大学物理

University Physics

华中科技大学物理学院

王宁

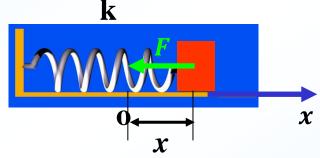
ningwang@hust.edu.cn



三 谐振动的能量

1. 水平弹簧振子的能量

利用谐振子的振动方程:



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

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

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

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

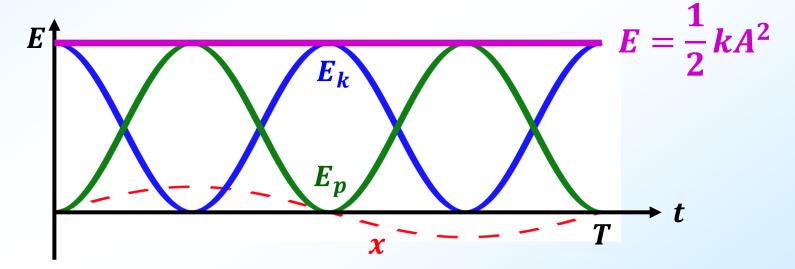
总能量:
$$E = E_k + E_k = \frac{1}{2}m\omega^2 A^2 = \frac{1}{2}kA^2$$

总能量是常量,大小正比于振幅的平方!



2. 谐振子系统能量的特点

- a) 动能和势能各自随时间作周期性变化; 动能和势能随时间互相转化,能量转换的周期是 振动周期的一半。
- b)系统的总能量不随时间发生变化。





3. 动能与势能的时间平均值

$$\overline{E_k} = \frac{1}{T} \int_0^T \frac{1}{2} k A^2 \sin^2(\omega t + \varphi) \, dt = \frac{kA^2}{2\omega T} \int_0^{\omega T} \sin^2(t + \frac{\varphi}{\omega}) \, dt = \frac{1}{4} k A^2$$

$$\overline{E_p} = \frac{1}{T} \int_0^T \frac{1}{2} k A^2 \cos^2(\omega t + \varphi) dt = \frac{kA^2}{2\omega T} \int_0^{\omega T} \cos^2(t + \frac{\varphi}{\omega}) dt = \frac{1}{4} kA^2$$

$$\therefore \quad \overline{E_k} = \overline{E_p} = \frac{1}{2}E$$

弹簧振子动能与势能的平均值相等, 且等于机械能的一半。



4. 能量与位移的关系

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

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

$$E_k = \frac{1}{2}k(A^2 - x^2) E_p = \frac{1}{2}kx^2$$
$$E = E_k + E_p = \frac{1}{2}kA^2$$

总能量与振幅的平方成正比,振幅 不仅给出谐振动的范围,而且反映 了振动系统的总能量。

$\begin{array}{c|c} E \\ \hline E_k \\ \hline E_p \\ \hline -A & O & A \\ \end{array}$

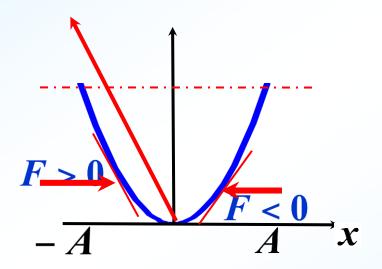
以上讨论适用于任何谐振动!

产生稳定简谐振动的一般物理机制



$$\frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x = 0$$
 稳定解的条件: $\frac{k}{m} > 0$

$$E_p = \frac{1}{2}kx^2$$
 $\longrightarrow F = -\frac{dE_p}{dx} = -kx$ 稳定平衡点



$$F_{\text{平衡点}} = \mathbf{0}$$

$$\left. \frac{dE_p}{dx} \right|_{\text{$\tiny \mathbf{Y}} \in \mathbb{R}} = \mathbf{0}$$

$$\left. \frac{d^2 E_p}{dx^2} \right|_{\substack{\text{稳定} \\ \text{亚渐占}}} > 0$$

谐振动系统的意义



$$E_p(x) = \frac{A}{x} + Bx$$

$$F = -\frac{\mathrm{d}E_p}{\mathrm{d}x} = \frac{A}{x^2} - B$$

$$E_p(x_0) = 400J$$

$$F(x_0) = -\frac{dE_p}{dx}\bigg|_{x_0} = 0$$

将Ep在xo点附近做泰勒展开

$$E_p(x) = 400 + \frac{E_p'(x_0)}{1!}(x - x_0) + \frac{E_p''(x_0)}{2!}(x - x_0)^2 + \frac{E_p'''}{3!}(x - x_0)^3 + \cdots$$

500

$$\begin{split} E_p(x) &= 400 + \frac{E_p''(x_0)}{(x - x_0)^2} \\ &= 400 + \frac{1}{2}k(x - x_0)^2 & F_{x, \text{phis}} &= -\frac{dE_p}{dx} = -k(x - x_0) \\ &= -kX \end{split}$$

简谐振动的物理意义



谐运动重要性:

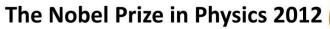
[1]任意周期振动都可用若干不同频率的简谐振动叠加

[2]处于稳定平衡的任何系统发生的微小位移,如果没有摩擦力, 它的运动就是简谐运动

例如在空气阻力、摩擦力、散热等可忽略时,这种分析法对于桥梁、建筑物、化学反应等许多情况都是适用的

谐振动的例子: 束缚离子





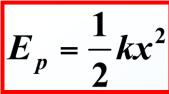




Serge Haroche

David J. Wineland

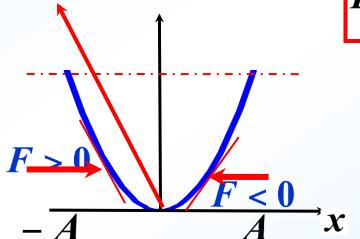
Prize motivation: "for ground-breaking experimental methods that enable measuring and manipulation of individual quantum systems"

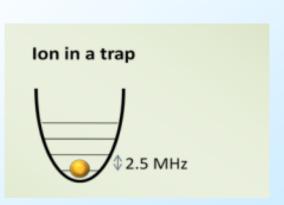


A laser is used to suppress the ion's

thermal motion in the trap, and to control and measure the trapped ion.

Electrodes keep the beryllium ions inside a trap.





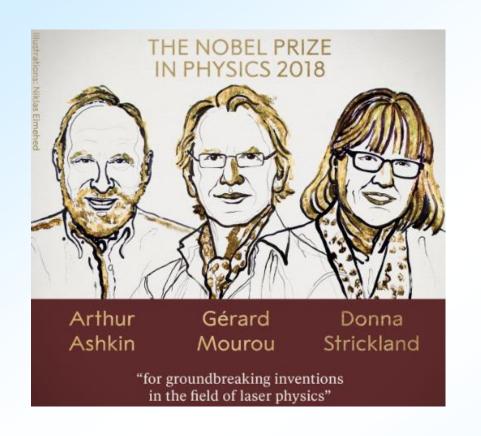
electrode

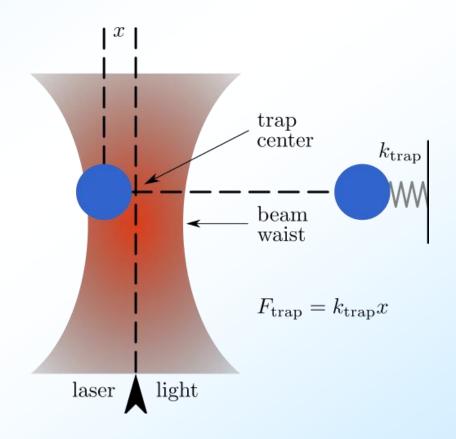
electrode

electrode

谐振动的例子: 光镊







第二节 振动的合成与分解



Combination of Simple Harmonic Motions

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

振动的重要参数:

振动方向、振动频率 振动幅度、初相位



一个质点在同一个方向上同时参加两个谐振动,假设两个谐振动的频率均为 ω ,它们的振动方程为:

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

则它们的合振动:

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

$$= [A_1 \cos \varphi_1 + A_2 \cos \varphi_2] \cos(\omega t) - [A_1 \sin \varphi_1 + A_2 \sin \varphi_2] \sin(\omega t)$$

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

$$A_{1}\cos\varphi_{1} + A_{2}\cos\varphi_{2} = A\cos\varphi$$

$$A_{1}\sin\varphi_{1} + A_{2}\sin\varphi_{2} = A\sin\varphi$$



利用旋转矢量法:

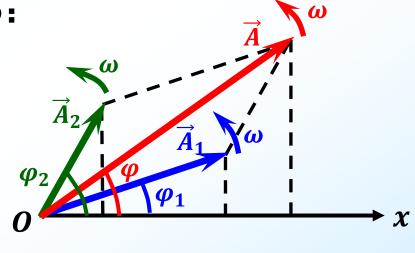
$$x_1 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1) \quad x_2 = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2)$$

合振动仍然是一个谐振动,频率为ω:

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

利用余弦定理可求得合振幅:

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



根据各矢量的几何关系可求得合振动的初相位:

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



两个重要的特例

1). 两个分振动为同相位(相位差为2π的整数倍)

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

 A_1 与 A_2 同向,合振幅为:

$$A = A_1 + A_2$$

合振动的初相位:

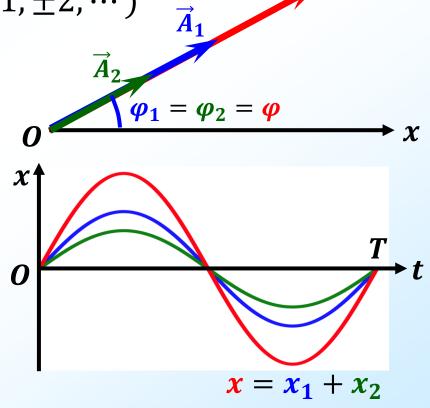
$$\varphi = \varphi_1 = \varphi_2$$

合振动方程:

$$x = (A_1 + A_2)\cos(\omega t + \varphi)$$

合振动的振幅最大。

两振动合成的效果:



---使振动加强



2). 两个分振动为反相位(相位差为π的奇数倍)

$$\Delta \varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = (2k+1)\pi(k=0,\pm 1,\pm 2,\cdots)$$

A_1 与 A_2 反向,合振幅为:

$$A = |A_1 - A_2|$$

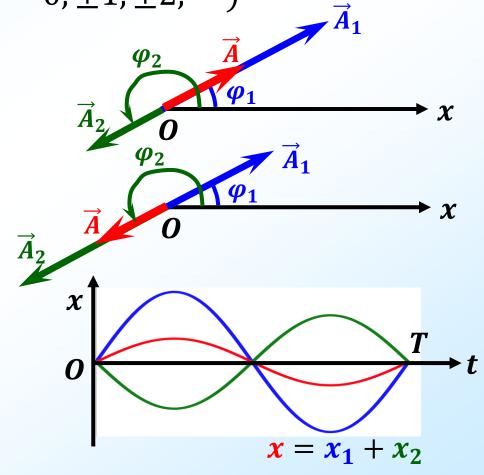
合振动的初相位:

$$\begin{cases} \varphi = \varphi_1 & A_1 > A_2 \\ \varphi = \varphi_2 & A_1 < A_2 \end{cases}$$

合振动的振幅最小。

两振动合成的效果:

---使振动减弱





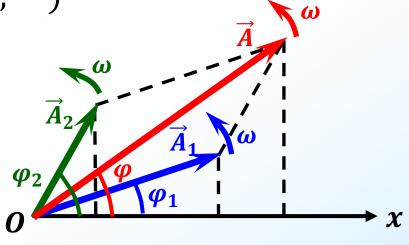
一般情况:两个分振动相位差不是 π 的整数倍

$$\Delta \varphi = \varphi_2 - \varphi_1 \neq k\pi(k = 0, \pm 1, \pm 2, \cdots)$$

A_1 与 A_2 不同向,合振幅的范围:

$$|A_1 - A_2| < A < A_1 + A_2$$

三角形不等式的直接推论。



N个同方向,同频率的谐振动的合成

旋转矢量法仍然适用。

合振动仍是谐振动,其频率为 ω ;



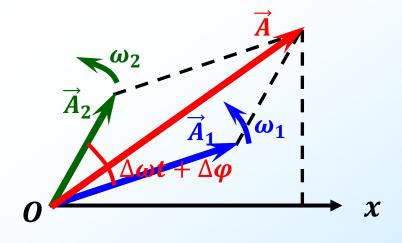
两振动的振动方程为:

$$x_1 = A_1 \cos(\omega_1 t + \varphi_1)$$

$$x_2 = A_2 \cos(\omega_2 t + \varphi_2)$$

\overrightarrow{A}_1 与 \overrightarrow{A}_2 以不同的角速度旋转,它们之间的夹角为:

$$\Delta \varphi = (\omega_2 t + \varphi_2) - (\omega_1 t + \varphi_1)$$
$$= (\omega_2 - \omega_1)t + (\varphi_2 - \varphi_1)$$



 \overrightarrow{A} 在x轴上投影点的运动不是谐振动。



特例: 两个振动的振幅和初相位相同 $A_1 = A_2 \varphi_1 = \varphi_2$

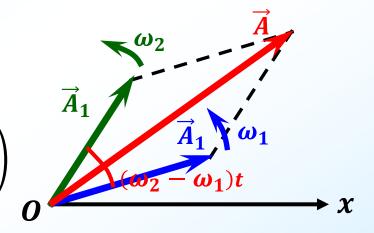
$$A_1 = A_2 \ \varphi_1 = \varphi_2$$

$$x_1 = A_1 \cos(\omega_1 t + \varphi_1)$$

$$x_2 = A_1 \cos(\omega_2 t + \varphi_1)$$

合振动: $x = x_1 + x_2$

$$x = 2A_1 \cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) \cos\left(\frac{\omega_2 + \omega_1}{2}t + \varphi_1\right)$$



根据旋转矢量法,合振幅为:

$$A^{2} = A_{1}^{2} + A_{1}^{2} + 2A_{1}A_{1}\cos[(\omega_{2} - \omega_{1})t]$$

$$= 2A_{1}^{2}[1 + \cos(\omega_{2} - \omega_{1})t]$$

$$= 4A_{1}^{2}\cos^{2}\left(\frac{\omega_{2} - \omega_{1}}{2}t\right)$$

合振幅随时间变化:

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



合振动方程:

振幅A(t)按余弦变化

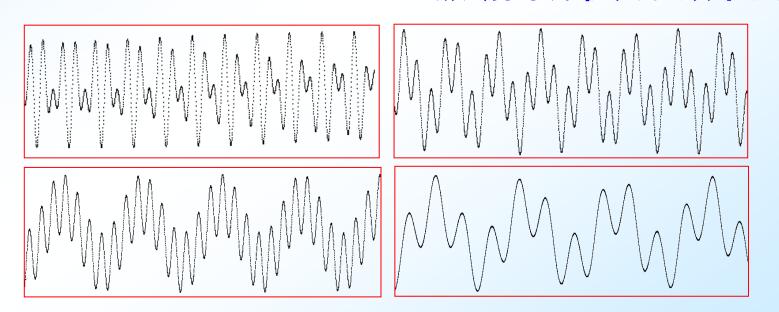
$$x = 2A_1 \cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) \cos\left(\frac{\omega_2 + \omega_1}{2}t + \varphi_1\right)$$

可以把合振动看成是一种振幅随时间周期性变化的振动。

$$0 \le |A(t)| \le 2A_1$$

合振动不是谐振动。

振动曲线取决于频率差





两个分振动频率相互接近时的合振动

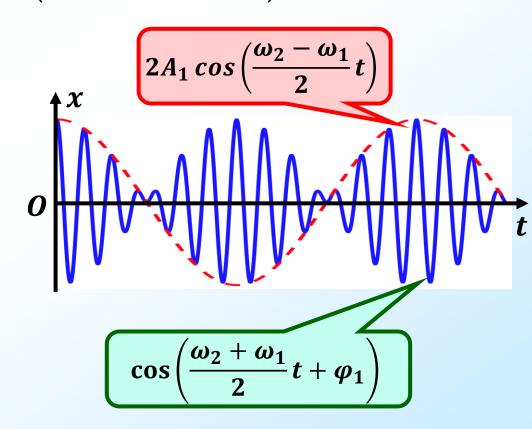
$$x = 2A_1 \cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) \cos\left(\frac{\omega_2 + \omega_1}{2}t + \varphi_1\right)$$

$$\omega_2 + \omega_1 \gg |\omega_2 - \omega_1|$$

振幅会出现明显加强和减弱的 现象

---拍。

振动的包络对应着低频因子, 而振动的细节对应高频因子。



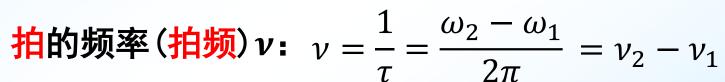


$$x = 2A_1 \cos\left(\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}t\right) \cos\left(\frac{\omega_2 + \omega_1}{2}t + \varphi_1\right)$$

 $\frac{\omega_2-\omega_1}{2}$ t改变 π 时,
A就重复出现一次变化。

拍的周期 τ :

$$\frac{\omega_2 - \omega_1}{2}\tau = \pi \implies \tau = \frac{2\pi}{\omega_2 - \omega_1}$$



拍现象只在两分振动频率的频率相差不太大时才能显现出来。

$$\omega_2 + \omega_1 \gg |\omega_2 - \omega_1|$$

拍现象很明显



设一个物体在x方向参与振动 $x = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1)$ 同时在y方向参与振动 $y = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2)$

计算物体的轨迹方程:
$$\begin{cases} x = A_1 \cos \omega t \cos \varphi_1 - A_1 \sin \omega t \sin \varphi_1 \\ y = A_2 \cos \omega t \cos \varphi_2 - A_2 \sin \omega t \sin \varphi_2 \end{cases}$$

$$\cos \omega t = \frac{xA_2 \sin \varphi_2 - yA_1 \sin \varphi_1}{A_1 A_2 \sin(\varphi_2 - \varphi_1)}$$

$$\sin \omega t = \frac{xA_2 \cos \varphi_2 - yA_1 \cos \varphi_1}{A_1 A_2 \sin(\varphi_2 - \varphi_1)}$$

代入: $\cos^2 \omega t + \sin^2 \omega t = 1$

整理可得:

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

椭圆方程

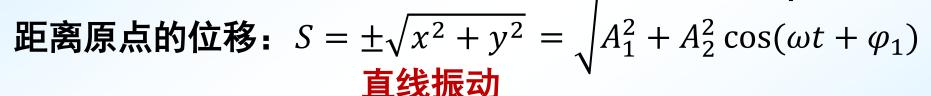


几种特殊情况

$$\Delta \varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = 0$$

1). 两个分振动同相
$$\Delta \varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = 0 \quad \left(\frac{x}{A_1} - \frac{y}{A_2}\right)^2 = 0$$

$$\therefore y = \frac{A_2}{A_1} x$$
 直线斜率为: $\tan \theta = \frac{A_2}{A_1}$

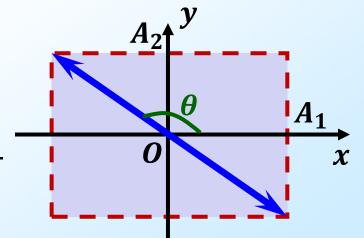


2). 两个分振动反相

$$\Delta \varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = \pi \left(\frac{x}{A_1} + \frac{y}{A_2}\right)^2 = 0$$

$$\therefore y = -\frac{A_2}{A_1} x \, \mathbf{直线斜率为} : \tan \theta = -\frac{A_2}{A_1}$$

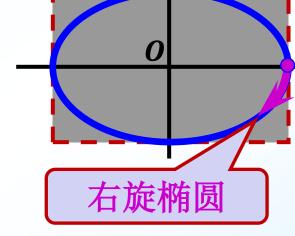
频率,振幅同上,也是直线振动





3).
$$\Delta \varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = \pi/2$$
 $\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} = 1$

轨迹为一正椭圆形,长短轴分别为 $2A_1$ 和 $2A_2$



 $A_2 \uparrow y$

问题:振动方向?

$$\varphi_2 = \varphi_1 + \pi/2$$

$$\begin{cases} x = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1) \\ y = A_2 \cos(\omega t + \varphi_1 + \pi/2) \\ = -A_2 \sin(\omega t + \varphi_1) \end{cases}$$

当
$$\omega t + \varphi_1 = 0$$
时, $x = A_1, y = 0$
当 $\omega t + \varphi_1 = \Delta \varphi$ 时, $x > 0, y < 0$

振动为顺时针方向



4).
$$\Delta \varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = -\pi/2$$
 $\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} = 1$

轨迹同样为一正椭圆形,长短轴分别为 $2A_1$ 和 $2A_2$

问题: 振动方向有什么变化?

当
$$\omega t + \varphi_1 = 0$$
时, $x = A_1, y = 0$
当 $\omega t + \varphi_1 = \Delta \varphi$ 时, $x > 0, y > 0$

振动为逆时针方向



5). $\Delta \varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = \varphi$ **\varphi为任意值**。

$$\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} - \frac{2xy}{A_1 A_2} \cos \varphi = \sin^2 \varphi$$

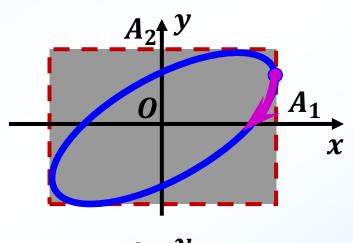
轨迹是任意一个斜椭圆。

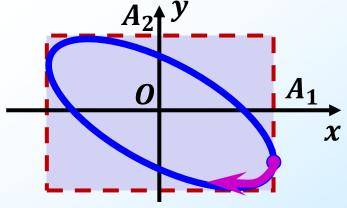
问题:振动方向是左旋还是右旋?

为简便起见,
$$x = A_1 \cos(\omega t)$$
 假定 $\varphi_1 = 0$ $y = A_2 \cos(\omega t + \varphi)$ 当 $t = 0$ 时, $x = A_1, y = A_2 \cos \varphi$

$$0 < \varphi < \pi/2$$
 $x > 0, y > 0$

$$v_y = \left(\frac{dy}{dt}\right)_{t=0} = -\omega A_2 \sin \varphi < 0$$





$$\pi/2 < \varphi < \pi$$
 都是右旋 $y < 0, v_y < 0$



$$\frac{x^2}{A_1^2} + \frac{y^2}{A_2^2} - \frac{2xy}{A_1 A_2} \cos \varphi = \sin^2 \varphi$$

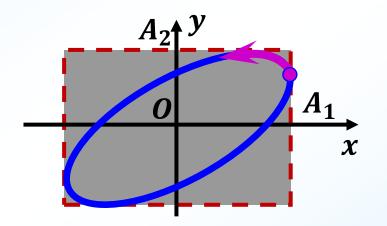
为简便起见, $\begin{cases} x = A_1 \cos(\omega t) \\ \mathbf{假定} \boldsymbol{\varphi_1} = \mathbf{0} \end{cases} \quad \begin{cases} x = A_1 \cos(\omega t) \\ y = A_2 \cos(\omega t + \varphi) \end{cases}$

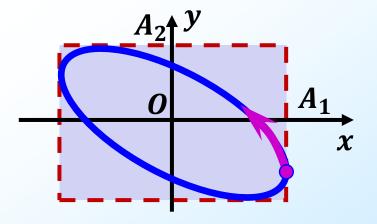
当
$$t = 0$$
时, $x = A_1, y = A_2 \cos \varphi$

$$v_y = \left(\frac{dy}{dt}\right)_{t=0} = -\omega A_2 \sin \varphi$$

$$-\pi/2 < \varphi < 0$$
 $y > 0, v_y > 0$

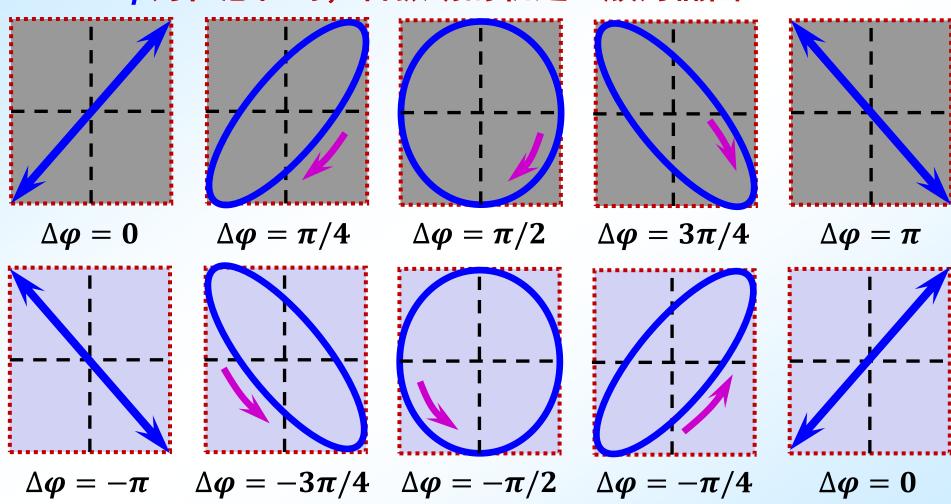
$$-\pi < \varphi < -\pi/2$$
 $y < 0, v_y > 0$







$\Delta \varphi$ 为任意值时,合振动的轨迹一般为椭圆



例题



例1: 已知一质点在x和y方向分别参与谐振动 $x = A_1 \cos \omega t$ 和 $y = A_2 \cos(\omega t + \pi/4)$,求(1)合振动的轨迹; (2)质点在任意位置所受的力。

解: (1)
$$\begin{cases} x = A_1 \cos \omega t \\ y = \frac{1}{\sqrt{2}} (A_2 \cos \omega t - A_2 \sin \omega t) \end{cases}$$

$$\therefore \sin \omega t = \frac{x}{A_1} - \frac{\sqrt{2y}}{A_2} \qquad \cos \omega t = \frac{x}{A_1}$$

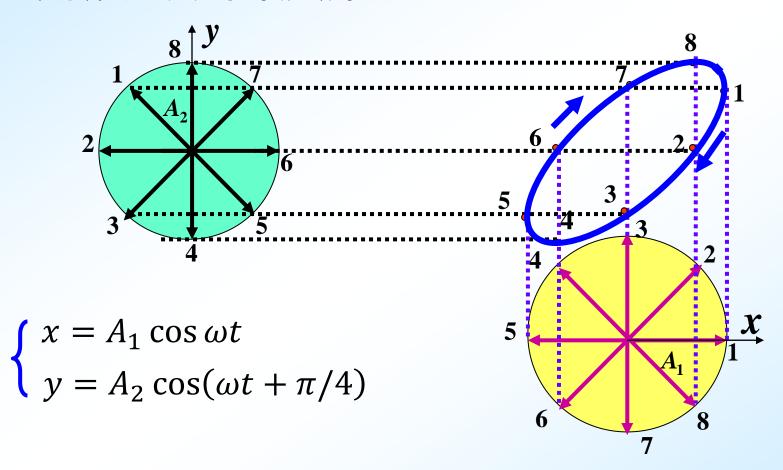
联立上式消去t,可得:

$$\left(\frac{x}{A_1} - \frac{\sqrt{2}y}{A_2}\right)^2 + \left(\frac{x}{A_1}\right)^2 = 1$$

例题



利用旋转矢量法画出振动轨迹





(2) 质点任意时刻所受的力:

) 质点任意时刻所受的力:
$$\begin{cases} x = A_1 \cos \omega t \\ y = A_2 \cos(\omega t + \pi/4) \end{cases}$$

$$\vec{F} = m\vec{a} = m\frac{d^2x}{dt^2}\vec{e}_x + m\frac{d^2y}{dt^2}\vec{e}_y$$

$$= -m\omega^2 A_1 \cos \omega t \vec{e}_x - m\omega^2 A_2 \cos(\omega t + \pi/4)\vec{e}_y$$

$$= -m\omega^2 x \vec{e}_x - m\omega^2 y \vec{e}_y$$

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

向心力



两个振动的振动方程为:
$$\begin{cases} x = A_1 \cos(\omega_1 t + \varphi_1) \\ y = A_2 \cos(\omega_2 t + \varphi_2) \end{cases}$$

$$y = A_2 \cos(\omega_2 t + \varphi_2)$$

通常情况下, 合振动非常复杂。仅简单讨论一种特殊情况:

两频率成简单的整数比: $\frac{\omega_1}{\omega_2} = \frac{N_x}{N_x}$ N_x , N_y 都是整数。

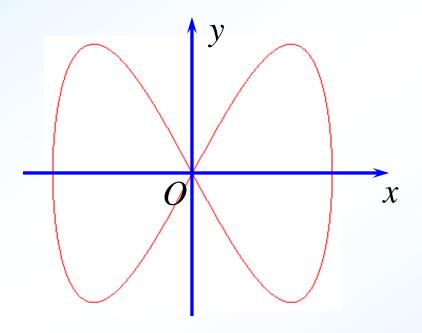
$$\frac{\omega_1}{\omega_2} = \frac{N_x}{N_y}$$

合运动轨迹为闭合曲线。 ----其运动也有周期性

利萨如图:不同频率之比和不同相位差时合振动的轨迹图



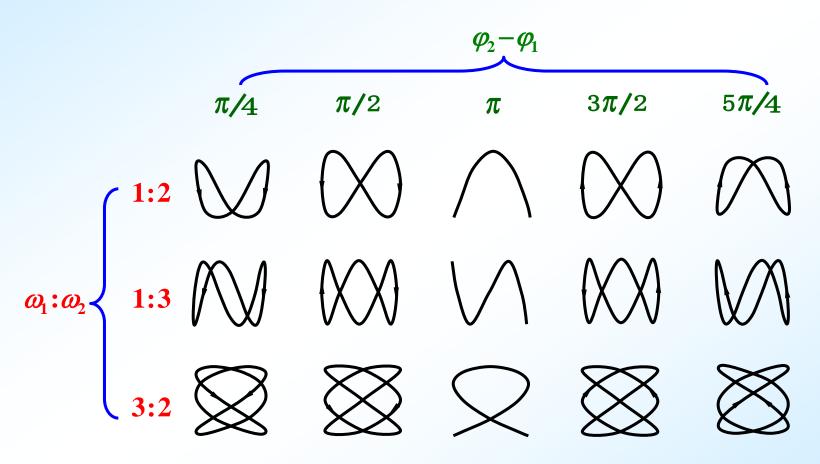
 ω_1 : $\omega_2 = 1$: 2时,对应不同初相位差的利萨如图形



相邻的利萨如图形初始相位差为12°



利萨如图形示例



五)振动的分解(谐振分析)



任何一个复杂的振动都可以看成一系列谐振动的组合。

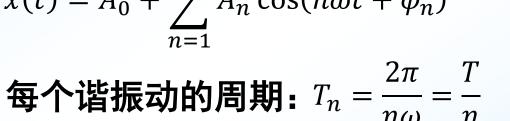
谐振分析: 把复杂振动分解成一系列不同频率, 不同振幅

的谐振动的方法。

使用的数学方法: 傅立叶分析

例:方波的谐振分析

$$x(t) = A_0 + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \cos(n\omega t + \varphi_n)$$



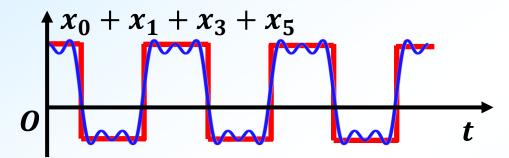
$$\cdot \cdot \cdot \quad x(t+T) = x(t)$$

五)振动的分解(谐振分析)



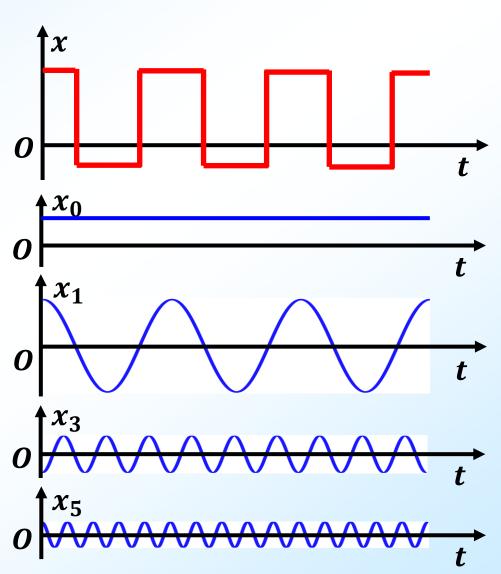
方波的谐振分析

$$x(t) = A_0 + A\cos\omega t - \frac{A}{3}\cos 3\omega t$$
$$+ \frac{A}{5}\cos 5\omega t - \frac{A}{7}\cos 7\omega t + \cdots$$



振动的分解不仅只是一个数学运算,而是真正的物理过程。

例如:人耳的柯蒂氏器官。



旋转矢量表示法与频谱分析



$$\frac{2\sin\theta}{-\pi}$$

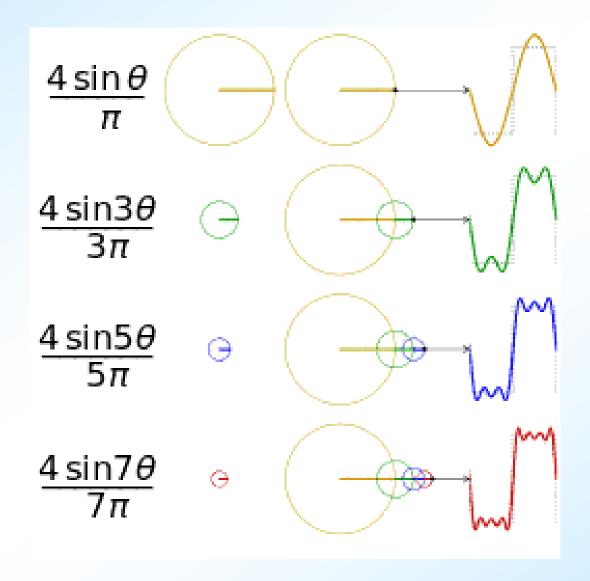
$$\frac{2\sin 2\theta}{2\pi}$$

$$\frac{2\sin 3\theta}{-3\pi}$$

$$\frac{2\sin 4\theta}{4\pi}$$

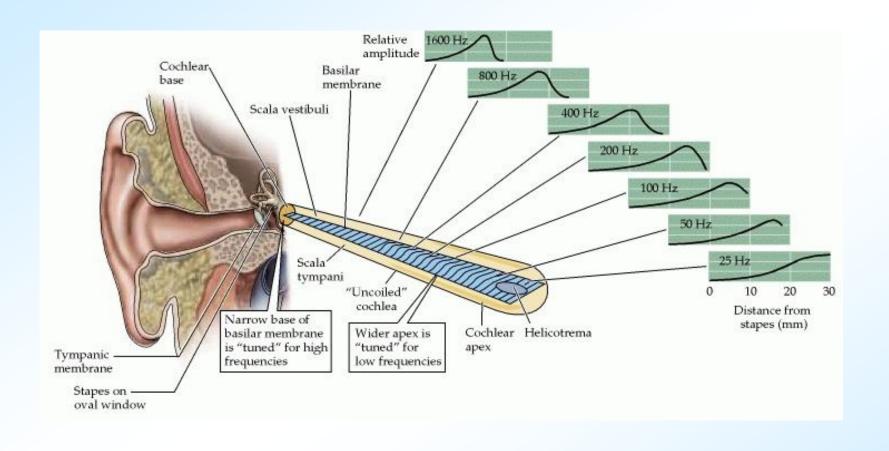
旋转矢量表示法与频谱分析





人体的频谱分析仪





音乐是我们的灵魂在做算术练习。

——莱布尼兹



作业: Chap.11—T3、T4、T5、T6、T7、T8

- 1. 独立完成作业。
- 2. 图和公式要有必要的标注或文字说明。
- 3. 通过学习通提交作业。
- 4. 作业缺交三分之一及以上者按规定不能参加考试。

