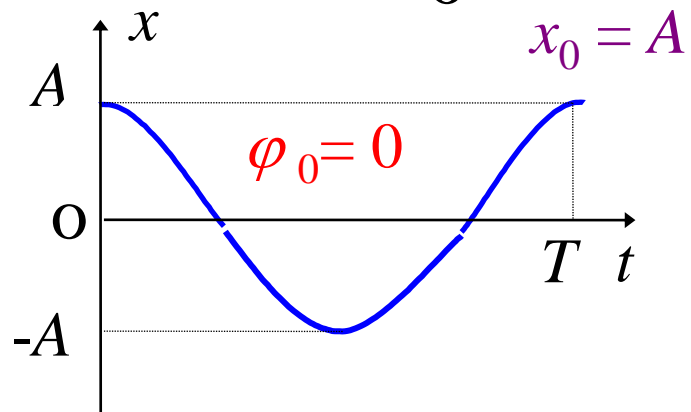
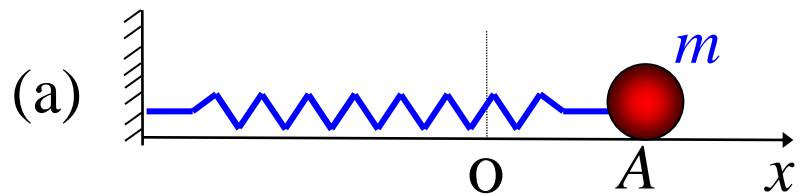
初相： φ_0 描述 $t=0$ 时刻运动状态，由初始条件确定。

$$\begin{array}{l} \text{由 } t=0 \text{ 时 } x_0 = A \cos \varphi_0 \\ v_0 = -A\omega \sin \varphi_0 \end{array} \rightarrow \varphi_0 = \operatorname{arctg}\left(-\frac{v_0}{\omega x_0}\right)$$

$$\begin{array}{l} \text{或 } \cos \varphi_0 = \frac{x_0}{A} \\ \sin \varphi_0 = \frac{-v_0}{A\omega} \end{array} \left. \vphantom{\begin{array}{l} \cos \varphi_0 = \frac{x_0}{A} \\ \sin \varphi_0 = \frac{-v_0}{A\omega} \end{array}} \right\} \text{由 } \cos \varphi_0 \text{ 大小和 } \sin \varphi_0 \text{ 的符号决定 } \varphi_0$$

范围： $0 < \varphi_0 < 2\pi$ 或 $-\pi < \varphi_0 < \pi$

弹簧振子的几个特殊的**初相**及相应的振动曲线



例 已知 $t = 0, x = 0, v_0 < 0$ 求 φ_0

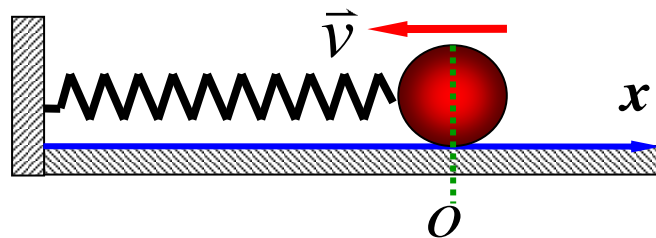
$$0 = A \cos \varphi_0 \quad \Rightarrow \quad \varphi_0 = \pm \frac{\pi}{2}$$

$$\because v_0 = -A\omega \sin \varphi_0 < 0$$

$$\therefore \sin \varphi_0 > 0$$

取

$$\varphi_0 = \frac{\pi}{2}$$



练习1 一个质量为0.1kg的质点在弹性力 $f=-40x$ 的作用下沿x轴作简谐振动，当 $x=0.20\text{m}$ ， $v=-4.5\text{m/s}$ 时开始计时，试写出该质点的运动方程。

解：由题意知， $k=40\text{N/m}$ ，

$$\therefore \omega = \sqrt{\frac{k}{m}} = \sqrt{\frac{40}{0.1}} = 20\text{rad/s}$$

$$A = \sqrt{x_0^2 + \frac{v_0^2}{\omega^2}} = 0.30\text{m}$$

$$\varphi = \arctg -\frac{v_0}{x_0\omega} = 48.4^\circ \approx 0.27\pi$$

$$x = 0.3\cos(20t + 0.27\pi)\text{m}$$

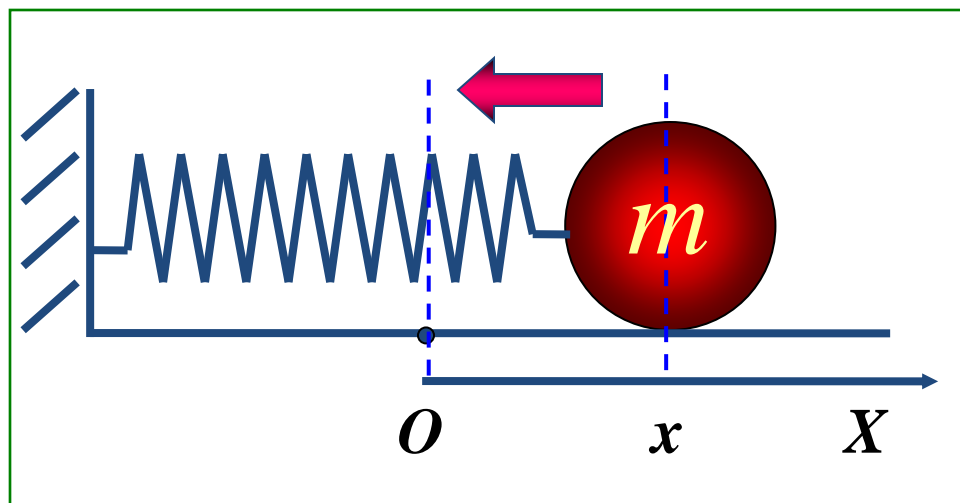
4. 简谐振动的能量

1) 动能 (以弹簧振子为例)

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

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

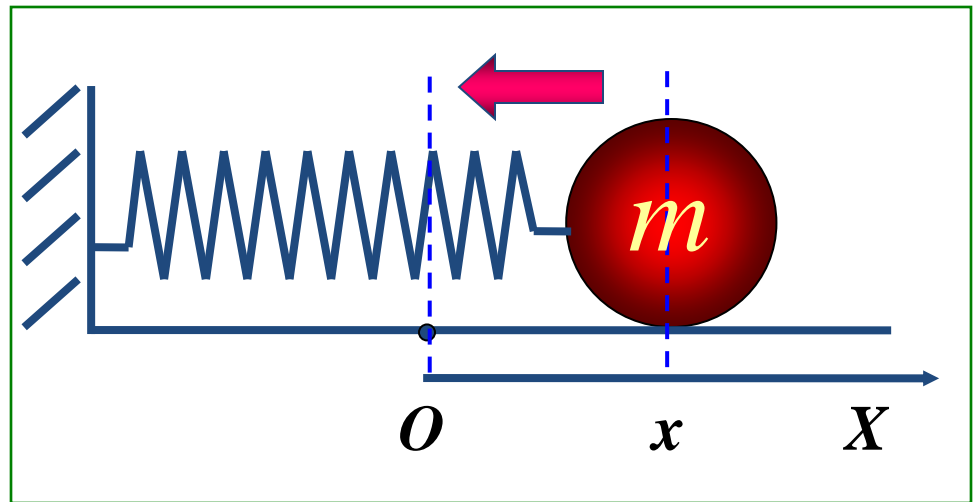
$$\omega^2 = \frac{k}{m}$$



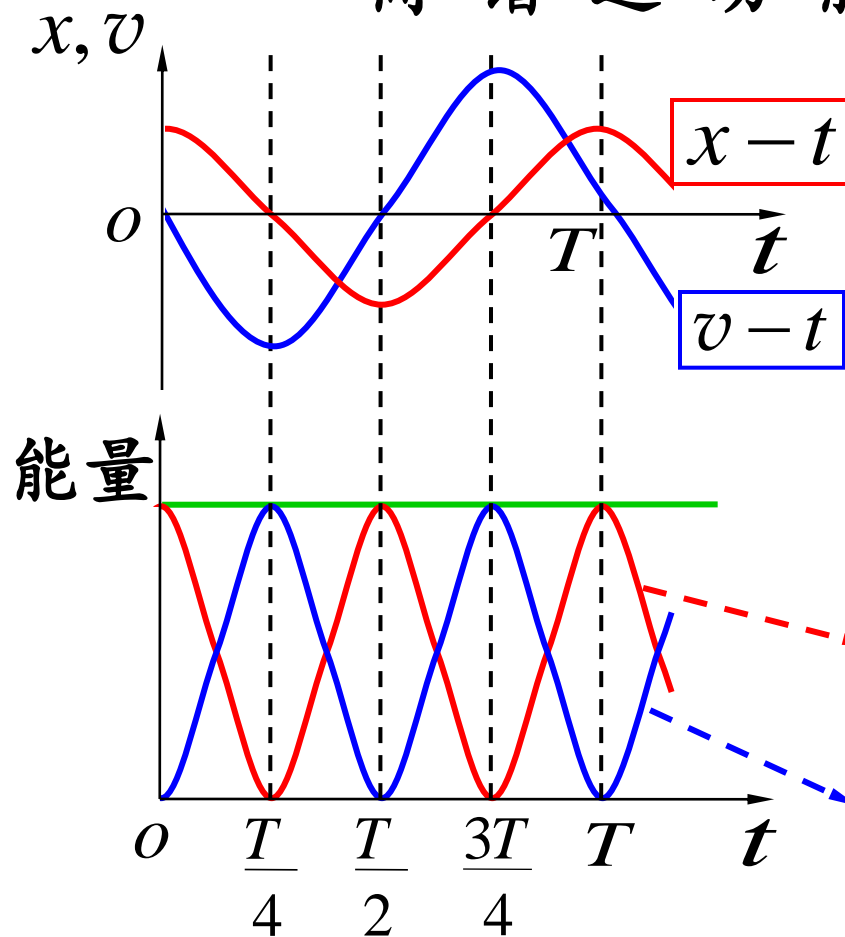
2) 势能
$$E_p = \frac{1}{2} kx^2 = \frac{1}{2} kA^2 \cos^2(\omega t + \varphi)$$

3) 机械能
$$E = E_k + E_p = \frac{1}{2} m\omega^2 A^2 = \frac{1}{2} kA^2$$

线性回复力是保守力，作简谐振动的系统机械能守恒。



简谐运动能量图



$$\varphi = 0$$

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

$$v = -A \omega \sin \omega t$$

$$E = \frac{1}{2} k A^2$$

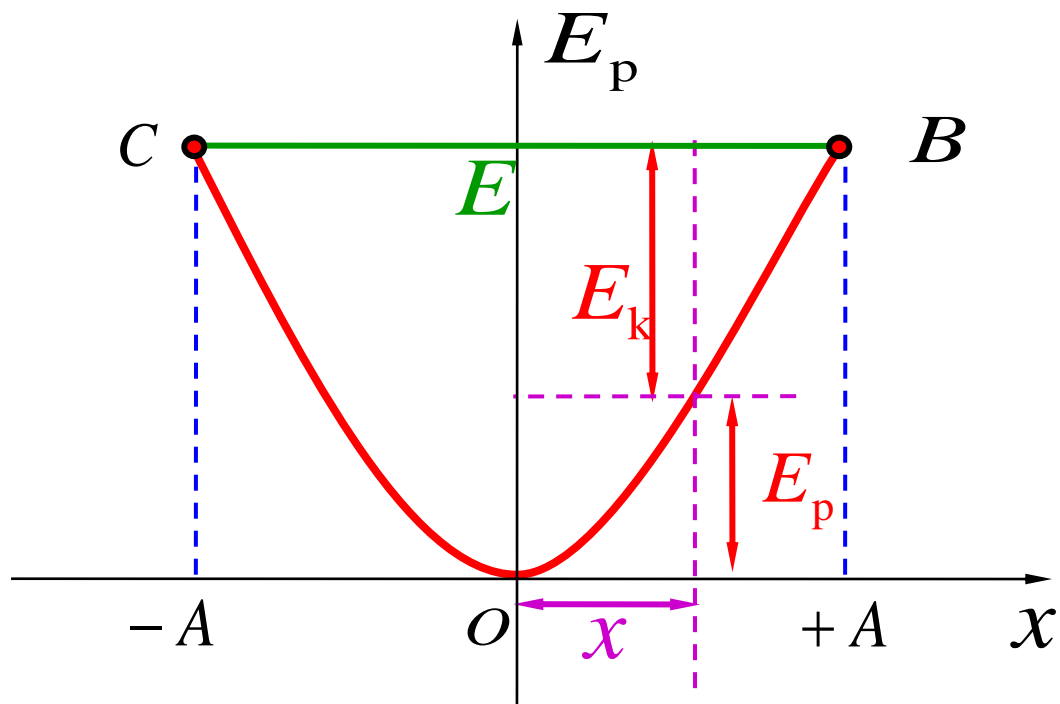
$$E_p = \frac{1}{2} k A^2 \cos^2 \omega t$$

$$E_k = \frac{1}{2} m \omega^2 A^2 \sin^2 \omega t$$

简谐运动能量守恒
， 振幅不变

$$E = \frac{1}{2} kA^2$$

简谐运动势能曲线



简谐振动的判别方法：

1. 动力学表达式：
$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\omega^2 x$$

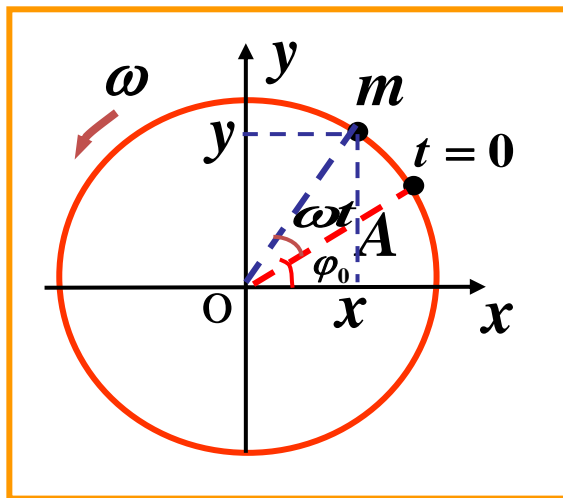
2. 力学特征：
$$F = -kx$$

3. 能量守恒
$$E = E_k + E_p = \frac{1}{2}m\omega^2 A^2 = \frac{1}{2}kA^2$$

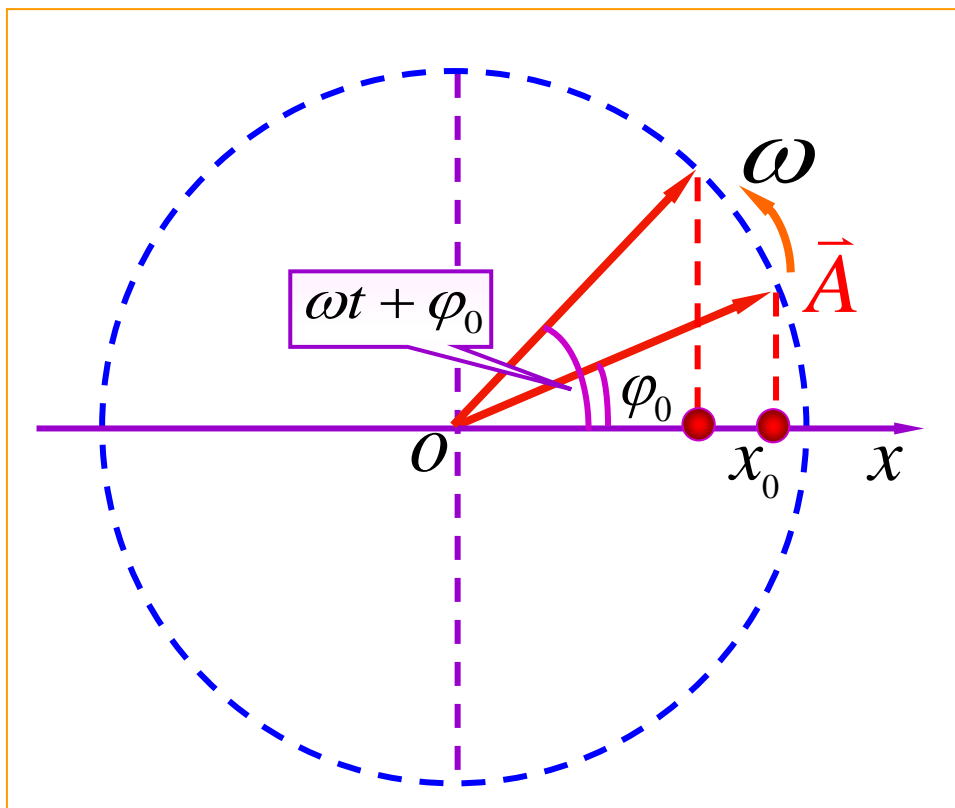
4. 运动学方程：
$$x = A\cos(\omega t + \varphi)$$

§ 3 简谐振动的旋转矢量法

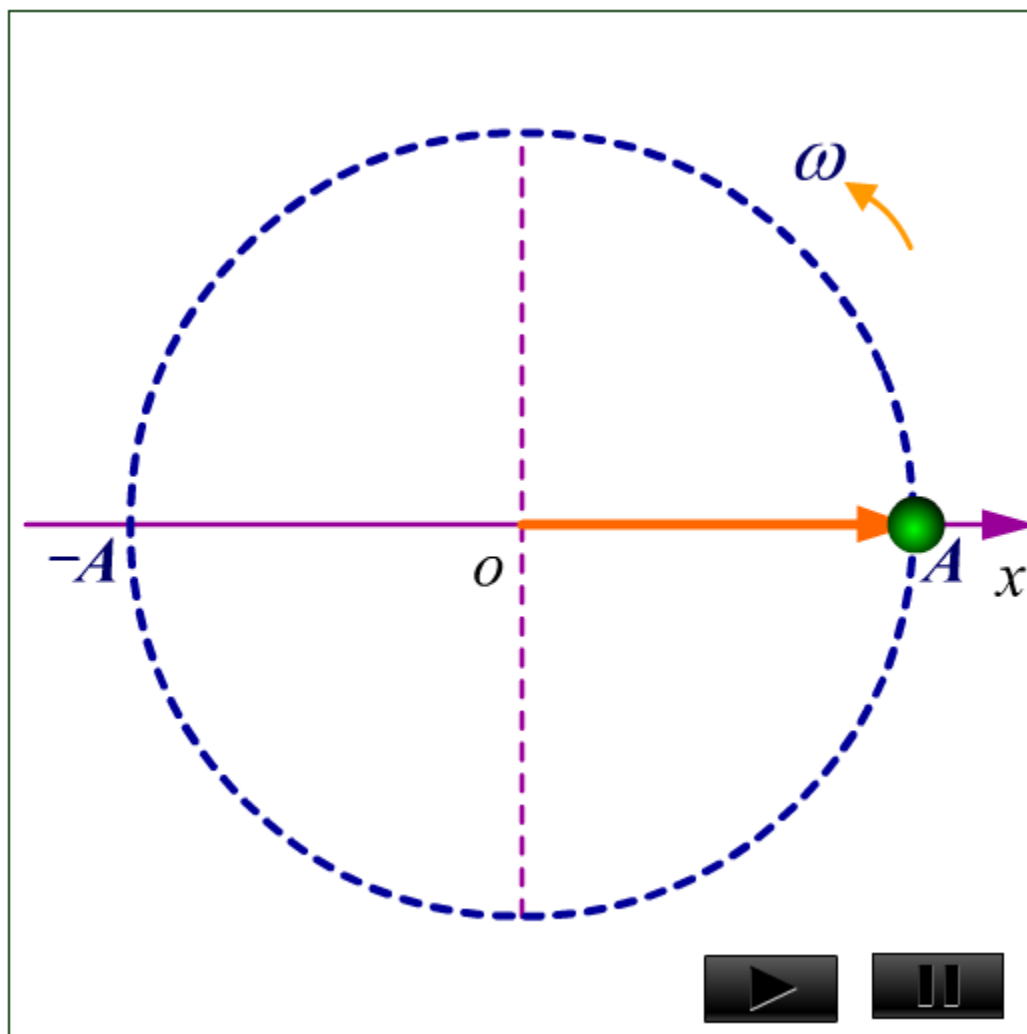
思考：写出质点 m 以角速率 ω 沿半径 A 的圆周匀速运动的参数方程



$$\begin{cases} x = A \cos(\omega t + \varphi_0) \\ y = A \sin(\omega t + \varphi_0) \end{cases}$$



- 旋转矢量的模 A ：振幅
- 旋转矢量 A 的角速度 ω ：角频率
- 旋转矢量 A 与 x 轴的夹角($\omega t + \varphi$)：相位
- $t = 0$ 时， A 与 x 轴的夹角 φ ：初相位。
- 旋转矢量 A 旋转一周，其端点在 x 轴上的投影点完成一次全振动。

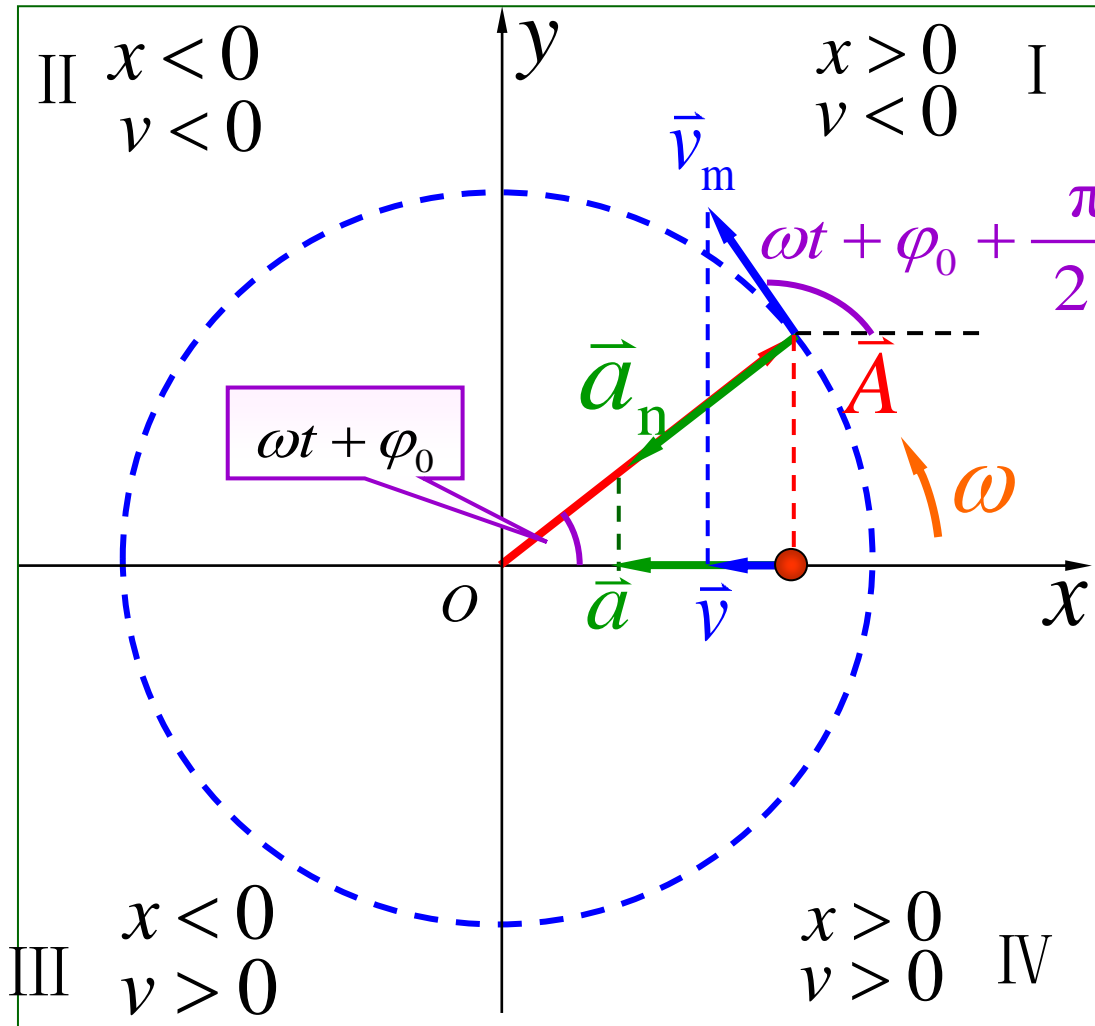


物理模型与数学模型对应关系

	简谐振动	旋转矢量 \vec{A}
A	振幅	矢量的模或大小
φ_0	初相	$t=0$ 时, \vec{A} 与 x 轴的夹角
$\omega t + \varphi_0$	相位	t 时刻, \vec{A} 与 x 轴的夹角
ω	角频率	角速度
T	简谐振动周期	旋转周期

$$x(t) = A \cos(\omega t + \varphi_0) \quad v = -A\omega \sin(\omega t + \varphi_0)$$

$$a = -A\omega^2 \cos(\omega t + \varphi_0)$$



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

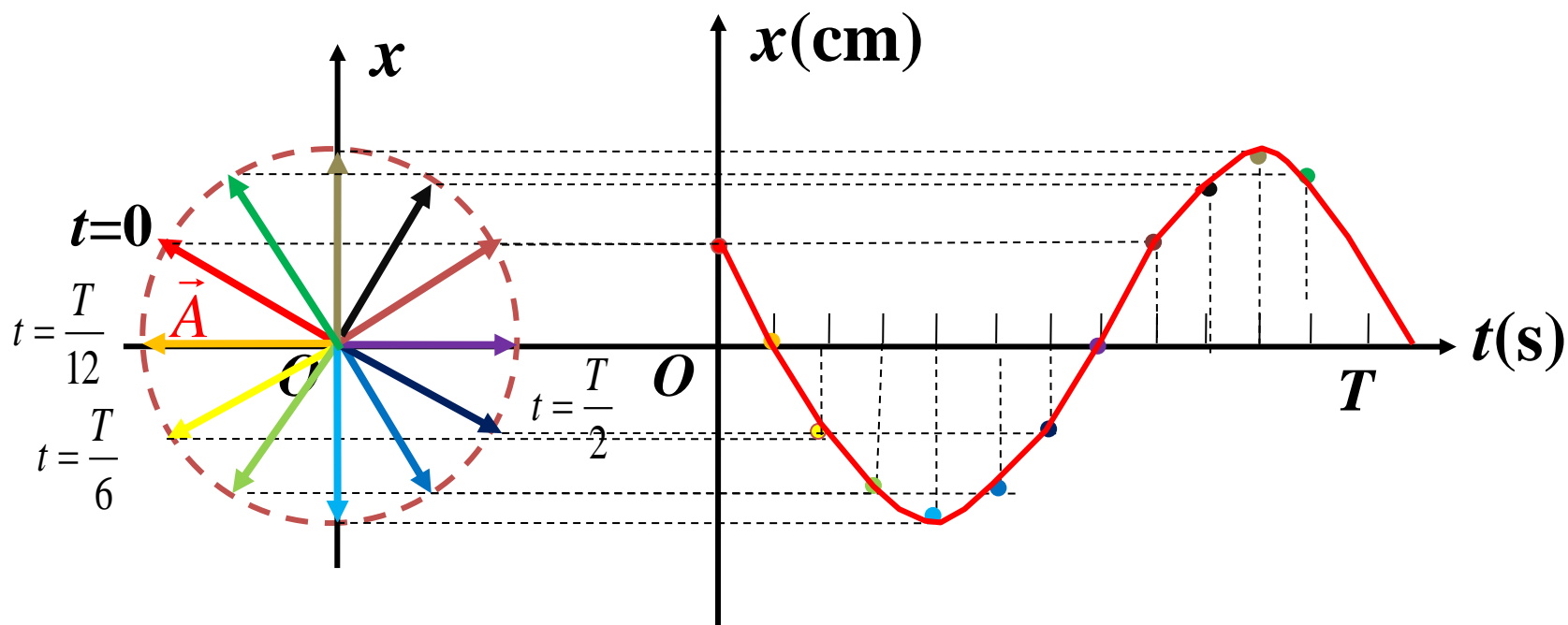
$$v_m = A\omega$$

$$v = -A\omega \sin(\omega t + \varphi_0)$$

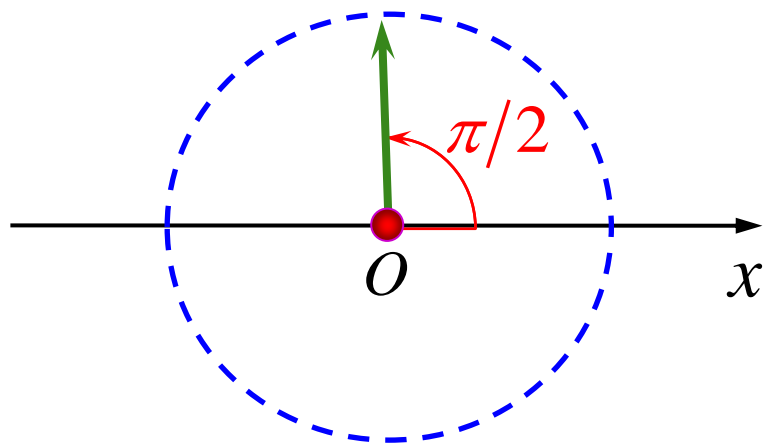
$$a_n = A\omega^2$$

$$a = -A\omega^2 \cos(\omega t + \varphi_0)$$

利用旋转矢量法作 $x-t$ 图:



例 已知 $t = 0, x = 0, v_0 < 0$ 求 φ_0

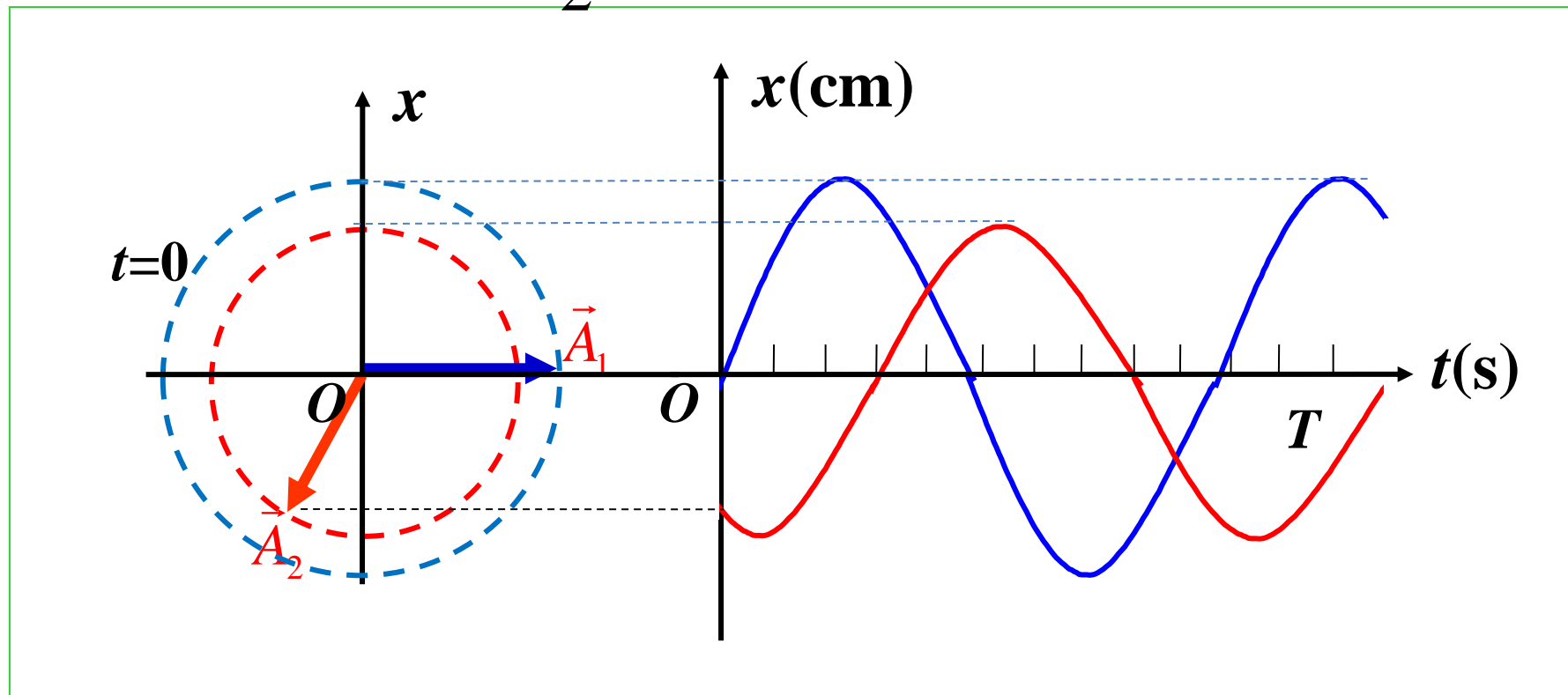


$$\varphi_0 = \frac{\pi}{2}$$

练习2

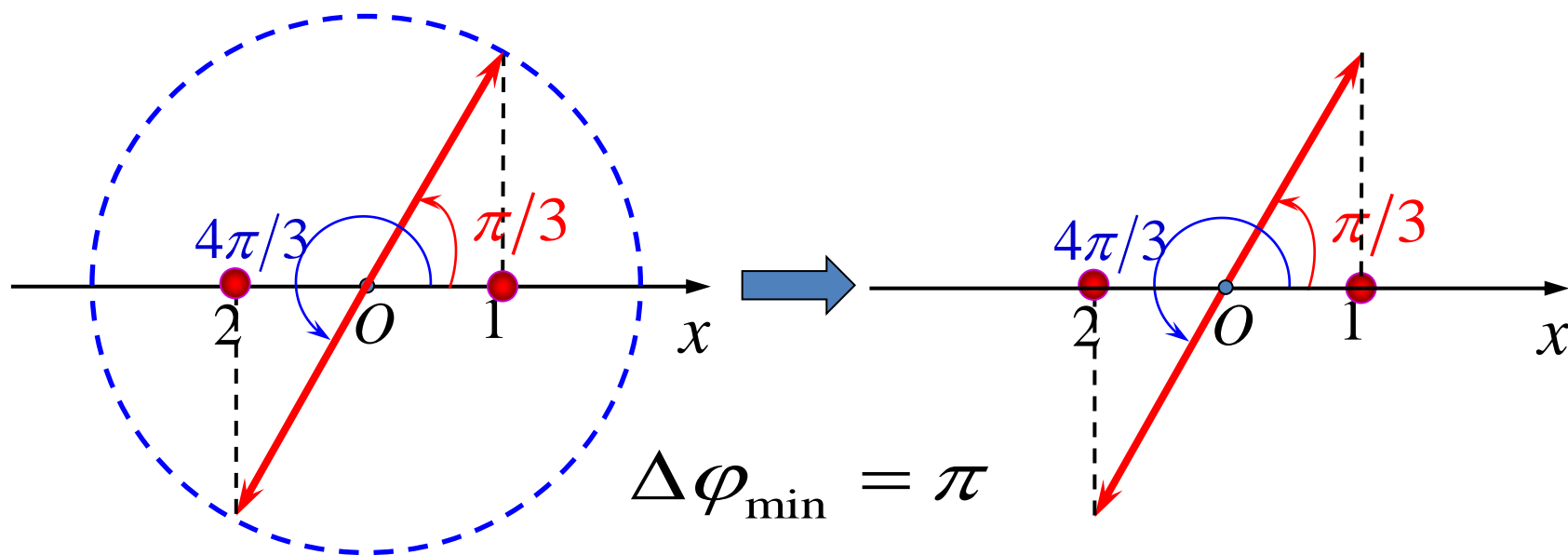
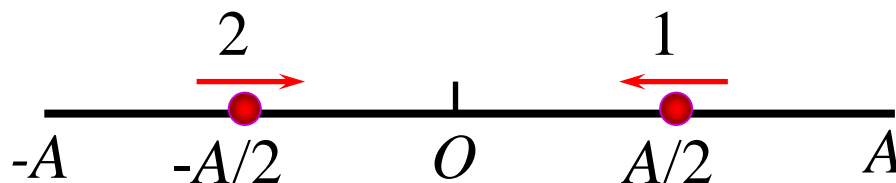
有两个同周期的简谐振动，它们的 x - t 图如图所示，其中

$$x_{10} = 0, x_{20} = -\frac{\sqrt{3}}{2}A \quad \text{求他们的相位差.}$$



$$\Delta\varphi = \frac{2}{3}\pi$$

例 两质点作同方向、同频率的简谐振动，振幅相等皆为 A 。当质点1在 $x_1 = A/2$ 处，且向左运动时，另一个质点2在 $x_2 = -A/2$ 处，且向右运动，求这两个质点的最小相位差。



例. 一质点沿 x 轴作简谐振动, 振幅为12cm, 周期为2s。

当 $t = 0$ 时, 位移为6 cm, 且向 x 轴正方向运动。求:

1、振动方程。

2、 $t = 0.5$ s时, 质点的位置、速度和加速度。

3、如果在某时刻质点位于 $x = -6$ cm, 且向 x 轴负方向运动, 求从该位置回到平衡位置所需要的最短时间。

解：设简谐振动表达式为 $x = A \cos(\omega t + \varphi_0)$

已知： $A = 12 \text{ cm}$, $T = 2 \text{ s}$,

$$\omega = \frac{2\pi}{T} = \pi \text{ s}^{-1}$$

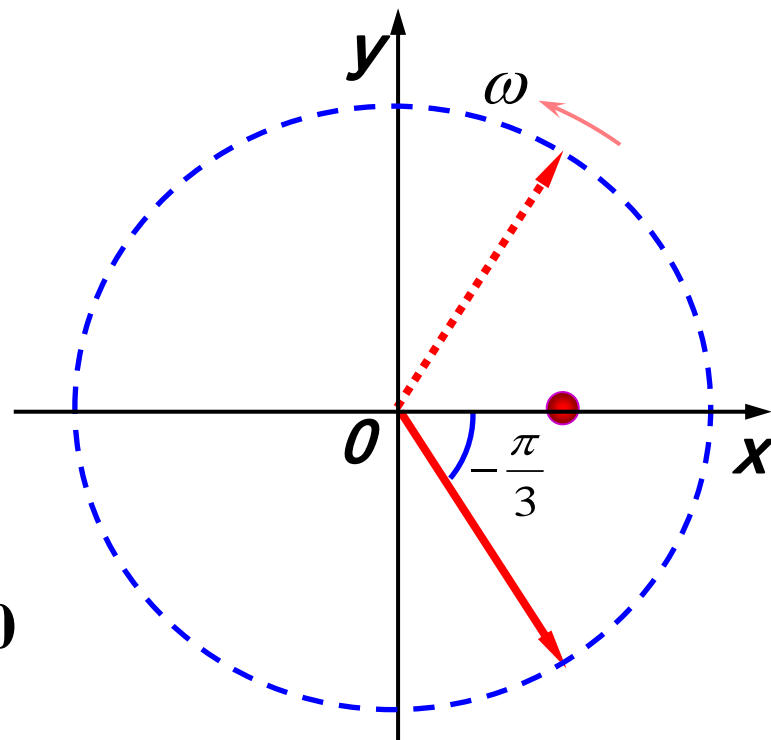
$$x = 0.12 \cos(\omega t + \varphi_0)$$

初始条件：

$$t = 0 \text{ 时}, x_0 = 0.06 \text{ m}, v_0 > 0$$

$$\varphi_0 = -\frac{\pi}{3}$$

$$\text{振动方程: } x = 0.12 \cos\left(\pi t - \frac{\pi}{3}\right)$$



$$x = 0.12 \cos(\pi t - \frac{\pi}{3})$$

$$v|_{t=0.5} = \left. \frac{dx}{dt} \right|_{t=0.5} = -0.12\pi \sin(\pi t - \frac{\pi}{3})|_{t=0.5} = -0.189 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$$

$$a|_{t=0.5} = \left. \frac{dv}{dt} \right|_{t=0.5} = -0.12\pi^2 \cos(\pi t - \frac{\pi}{3})|_{t=0.5} = -0.103 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}$$

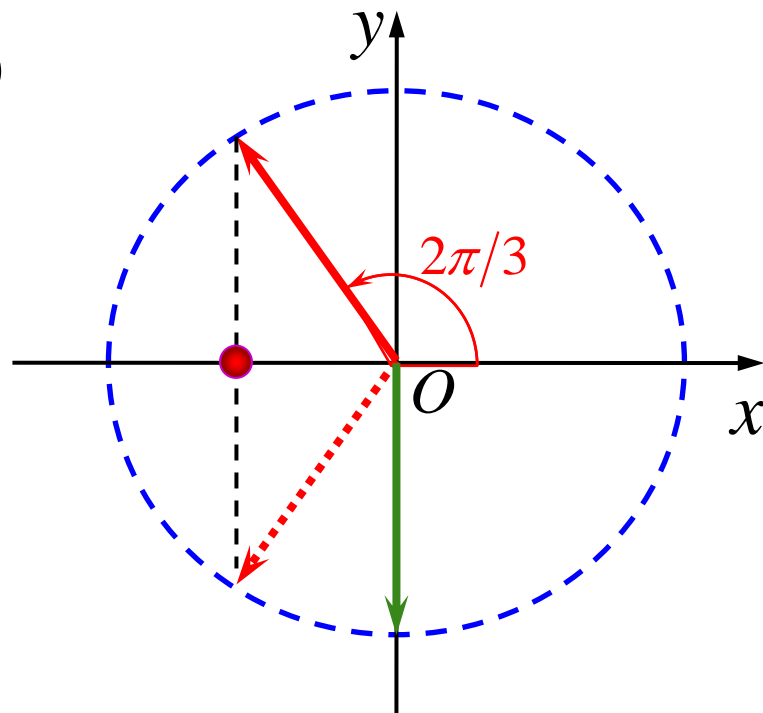
设在某一时刻 t_1 , $x = -0.06 \text{ m}$, $v < 0$

$$\pi t_1 - \frac{\pi}{3} = \frac{2\pi}{3}$$

$$\pi t_1 - \frac{\pi}{3} = \frac{2\pi}{3} \rightarrow t_1 = 1 \text{ s}$$

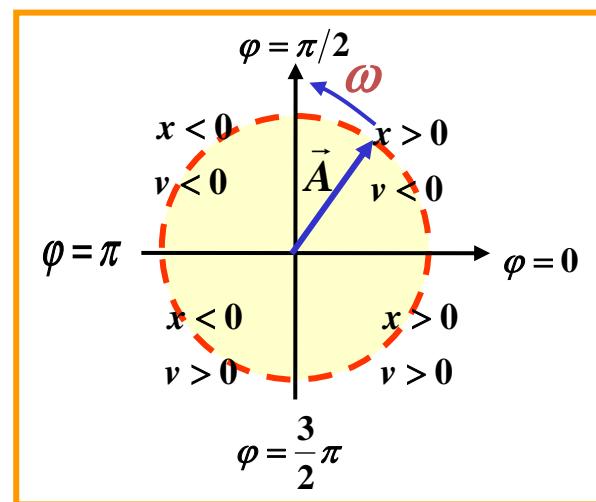
$$\pi t_2 - \frac{\pi}{3} = \frac{3\pi}{2} \rightarrow t_2 = \frac{11}{6} \text{ s}$$

$$\Delta t = t_2 - t_1 = \frac{11}{6} - 1 = \frac{5}{6} \text{ s}$$



旋转矢量法优点:

- 直观地表达谐振动的各特征量
- 便于解题, 特别是确定初相
- 便于振动合成



由 x, v 的符号确定 \vec{A} 所在的象限

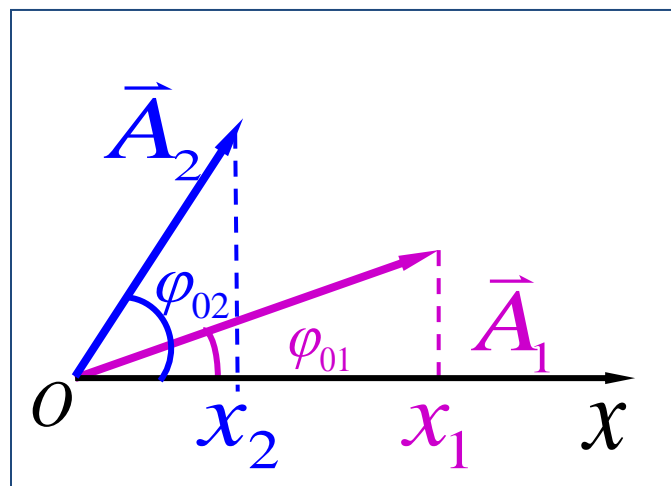
§ 4 简谐振动的合成

1. 两个同方向同频率简谐运动的合成

设一质点同时参与两独的同方向、同频率的简谐振动：

$$x_1 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_{01})$$

$$x_2 = A_2 \cos(\omega t + \varphi_{02})$$



两振动的位相差 $\Delta\varphi = \varphi_{02} - \varphi_{01} = \text{常数}$



1) 解析法

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

合振动：

$$x = x_1 + x_2 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_{01}) + A_2 \cos(\omega t + \varphi_{02})$$

$$= \underbrace{(A_1 \cos \varphi_1 + A_2 \cos \varphi_2)}_{A \cos \varphi} \cos \omega t - \underbrace{(A_1 \sin \varphi_1 + A_2 \sin \varphi_2)}_{A \sin \varphi} \sin \omega t$$

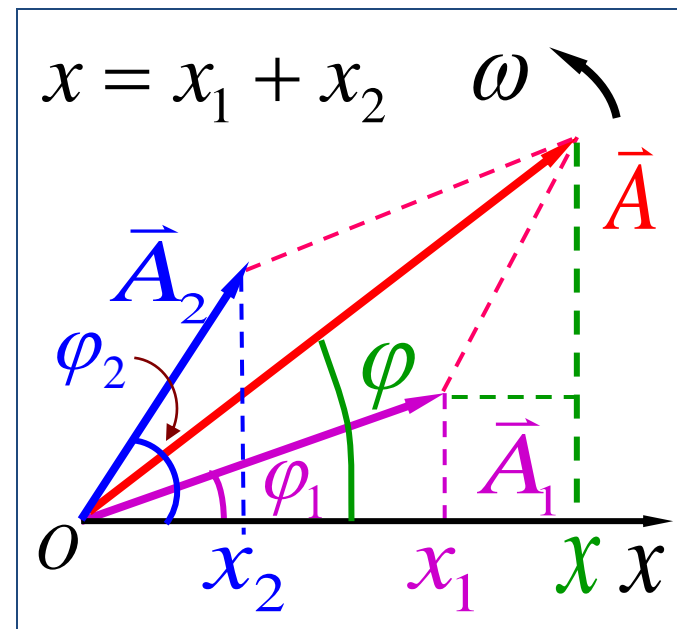
$$x = A \cos \varphi \cos \omega t - A \sin \varphi \sin \omega t = A \cos(\omega t + \varphi)$$

$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos(\varphi_2 - \varphi_1)} \quad \tan \varphi = \frac{A_1 \sin \varphi_1 + A_2 \sin \varphi_2}{A_1 \cos \varphi_1 + A_2 \cos \varphi_2}$$

➤ **结论：**合振动 x 仍是简谐振动

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

$$\left\{ \begin{aligned} A &= \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos(\varphi_2 - \varphi_1)} \\ \tan \varphi &= \frac{A_1 \sin \varphi_1 + A_2 \sin \varphi_2}{A_1 \cos \varphi_1 + A_2 \cos \varphi_2} \end{aligned} \right.$$



两个同方向同频率简谐运动合成后仍为同频率的简谐运动



讨论

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

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

1) 若两分振动同相

$$\varphi_2 - \varphi_1 = \pm 2k\pi \quad (k=0,1,2,\dots)$$

则 $A = A_1 + A_2$, 两分振动相互加强

2) 若两分振动反相

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

则 $A = |A_1 - A_2|$, 两分振动相互减弱

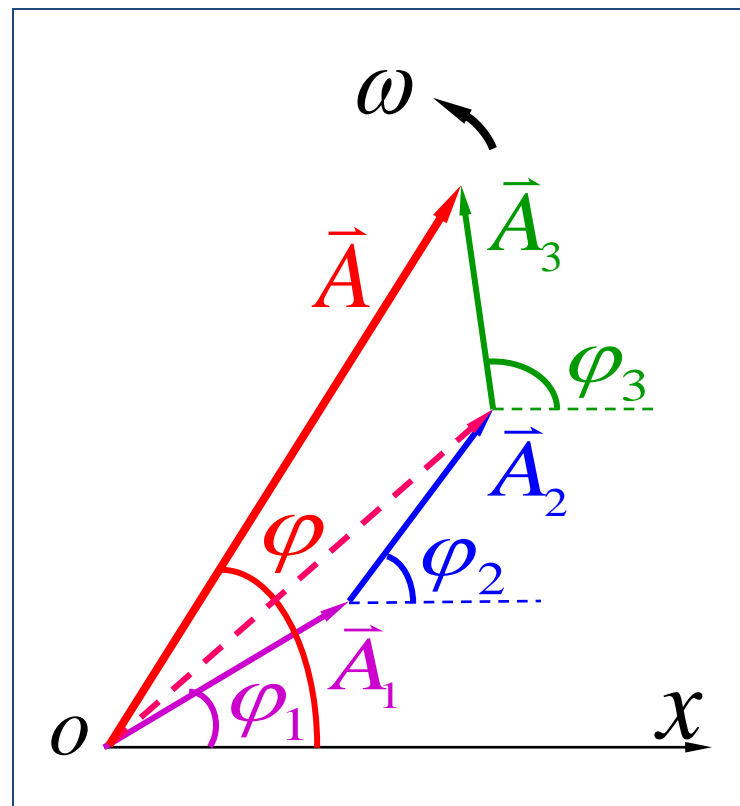
如 $A_1 = A_2$, 则 $A = 0$, 表示质点静止

* 多个同方向同频率简谐运动的合成

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

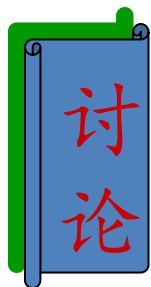
$$x = x_1 + x_2 + \dots + x_n$$

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



多个同方向同频率简谐运动合成仍为简谐运动

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

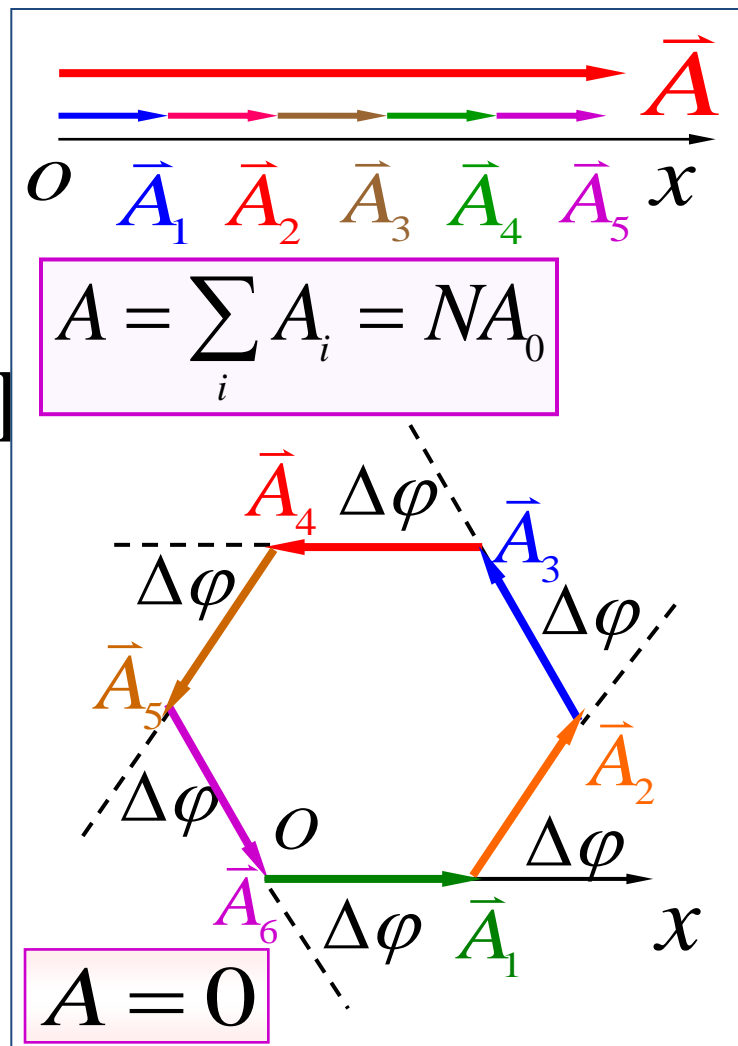


$$(1) \quad \Delta\varphi = 2k\pi$$

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

$$(2) \quad N\Delta\varphi = 2k'\pi$$

$$(k' \neq kN, k' = \pm 1, \pm 2, \dots)$$



例 设有 n 个同方向、同频率、振幅 a 相同、初相差依次为一常量 ε 的谐振动，它们的振动分别为

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

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

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

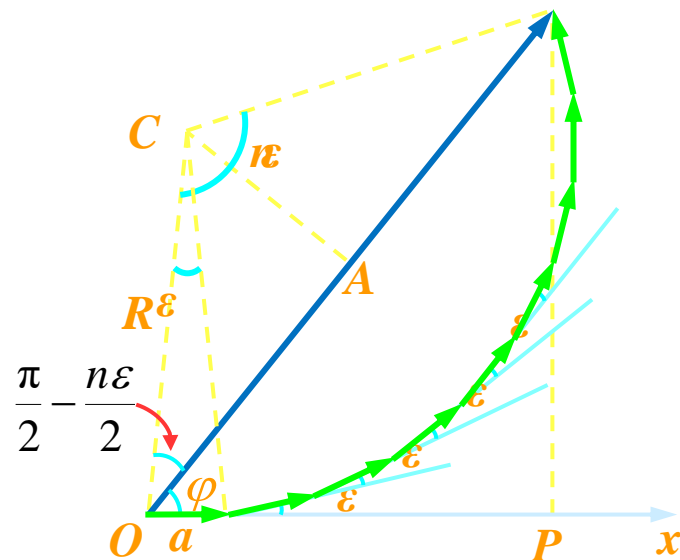
$$x_n = a \cos[(\omega t + (n-1)\varepsilon)]$$

求 合振动的振动方程.

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

$$a = 2R \sin \frac{\varepsilon}{2}$$

$$A = a \frac{\sin n\varepsilon/2}{\sin \varepsilon/2}$$



$$A = 2R \sin \frac{n\varepsilon}{2}$$

$$\varphi = \frac{1}{2}(\pi - \varepsilon) - \frac{1}{2}(\pi - n\varepsilon) = \frac{n-1}{2}\varepsilon$$

$$x = A \cos(\omega t + \varphi) = a \frac{\sin \frac{n\varepsilon}{2}}{\sin \frac{\varepsilon}{2}} \cos\left[\omega t + \frac{(n-1)\varepsilon}{2}\right]$$

► 讨论：

极大值: $\varepsilon = 2k\pi$

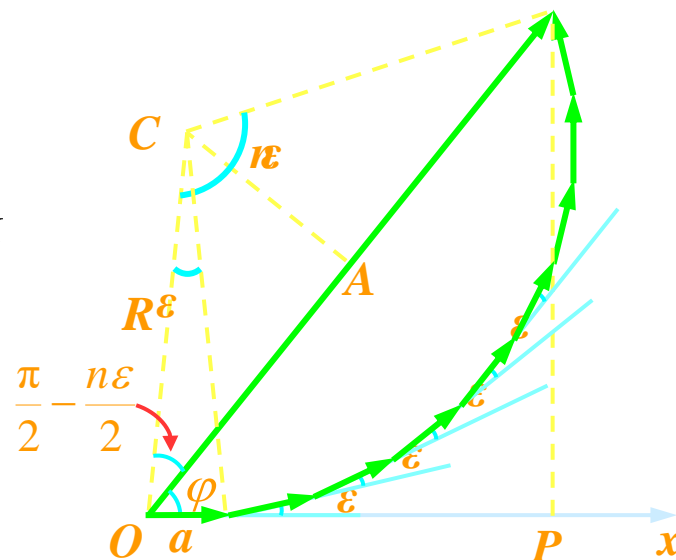


$$A = na$$

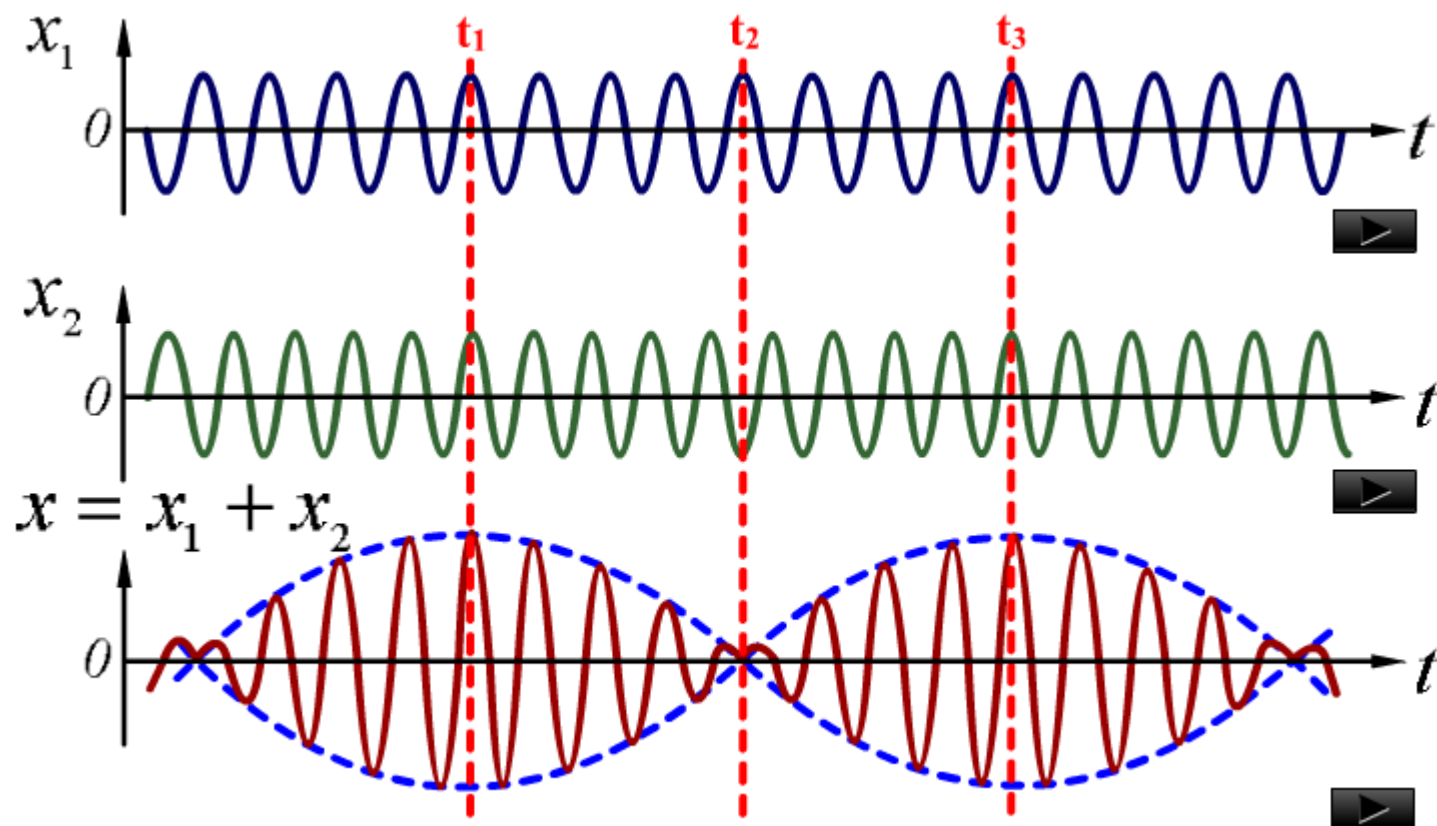
极小值: $\varepsilon = \frac{2k'\pi}{n}, \quad k' \neq nk$

$$A = 0$$

次极大:



两个同方向不同频率简谐运动的合成



频率较大而频率之差很小的两个同方向简谐运动的合成，其合振动的振幅时而加强时而减弱的现象叫拍。 音叉~

$$\begin{cases} x_1 = A_1 \cos \omega_1 t = A_1 \cos 2\pi \nu_1 t \\ x_2 = A_2 \cos \omega_2 t = A_2 \cos 2\pi \nu_2 t \end{cases}$$

$$x = x_1 + x_2$$

讨论 $A_1 = A_2$, $|\nu_2 - \nu_1| \ll \nu_1 + \nu_2$ 的情况

◆方法一

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

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

振幅部分

合振动频率

振动频率 $\nu = (\nu_1 + \nu_2)/2$

振幅 $A = \left| 2A_1 \cos 2\pi \frac{\nu_2 - \nu_1}{2} t \right|$

$$\begin{cases} A_{\max} = 2A_1 \\ A_{\min} = 0 \end{cases}$$

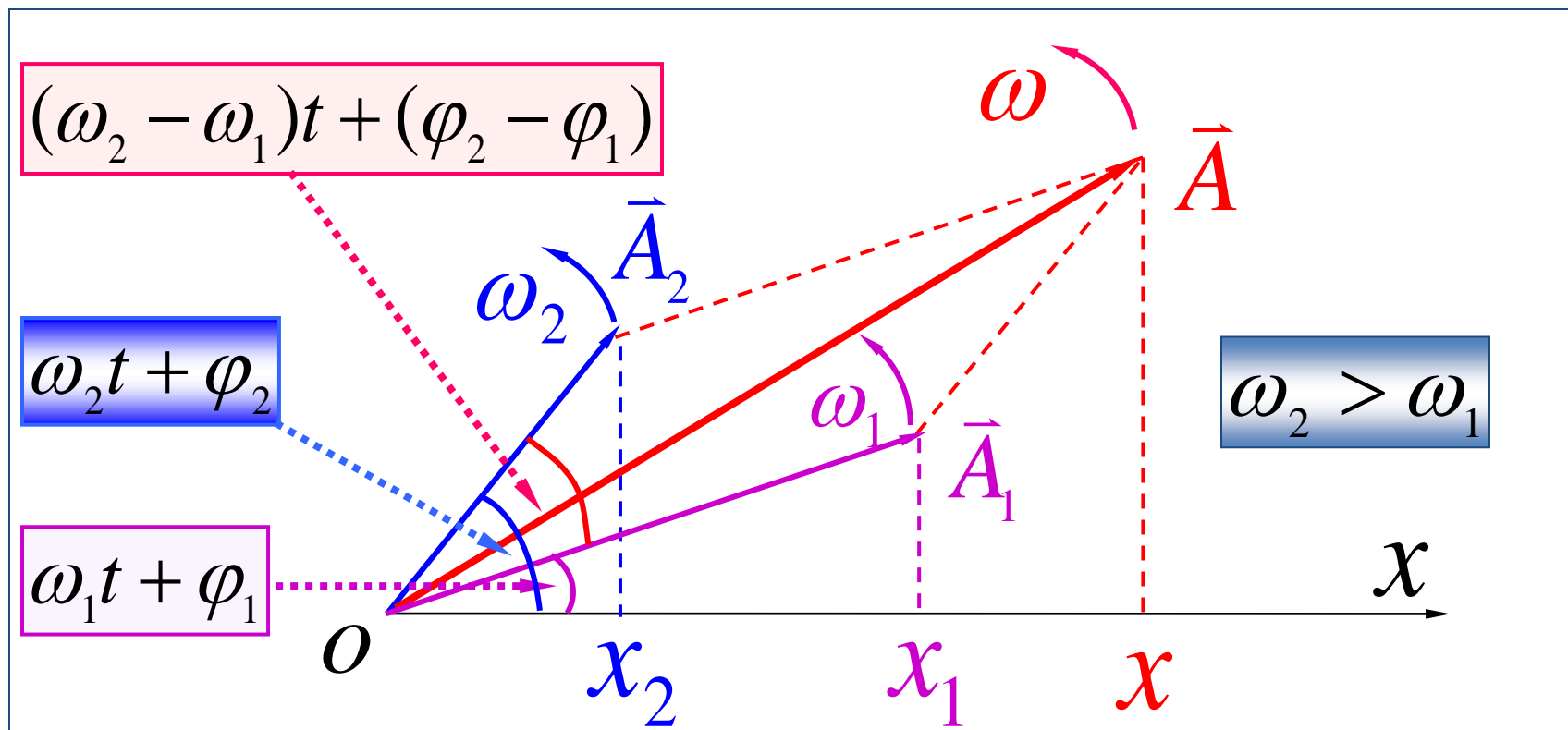
$$x = (2A_1 \cos 2\pi \frac{\nu_2 - \nu_1}{2} t) \cos 2\pi \frac{\nu_2 + \nu_1}{2} t$$

$$2\pi \frac{\nu_2 - \nu_1}{2} T = \pi \quad \Rightarrow \quad T = \frac{1}{\nu_2 - \nu_1}$$

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

拍频（振幅变化的频率）

◆方法二：旋转矢量合成法



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

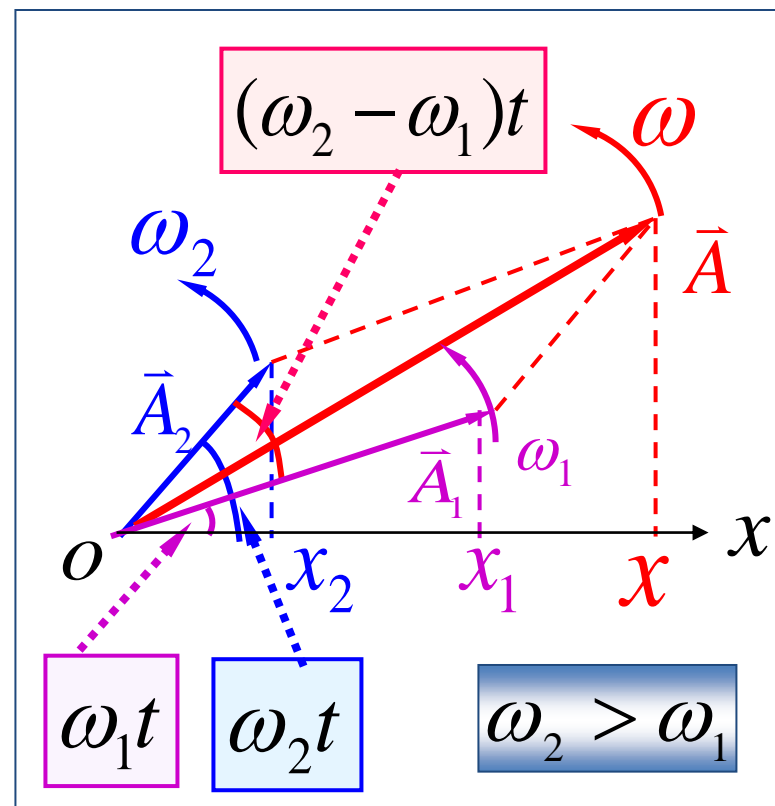
$$= \left| 2A_1 \cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) \right|$$

拍频

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

振动圆频率

$$\cos \omega t = \frac{x_1 + x_2}{A} \quad \omega = \frac{\omega_1 + \omega_2}{2}$$



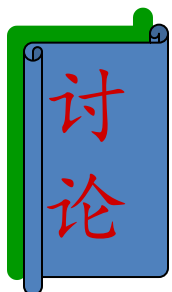
2. 两个相互垂直的同频率的简谐运动合成

$$\left\{ \begin{array}{l} x = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1) \\ y = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2) \end{array} \right.$$

质点运动轨迹 (椭圆方程)

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

结论：两相互垂直同频率简谐运动的合成其振动轨迹为一椭圆（又称“椭圆振动”）。椭圆轨迹的形状取决于振幅和相位差。



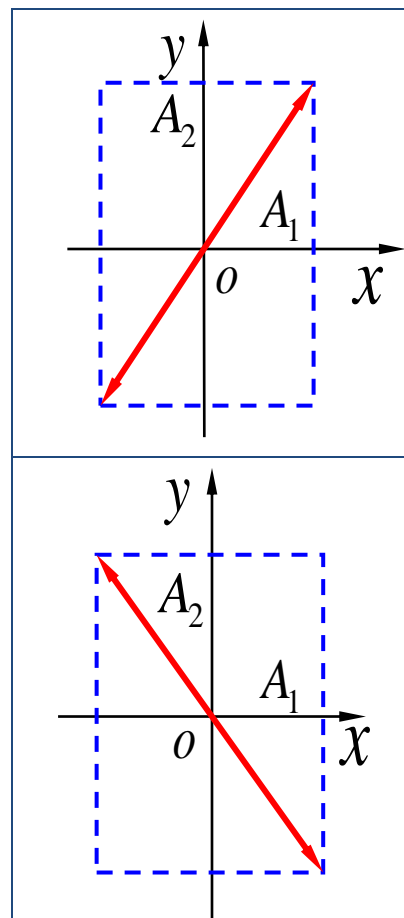
$$\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} - \frac{2xy}{A_1 A_2} \cos(\varphi_2 - \varphi_1) = \sin^2(\varphi_2 - \varphi_1)$$

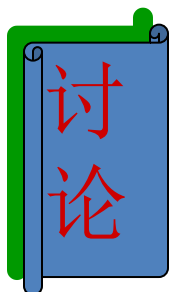
(1) $\varphi_2 - \varphi_1 = 0$ 或 2π

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

(2) $\varphi_2 - \varphi_1 = \pi$

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



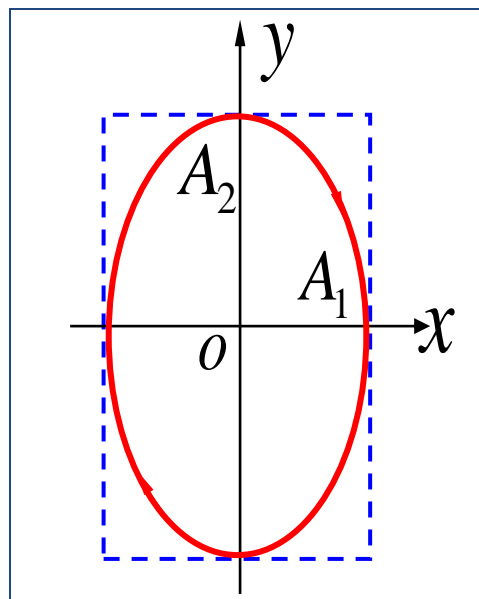


$$\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} - \frac{2xy}{A_1 A_2} \cos(\varphi_2 - \varphi_1) = \sin^2(\varphi_2 - \varphi_1)$$

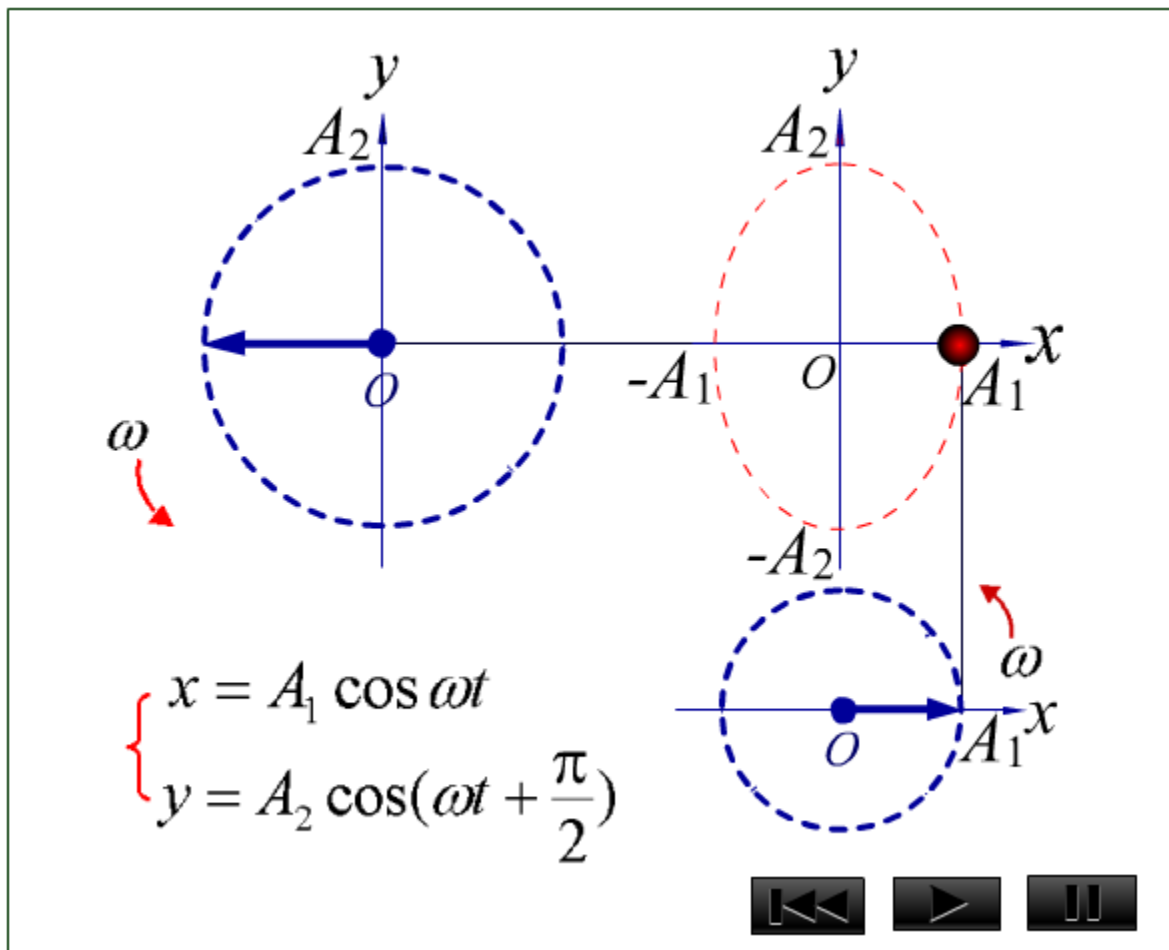
$$(3) \quad \varphi_2 - \varphi_1 = \pm \pi/2$$

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

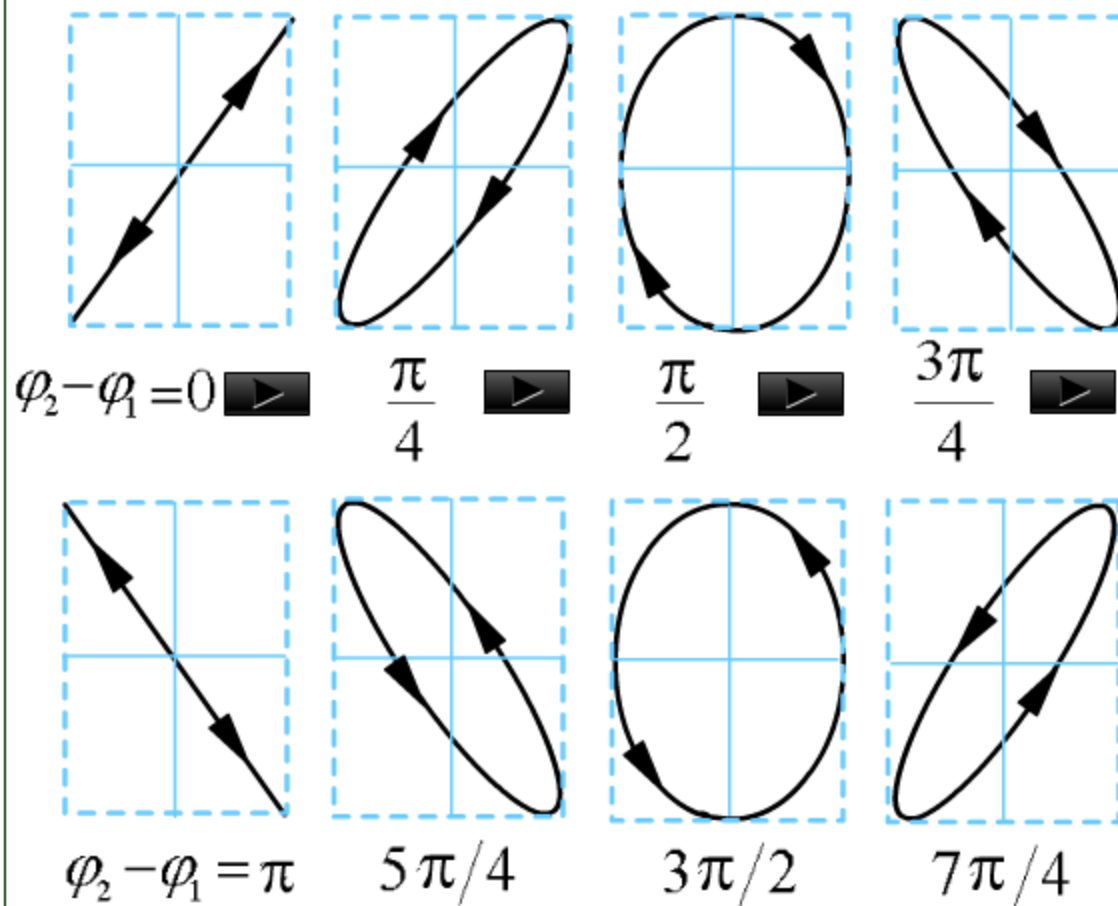
$$\left\{ \begin{array}{l} x = A_1 \cos \omega t \\ y = A_2 \cos(\omega t + \frac{\pi}{2}) \end{array} \right.$$



用旋转矢量描绘振动合成图



两相互垂直同频率
不同相位
差简谐运
动的合成
图。

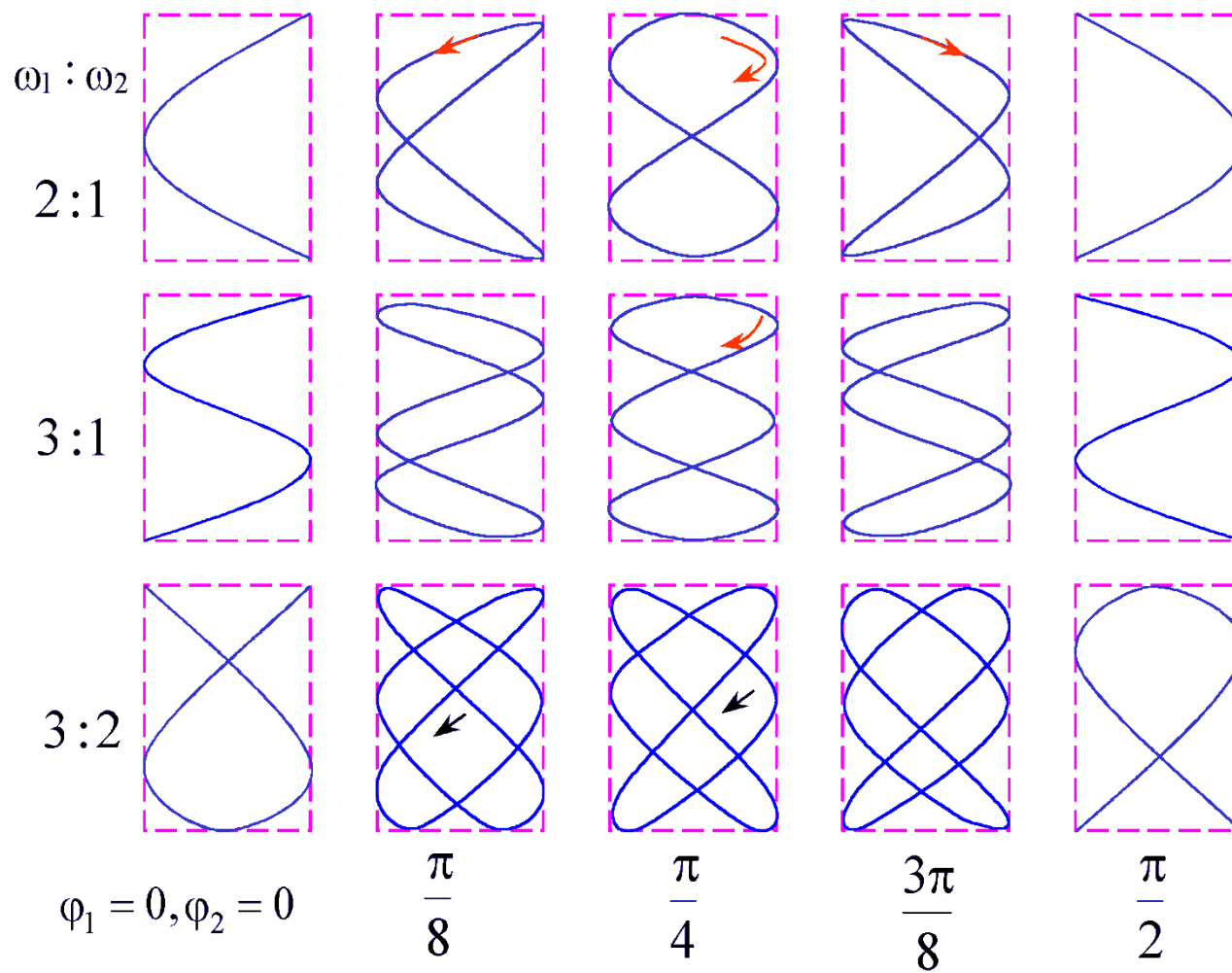


两个相互垂直的不同频率的简谐运动的合成

$$\left\{ \begin{array}{l} x = A_1 \cos(\omega_1 t) \\ y = A_2 \cos(\omega_2 t + \delta) \end{array} \right.$$

两简谐振动频率之比为整数时, 合成振动是稳定的闭合曲线。

两个相互垂直的谐振动的频率比不为整数时, 合成运动的轨迹是不闭合的曲线。



周期性振动的频谱
是线状谱。

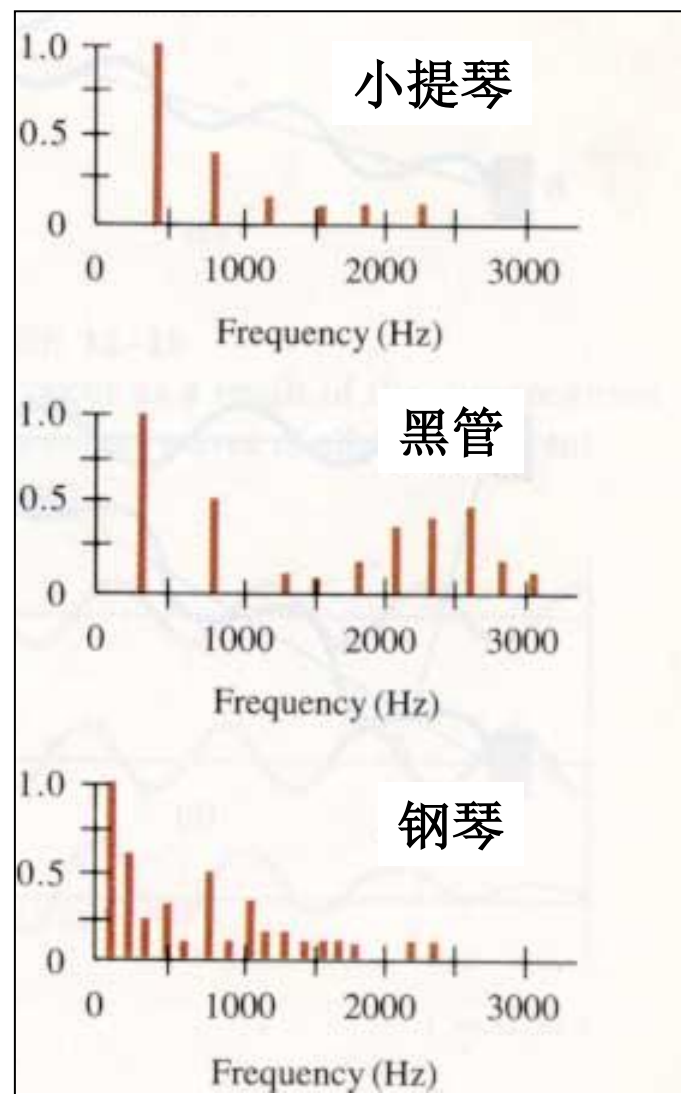
例，几种乐器的频谱

非周期性振动的频谱
是连续谱。

有时赞美一歌唱家：

“声音洪亮，
音域宽广，
音色甜美”。

这各指什么物理因素？



§ 小结

1. 简谐振动方程

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

2. 简谐振动的相位

$(\omega t + \varphi)$ 是相位, 决定 t 时刻简谐振动的运动状态.

3. 简谐振动的运动微分方程

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

4. 由初始条件振幅和初相位

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

5. 弹簧振子的能量

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

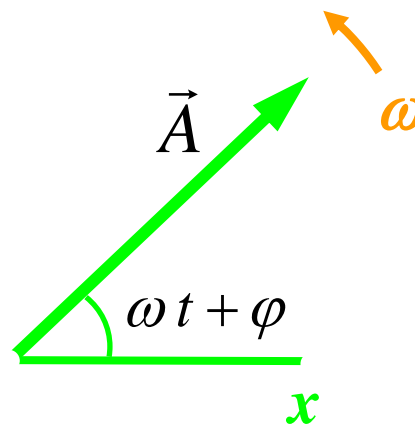
势能: $E_p = \frac{1}{2}kx^2 = \frac{1}{2}kA^2 \cos^2(\omega t + \varphi)$

总机械能: $E = E_k + E_p = \frac{1}{2}kA^2$

平均能量: $\bar{E}_k = \bar{E}_p = \frac{1}{2}E = \frac{1}{4}kA^2$

6. 谐振动的旋转矢量表示

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



7. 简谐谐振动的合成

1) 同方向同频率谐振动的合成

合振动仍为简谐振动，和振动的振幅取决于两个分振动的振幅及相差，即

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

2) 同方向不同频率谐振动的合成

当两个分振动的频率相差较小时，产生拍的现象，拍频为

$$\nu = |(\omega_2 - \omega_1)/(2\pi)| = |\nu_2 - \nu_1|$$

3) 相互垂直的两个谐振动的合成

若两个分振动的频率相同，则合振动的轨迹一般为椭圆；若两个分振动的频率为简单整数比，则合振动的轨迹为李萨如图形。