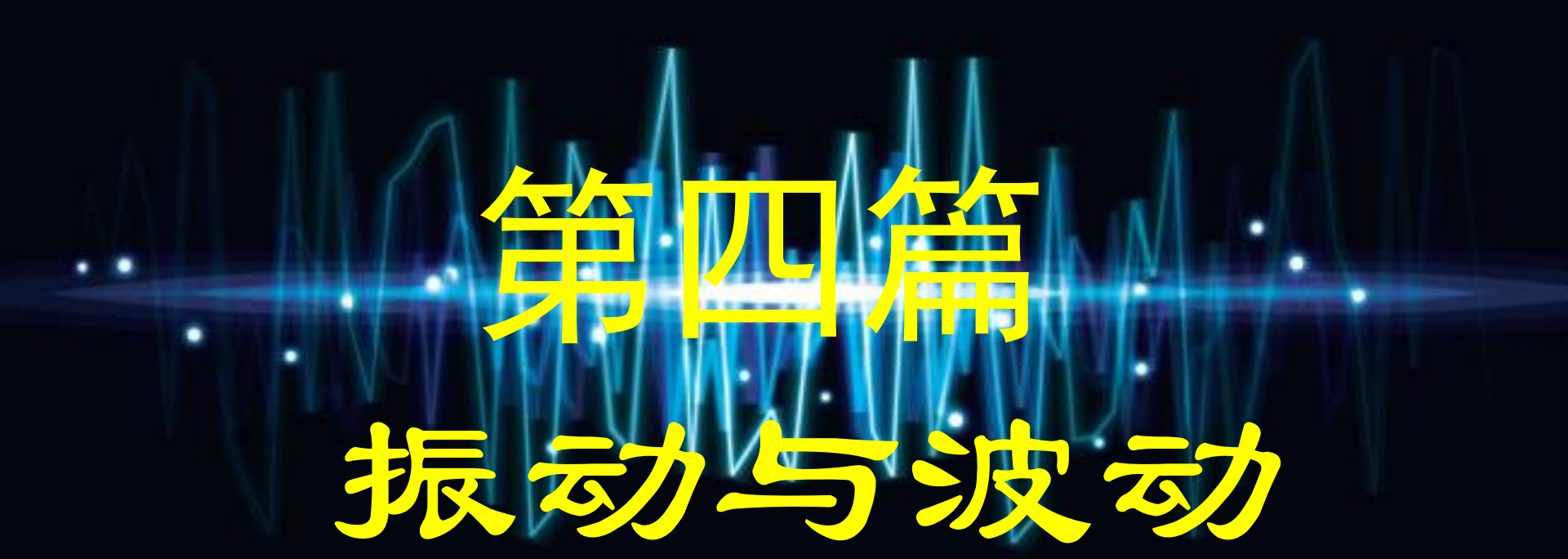


# 大学物理(下)

华中科技大学

张智

zzhang@hust.edu.cn



# 第四篇

## 振动与波动





*(Oscillations  
and  
Waves)*

# 什么是振动？什么是波动？两者有何关系？

广义地,任一物理量在某个值附近来回变化就代表一个振动。

振动的形式 { 机械振动:物体在一定位置附近作往复运动  
电磁振荡:电场与磁场作周期性变化  
.....

波动是振动的传播 { 机械振动的传播  机械波  
电磁振荡的传播  电磁波  
.....

月落乌啼霜满天  
江枫渔火对愁眠  
姑苏城外寒山寺  
夜半钟声到客船

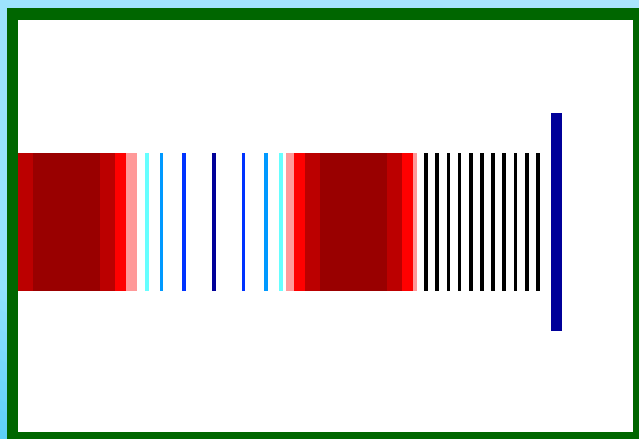
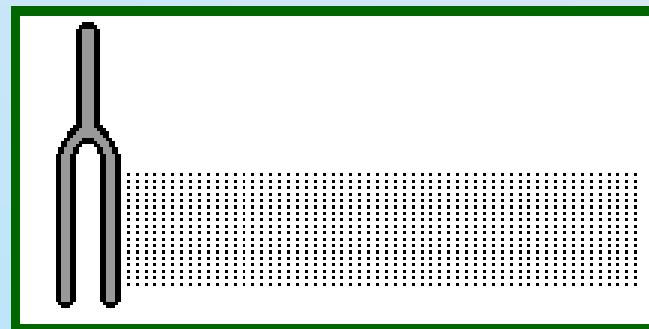
——张继 • 夜泊枫桥

意境很美

钟声尤妙



寒山寺



枫桥



# 第11章 振动与波动

## Oscillations and Waves

第1节 谐振动

第2节 振动的合成与分解

第3节 阻尼振动、受迫振动和共振

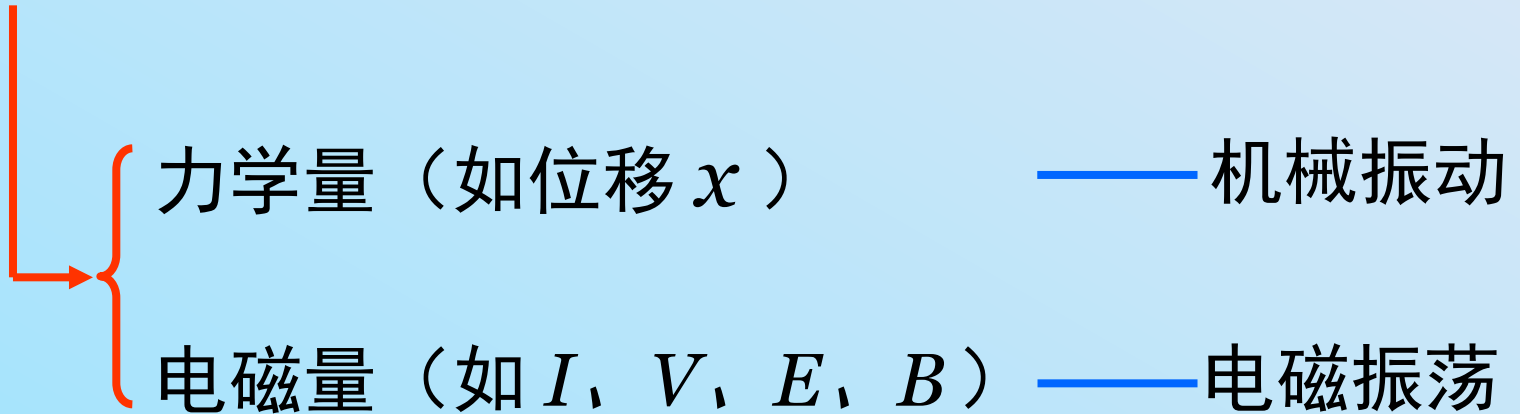
第4节 机械波

第5节 波的衍射与波的干涉

第6节 多普勒效应

第7节 电磁振荡与电磁波

任何一物理量在某一定值附近周期性变化的现象称**振动**。



最基本、最简单、最重要的振动是**谐振动**。

复杂的振动



谐振动

任一物理量 $X$ 在某一数值附近来回变化就称为**振动**。

若 $X(t)$ 作周期性变化,  $X(t)=X(t+T)$ , 则

$$X(t) = \sum_i A_i \cos(\omega_i t + \phi_i) \quad (\text{傅里叶级数})$$

$$= \sum_i \mathbf{x}_i \quad \text{其中, } A_i, \omega_i, \phi_i \text{ 为一系列常数。}$$

若 $X(t)$ 不作周期变化, 则求和改成积分, 并采用复数形式。  
(傅里叶积分)

上式中每项 $x_i$ 的形式均为  $\mathbf{x} = A \cos(\omega t + \phi)$

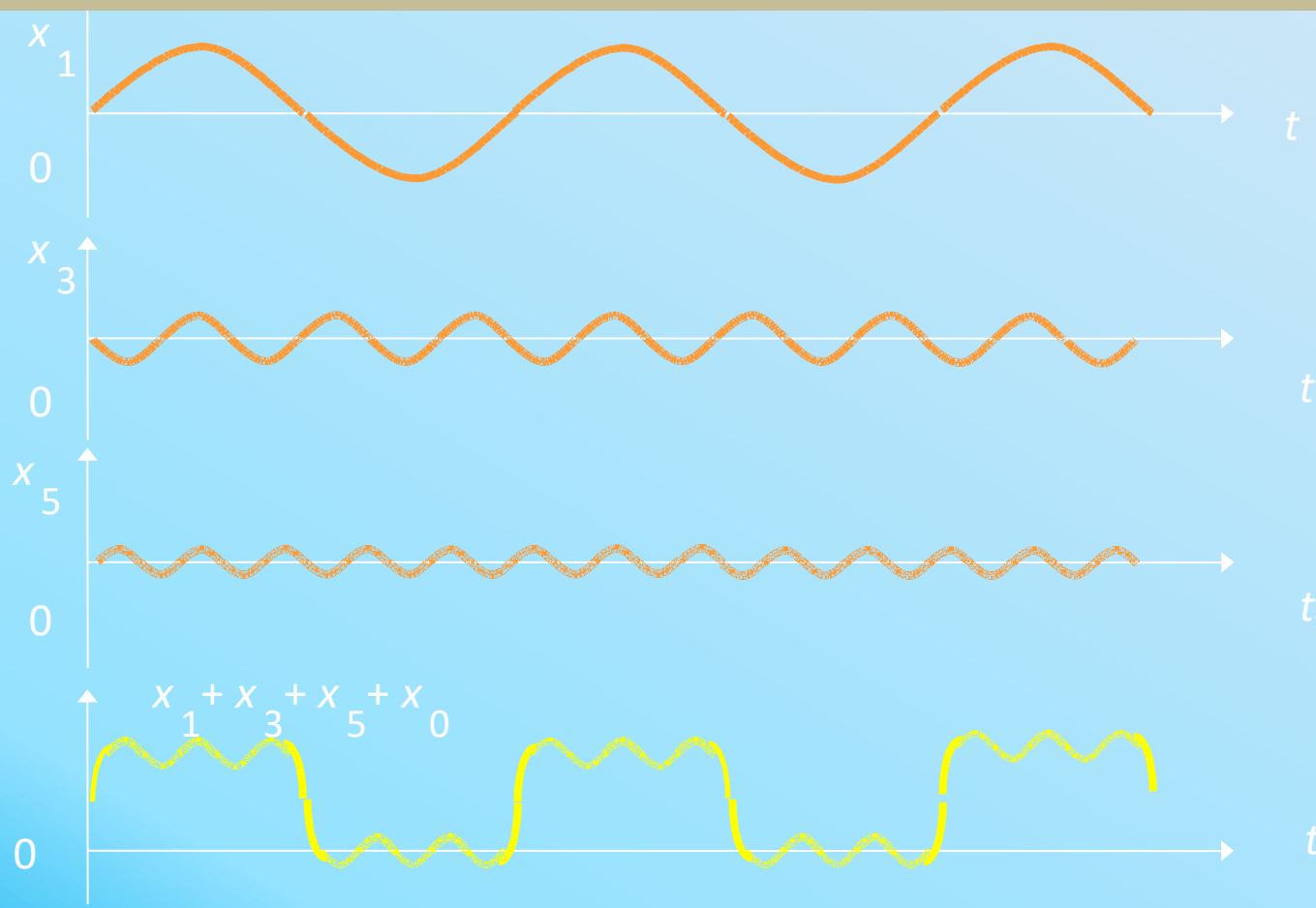
故, 任何振动都是形如 $\mathbf{x} = A \cos(\omega t + \phi)$ 的振动的叠加。



# 方波的分解



例如：人耳的科蒂氏器官（包含上万条纤维，它们的振动频率各不相同。声振动传入人耳后，相应于声振动所包含的各种谐振动频率的那些纤维被激发而共振，刺激相应的神经末梢并传入大脑，人就是这样听到和识别各种声音的。这里不仅是数学上的分解，而且是真实的物理过程。）



# 第1节 谐振动

## 1. 定义及运动方程

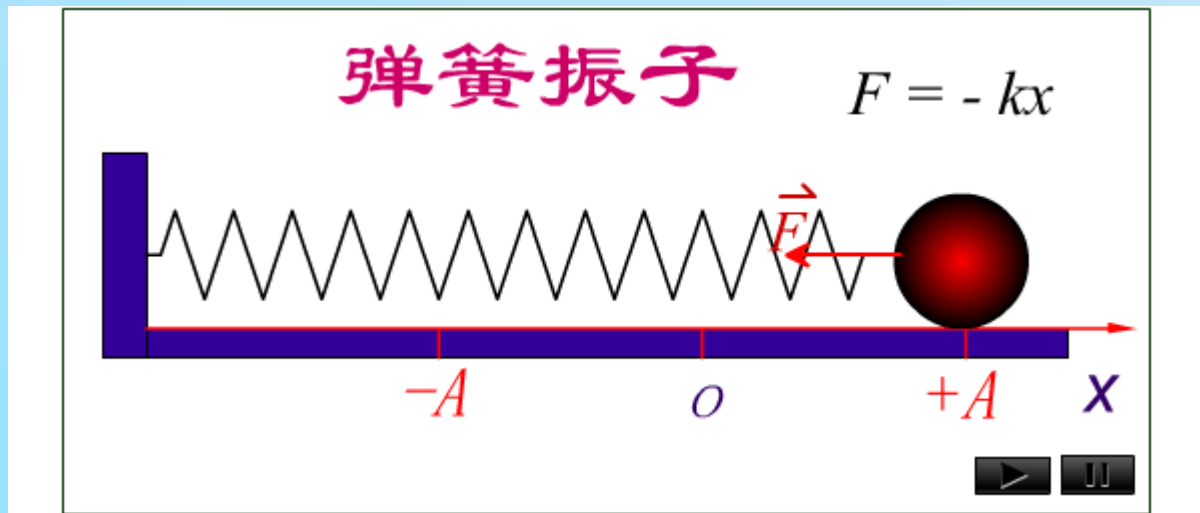
{ 动力学观点定义  
运动学观点定义

### 1) 动力学观点定义

物体在回复力

$$\vec{F} = -kx\vec{i}$$

作用下的运动。



## 2) 运动学观点定义

理想模型： $m_{\text{弹}}=0, f_{\text{磨}}=0$

质点在某位置受力为零

—— 平衡位置

(取为坐标原点)

离开平衡位置，质点受的力总是与质点相对平衡位置的位移成正比，并指向平衡点。

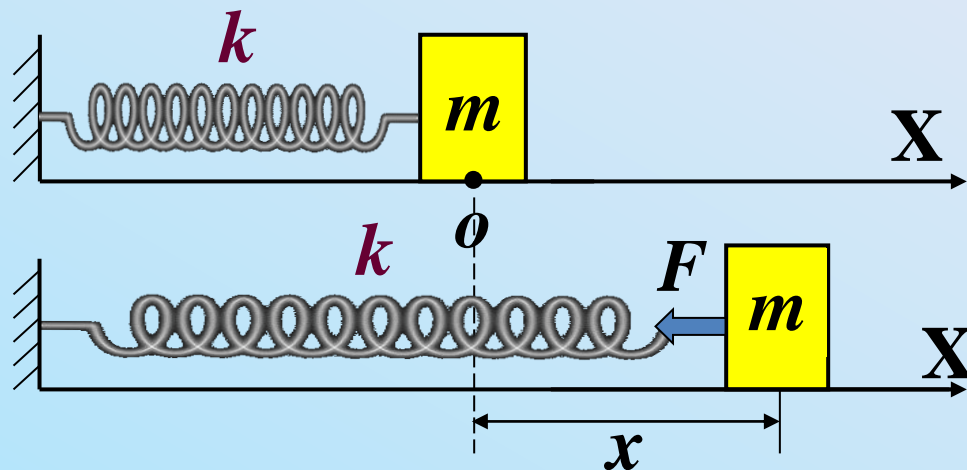
$$F = -kx$$

根据牛顿定律： $F = m \frac{d^2 x}{dt^2}$  则： $m \frac{d^2 x}{dt^2} = -kx$

即： $\frac{d^2 x}{dt^2} = -\frac{k}{m}x$  令： $\omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$  得：

谐振动的运动方程

以水平弹簧振子为例：



(利用能量关系)

$$\begin{aligned}\frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 &= c \\ mv \frac{dv}{dt} + kx \frac{dx}{dt} &= 0 \\ \frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{k}{m}x &= 0\end{aligned}$$

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

## 2. 谐振动的数学表达式

(1) 运动方程的解:



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

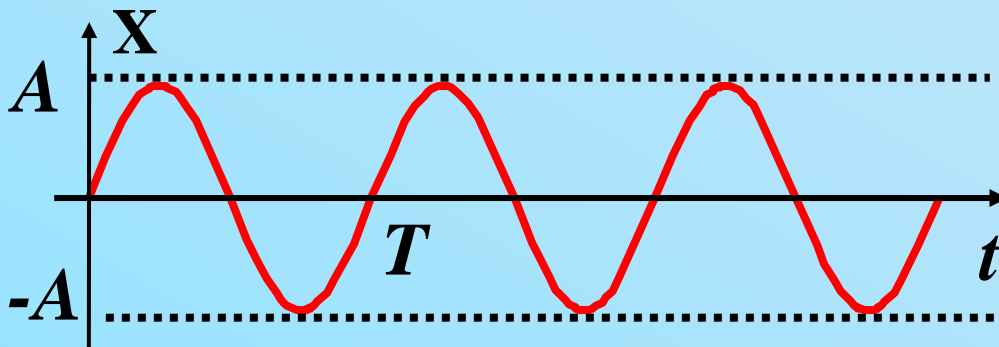
求解运动方程

$$x = A \cos(\omega t + \phi) \longrightarrow \text{振动方程}$$

物体的位置  $x$  按余弦函数随时间  $t$  而变化

若已知  $A$ 、 $\omega$ 、 $\phi$  就唯一确定了一个谐振动

**振动曲线** ——  
振动物体的位移  $x$  随  
时间  $t$  变化的曲线



# ◆ 描述谐振动的物理量



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



## \*振幅 $A$ :

振动物体离开平衡位置最大距离的绝对值

## \*角频率 $\omega$ :

$2\pi$  秒内振动的次数（描述简谐振动快慢）

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

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

## \*初位相 $\varphi$ :

表征振子在  $t=0$  时刻的运动状态

描述谐振动的三个特征量

**\*描述运动状态：** 位置、速度

(平衡位置 ---- 振动物体受合外力为零的位置)

**\*位移 $x$ ：**

振动物体任一时刻离开平衡位置的距离

**\*周期 $T$ ：**

物体完成一次全振动所需的时间

**\*频率 $\nu$ ：**

物体在单位时间内完成全振动的次数



## (2) 振子的振动速度及加速度



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

速度:  $v = \frac{dx}{dt} = -\omega A \sin(\omega t + \phi) = \omega A \cos(\omega t + \phi + \frac{\pi}{2})$

加速度:  $a = \frac{dv}{dt} = -\omega^2 A \cos(\omega t + \phi) = \omega^2 A \cos(\omega t + \phi + \pi)$

可见:

振子的速度 $v$ 、加速度 $a$ 均随 $t$ 按余弦函数规律变化

## (3) 振动周期 $T$ —— 一次完整振动所需的时间

$$\begin{aligned} x &= A \cos(\omega t + \phi) \\ &= A \cos[\omega(t+T) + \phi] \\ &= A \cos[\omega t + \omega T + \phi] \end{aligned}$$

由余弦函数的周期得:

$$\omega T = 2\pi \quad \therefore T = \frac{2\pi}{\omega}$$

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

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

角频率/圆频率

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

由系统本身性质( $m, k$ )决定

振幅 $A$ : 决定振动的范围

$\omega$ 、 $T$ : 决定振动的快慢

$\phi$  ?

固有周期

#### (4)位相 ——位置状态



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

$\omega t + \phi$  ——位相

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

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

振子振动时，任意时刻的运动状态取决于  $(\omega t + \phi)$

如：

$\omega t + \phi = 0$	$x = A$	$v = 0$	$a = -\omega^2 A$
-----------------------	---------	---------	-------------------

$\omega t + \phi = \frac{\pi}{2}$	$x = 0$	$v = -\omega A$	$a = 0$
-----------------------------------	---------	-----------------	---------

当  $t = 0$  时：  $\omega t + \phi = \phi$  一般：  $0 \leq \phi < 2\pi$  或  $-\pi \leq \phi \leq \pi$

初位相

综上所述：  $A$ 、 $\omega$ 、 $\phi$  为系统的三个特征量。

## ◆ 特征量的求法

(1) 求  $\omega$  (注意举一反三)

写出振子所受的合外力

$$\left\{ \begin{array}{l} F = -kx \\ F = ma \end{array} \right.$$

根据牛顿第二定律

联立得

$$ma = -kx \Rightarrow a = -\frac{k}{m}x$$

与

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

相比较,

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

得

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

谐振动周期和频率取决于  
振动系统本身的力学性质

**固有频率、固有周期**

(2) 求  $A$

由  $\begin{cases} \omega \\ \text{初始条件 } t = 0 \text{ 时, } x_0, v_0 \text{ 共同决定。} \end{cases}$

根据  $\begin{cases} x = A \cos(\omega t + \varphi) \\ v = -A\omega \sin(\omega t + \varphi) \end{cases}$

当  $t = 0$  时  $\begin{cases} x_0 = A \cos \varphi \\ v_0 = -A\omega \sin \varphi \end{cases} \Rightarrow \cos \varphi = \frac{x_0}{A}$   
 $\Rightarrow \sin \varphi = -\frac{v_0}{A\omega}$

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

公式!

(3) 求  $\varphi$

根据  $\begin{cases} x = A \cos(\omega t + \varphi) \\ v = -A\omega \sin(\omega t + \varphi) \end{cases}$

当  $t = 0$  时  $\begin{cases} x_0 = A \cos \varphi & \Rightarrow \cos \varphi = \frac{x_0}{A} \\ v_0 = -A\omega \sin \varphi & \Rightarrow \sin \varphi = -\frac{v_0}{A\omega} \end{cases}$

$$\boxed{tg\varphi = -\frac{v_0}{x_0\omega}} \quad \text{公式!}$$

# 小结：谐振动的特征、规律、判定与问题类型

## 1、特征

动力学特征

$$F_{\text{合}} = -kx$$

运动学特征 (微分方程特征)

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

## 2、规律

$$\text{位 移} \quad x = A \cos(\omega t + \phi) \quad \text{振动方程}$$

## 3、谐振动的判定

符合以上三个方程中任意一个的运动即为谐振动。



#### 4. 谐振动问题类型:

- (1) 证明为谐振动, 并求周期
- (2) 写出振动方程

#### 5. 由初始条件 $(x_0, v_0)$ 定 $A, \phi$

注意: 振动状态由  $(x, v)$  描述。

若  $t=0$ , 位移  $x_0$ , 速度  $v_0$  (初始条件)

初始状态

则可得

$$\begin{cases} A = \sqrt{x_0^2 + (v_0/\omega)^2} \\ \tan \phi = -\frac{v_0}{\omega x_0} \end{cases}$$

然后根据  $v_0$  的正负决定  $\phi$  的取舍!  $v_0 = -A\omega \sin \phi$

**例:**某物体沿x轴(向右为正方向)作**谐振动**, 其振动周期  $T=\pi$  s,  $t=0$ 时,  $x_0=4\text{m}$ ,  $v_0=6\text{m/s}$ , 且向右运动。求物体的振动方程。

**解:**  $x=A\cos(\omega t+\varphi)$        $v=-\omega A\sin(\omega t+\varphi)$

$$\omega=\frac{2\pi}{T}=2\text{ rad/s} \quad A=\sqrt{x_0^2+(\frac{v_0}{\omega})^2}=\sqrt{4^2+3^2}=5\text{ m}$$

$$\varphi=\text{tg}^{-1}\frac{-v_0}{\omega x_0}=\text{tg}^{-1}(-\frac{6}{4\times 2})= < \begin{matrix} \text{舍去} \\ 143^\circ \\ -36.8^\circ \end{matrix}$$

$$v_0=-A\omega\sin\varphi \quad \text{而 } v_0>0,$$

所以,  $\varphi=-36.8^\circ=-0.64\text{ rad}$

故, 所求的振动方程为

$$x=5\cos(2t-0.64)\text{m}$$

$$A=\sqrt{x_0^2+(v_0/\omega)^2}$$
$$\text{tg}\varphi=\frac{-v_0}{\omega x_0}$$

由  $v_0$  定  $\varphi$  的取舍!

例： 弹簧振子  $\begin{cases} m = 5 \times 10^{-3} \text{ kg} \\ k = 2 \times 10^{-4} \text{ N m}^{-1} \end{cases}$

$$t = 0 \text{ 时 } x_0 = 0 \quad v_0 = 0.4 \text{ m s}^{-1}$$

$$\text{完成振动方程 } x = \underline{2} \cos \left( \underline{0.2} t + \underline{\frac{3}{2}} \pi \right) (\text{SI})$$

解：  $\omega = \sqrt{k/m}$

$$= 0.2 \text{ (rad} \cdot \text{s}^{-1})$$

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

$$\tan \varphi = -\frac{v_0}{\omega x_0} = -\infty$$

$$v_0 = -\omega A \sin \varphi$$

而  $v_0 > 0$

故  $\varphi = \frac{3}{2}\pi$

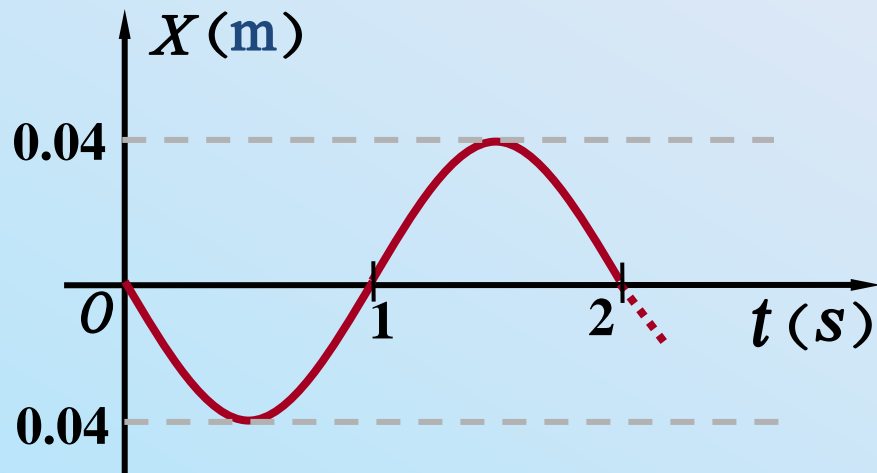
或  $\varphi = \frac{-1}{2}\pi$

例：已知

谐振动的  $X \sim t$  曲线

完成下列振动方程

$$x = \underline{0.04} \cos \left( \underline{\pi} t + \underline{\frac{\pi}{2}} \right) (\text{SI})$$



解：由图知：

$$A = 0.04 \text{ (m)}$$

$$T = 2 \text{ (s)}$$

故：

$$\omega = 2\pi / T = \pi \text{ (rad/s)}$$

$$(A) \varphi = \frac{\pi}{4}$$

$$(B) \varphi = \frac{\pi}{3}$$

$$(C) \varphi = \frac{\pi}{2}$$

$$(D) \varphi = \pi$$

已知  $t = 0$  时，

$$x_0 = 0, \quad v_0 < 0$$

$$\text{且： } x_0 = A \cos \varphi$$

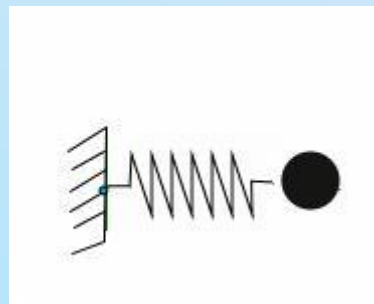
$$v_0 = -\omega A \sin \varphi$$

$$\therefore \varphi = \pi / 2$$

### 3. 谐振动的种类

#### (1) 线谐振 (例-弹簧振子)

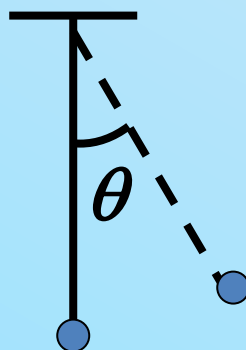
$$\left\{ \begin{array}{l} \sum F = -kx \\ x = A \cos(\omega t + \varphi) \end{array} \right.$$



轨迹是**直线**

#### (2) 角谐振 (例-单摆)

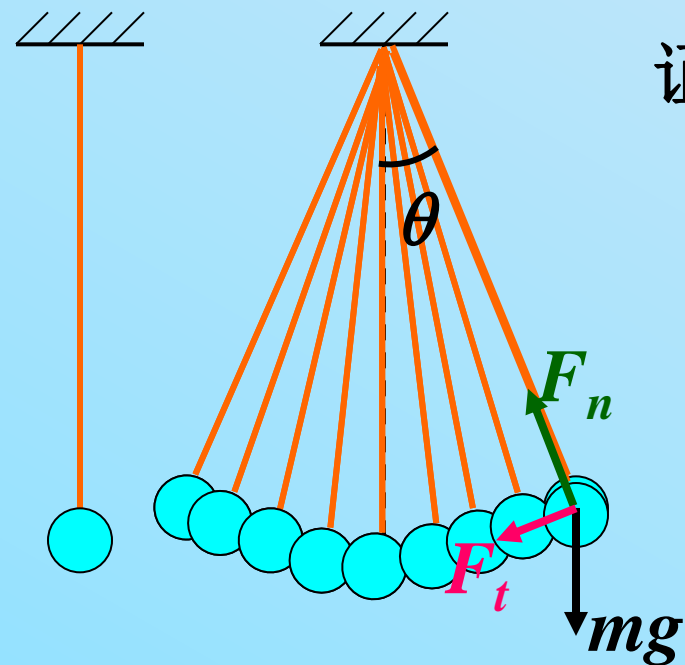
$$\left\{ \begin{array}{l} \sum M = -k\theta \\ \theta = \theta_m \cos(\omega t + \varphi) \end{array} \right.$$



轨迹是**曲线**

## 角谐振-单摆

证明当单摆的摆角 $\theta$ 很小时，其运动为谐振动，并求其周期 $T$ 。（忽略空气摩擦）



摆动周期:

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

证明：单摆在运动方向受力：

$$F_t = mg \sin \theta$$

切向力

$$\because \theta \ll 1 \quad \therefore \sin \theta \approx \theta$$

$$\therefore F_t = -mg \theta \quad \theta \rightarrow \text{为质点的角位移}$$

可见， $F_t$  起回复力的作用

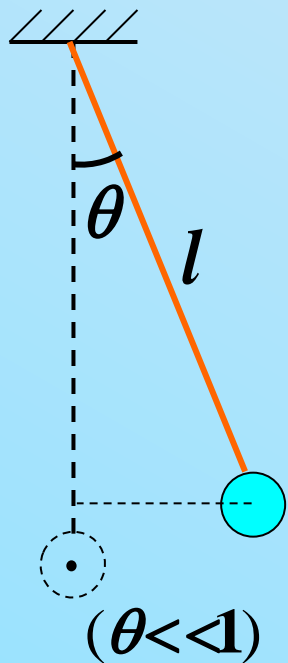
$$\text{又： } F_t = ma_t \quad a_t = l\beta = l \cdot \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

$$\therefore ml \frac{d^2\theta}{dt^2} = -mg \theta \quad \text{令：} \omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$$

$$\text{即得：} \frac{d^2\theta}{dt^2} + \omega^2 \theta = 0 \rightarrow \text{谐振动}$$



利用**能量关系**证明:当单摆的摆角 $\theta$ 很小时, 其运动为谐振动, 并求其周期 $T$ 。(忽略空气摩擦)



证: 只有重力做功, 故系统机械能守恒。

$$\frac{1}{2}mv^2 + mgl(1 - \cos\theta) = c$$

$$mv \frac{dv}{dt} + mgl \sin\theta \frac{d\theta}{dt} = 0$$

$$v \frac{d(l\omega)}{dt} + g \sin\theta \cdot l \omega = 0$$


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

$$\text{令: } \omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$$

$$\text{即得: } \frac{d^2\theta}{dt^2} + \omega^2\theta = 0 \rightarrow \text{谐振动}$$

摆动周期:

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

**注:**  $\theta$  较大时系统不是谐振动. 

注意：

对角谐振动  $\theta = \theta_m \cos(\omega t + \varphi)$

圆频率

$$\omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$$

角振幅

$$\theta_m = \sqrt{\theta_o^2 + \left(\frac{\Omega_o}{\omega}\right)^2}$$

初位相

$$\varphi = \operatorname{tg}^{-1}\left(-\frac{\Omega_o}{\theta_o \omega}\right)$$

## 单摆的应用

通过测 $T$ ，来测 $g$

**例：**一位月球探险家，安装了一个长为860mm的单摆，并测出在微小位移时摆的周期  $T=4.6\text{s}$ ， $g_{\text{月}}=?$

显然：由  $T=2\pi\sqrt{\frac{l}{g}}$  可得： $g_{\text{月}}=(\frac{2\pi}{T})^2 l = 1.6 \text{ m/s}^2$

## 物理前沿问题

在单摆的讨论中，隐含了一个前提条件：

$$m_{\text{惯}} = m_{\text{引}}$$

$$F_t = m a_t$$

$$F_t = m_{\text{惯}} a_t$$

$$F_{\text{引}} = m_{\text{引}} \frac{GM}{r^2}$$

$$F_{\text{重}} = m_{\text{引}} g$$

$$F_t = m g \sin \theta$$

$$\therefore m_{\text{惯}} l \frac{d^2 \theta}{dt^2} = -m_{\text{引}} g \theta$$

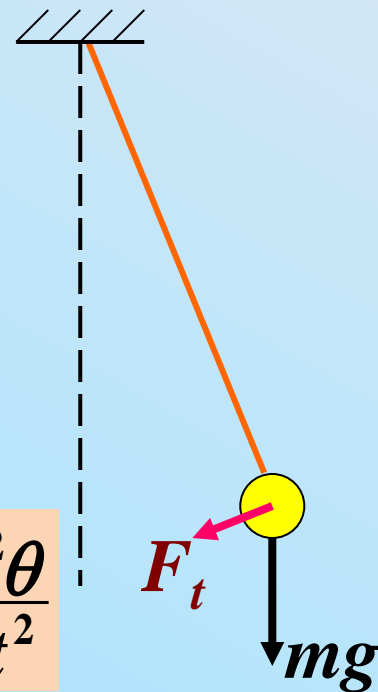
$$F_t = m a_t = l \beta = l \cdot \frac{d^2 \theta}{dt^2}$$

若： $m_{\text{惯}} \neq m_{\text{引}}$  则： $\omega^2 = \frac{m_{\text{引}} g}{m_{\text{惯}} l}$

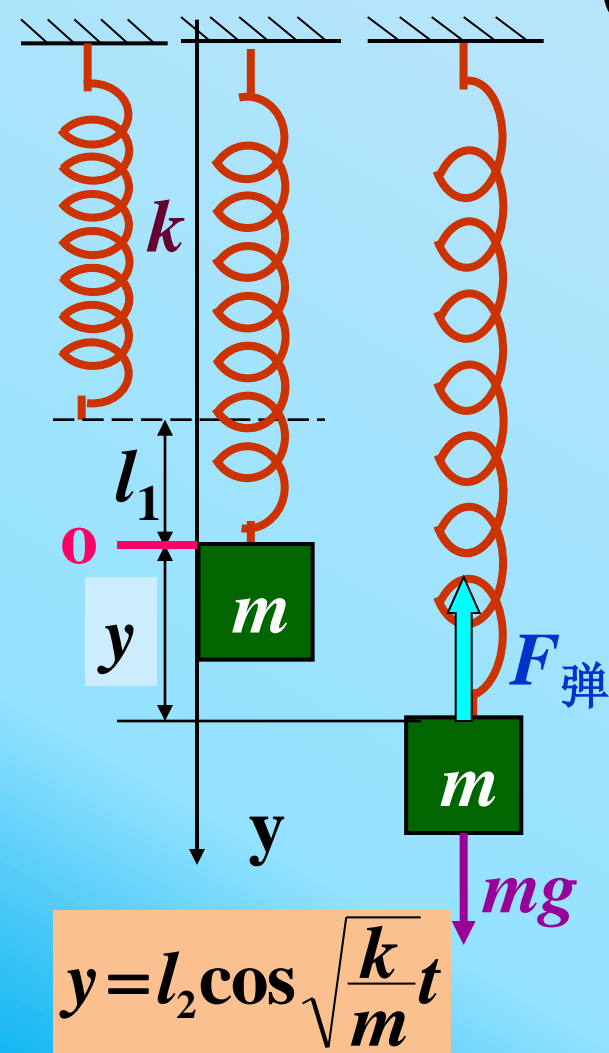
$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m_{\text{惯}} l}{m_{\text{引}} g}}$$

$$m_{\text{惯}} ? m_{\text{引}}$$

等效原理



例. 将一个倔强系数为  $k$  的轻质弹簧竖直悬吊。最初弹簧没有拉伸，然后把质量为  $m$  的物块加到另一端，达到平衡时，弹簧伸长了  $l_1$ ，物块又被向下拉了  $l_2$  后，**静止释放**。(1) 证明系统作简谐振动。(2) 求其振动方程。



(1) 证明：取系统平衡点为坐标原点 **O**

设时刻  $t$ ，振子运动到  $y$  处

其受力：  $F = F_{\text{弹}} + mg = -k(y + l_1) + mg$

而振子在 **O** 点处：  $F = 0$  即：  $kl_1 = mg$

$\therefore F = -ky$  又：  $F = m \frac{d^2 y}{dt^2}$

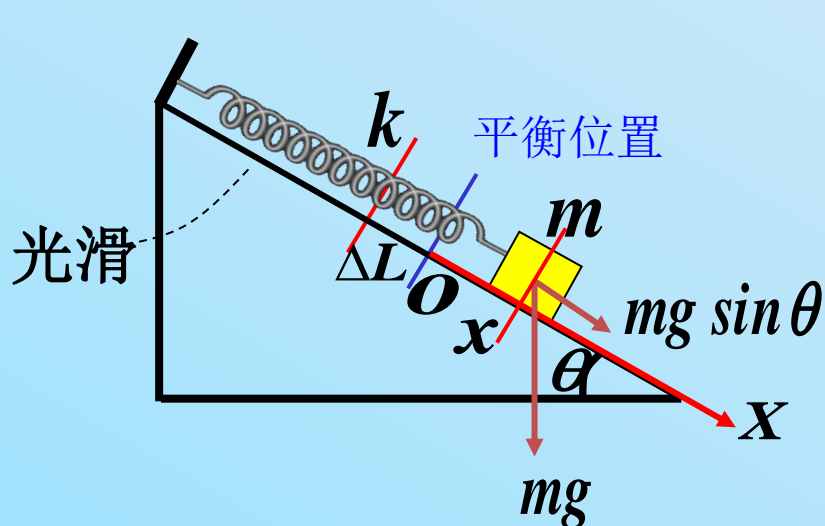
则：  $\frac{d^2 y}{dt^2} = -\frac{k}{m} y$  令：  $\omega^2 = \frac{k}{m}$

$\frac{d^2 y}{dt^2} + \omega^2 y = 0$  —— 系统作简谐振动

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

$t=0 \begin{cases} y=l_2 & A \cos \varphi = l_2 > 0 \\ v=0 & \sin \varphi = 0 \end{cases} \therefore \begin{cases} \varphi = 0 \\ A = l_2 \end{cases}$

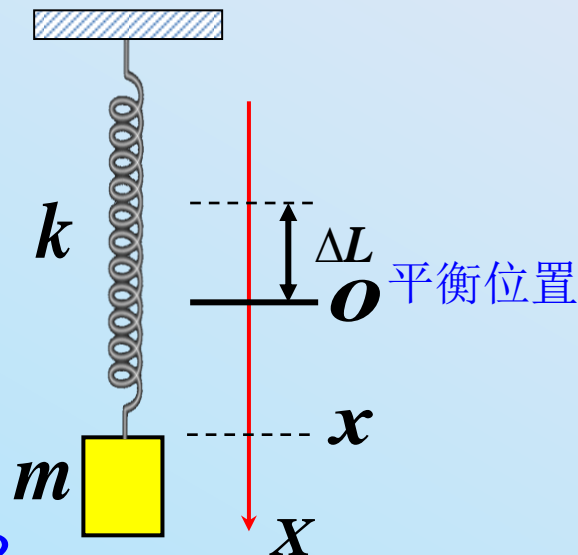
**例：** 证明下列两种情况下，物体作谐振动。



(a)

这是两个问题吗？

利用能量关系求解？



(b)

**解：** (a)  $mg \sin \theta = k \Delta L$

(b)  $mg = k \Delta L$

$$f = mg \sin \theta - k(\Delta L + x)$$

$$f = mg - k(\Delta L + x)$$

$$= -kx$$

$$= -kx$$

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

**例：**一质量为 $m$ 的柱体浮在水面上，其横截面积为 $S$ 。证明其在水中的铅直自由运动是谐振动，并求其振动周期。

**解：**  $mg = \rho g(SL)$

$$f = -\rho g S(x + L) + mg$$
$$= -\rho g Sx$$

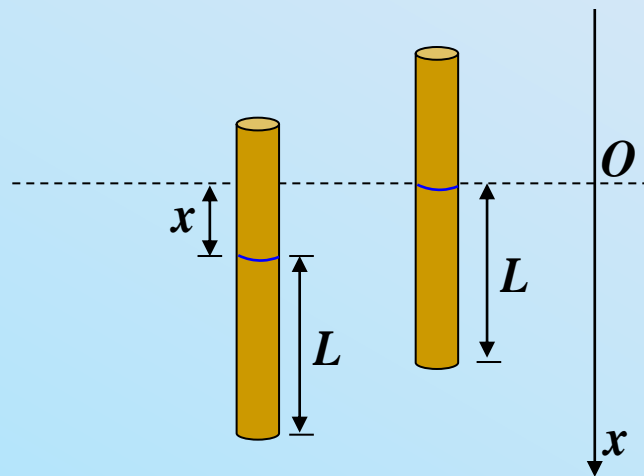
运动方程：

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -\rho g Sx$$

$$\frac{d^2 x}{dt^2} + \frac{\rho g S}{m} x = 0 \rightarrow \frac{d^2 x}{dt^2} + \omega^2 x = 0$$

$$\omega = \sqrt{\frac{\rho g S}{m}}$$

$$\therefore T = \frac{2\pi}{\omega} = 2\pi \sqrt{\frac{m}{\rho g S}}$$





**例：**光滑U形管的截面面积为  $S$ ，管中流体的质量为  $m$ 、密度为  $\rho$ ，求液体振荡周期。

**解：** 设  $t$  时刻液面偏离平衡位置的高度为  $y$ 。

机械能守恒： $\frac{1}{2}mv^2 + (E_P + \Delta E_P) = C$

$$\frac{1}{2}mv^2 + \rho S y g \cdot y = C - E_P$$

$$\frac{1}{2}mv^2 + \rho S g y^2 = C - E_P$$

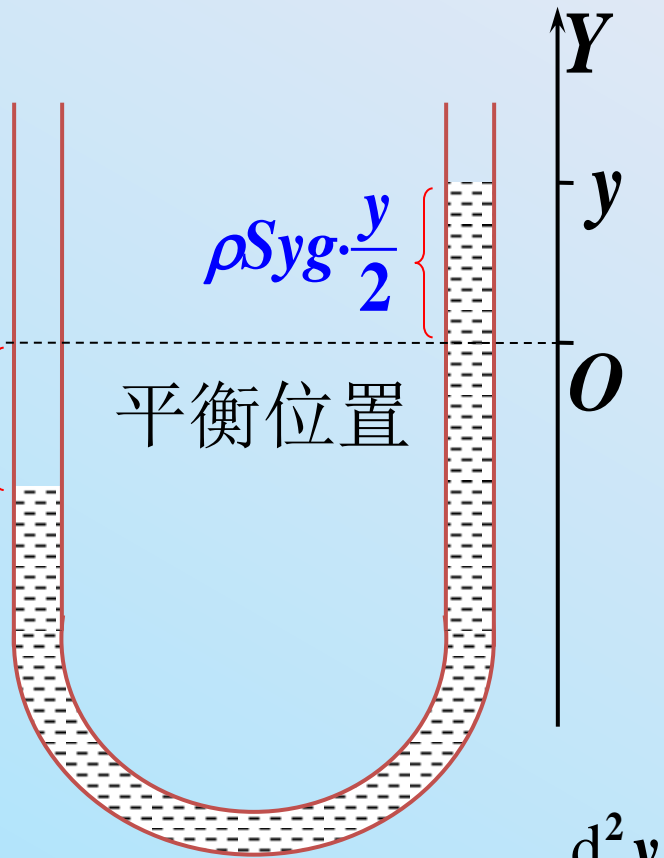
两边求导得： $m \frac{d^2 y}{dt^2} + 2 \rho S g y = 0$

$$m \frac{d^2 y}{dt^2} = -2 \rho S y g$$

$$\frac{d^2 y}{dt^2} + 2 \frac{\rho S g}{m} y = 0$$

故，液柱作谐振动。

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



$$F = -2yS \cdot \rho \cdot g$$

$$F = m \frac{d^2 y}{dt^2}$$

$$-2yS \cdot \rho \cdot g = m \frac{d^2 y}{dt^2}$$

$$\frac{d^2 y}{dt^2} + 2 \frac{\rho S g}{m} y = 0$$

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

$$\omega = \sqrt{\frac{2\rho S g}{m}}$$