

大学物理

College Physics

主讲

华中科技大学

刘超飞

● 位移电流



安培环路定理

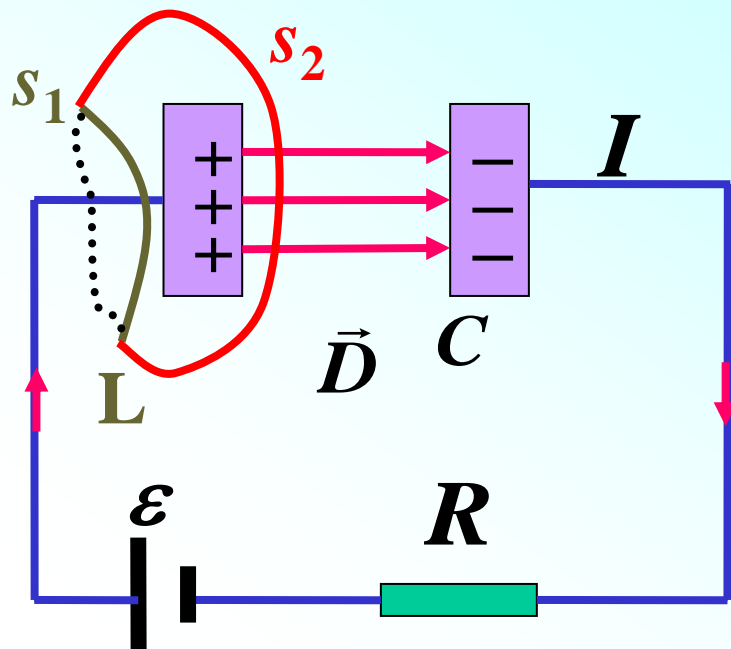
$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum I_i$$



$$I_D = \frac{d\Phi_D}{dt} = \int \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

位移电流密度

$$\vec{j}_D = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} = \epsilon \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$



一般情况下的安培定律:

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = I + \int \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

- 1) 电流连续性
- 2) I_D 在激发磁场方面与 I 等效

4、麦克斯韦方程组

★静电场和稳恒磁场的基本实验规律

$$(1) \oint \vec{D}_1 \cdot d\vec{S} = \sum q_i \quad (2) \oint \vec{E}_1 \cdot d\vec{l} = 0$$

$$(3) \oint \vec{B}_1 \cdot d\vec{S} = 0 \quad (4) \oint \vec{H}_1 \cdot d\vec{l} = I$$

★感应电场的新理论

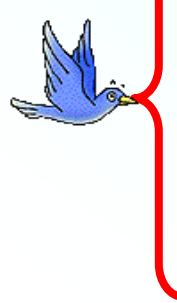
$$(5) \oint \vec{E}_2 \cdot d\vec{l} = -\frac{d\phi_m}{dt} = -\int \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

★位移电流的新思想

$$(6) \oint \vec{H}_2 \cdot d\vec{l} = I_D = \frac{d\phi_D}{dt} = \int \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

麦克斯韦电磁理论建立的基础

麦克斯韦方程组:


$$\begin{aligned}(1) \quad & \oint \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum q_i \\(2) \quad & \oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \int \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S} \\(3) \quad & \oint \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0 \\(4) \quad & \oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = I + \int \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}\end{aligned}$$

a. 各方程的物理意义:

(1) 在任何电场中, 通过任何闭合曲面的电通量等于该闭合曲面内自由电荷的代数和。 ——有源场

(2) 在任何磁场中, 通过任何闭合曲面的磁通量恒等于0。

——无源场
(3) 在一般电场中, 电场强度 \vec{E} 沿任意闭合环路的积分, 等于穿过该环路磁通量随时间变化率的负值。 ——有旋场

(4) 磁场强度 \vec{H} 沿任意闭合环路的积分, 等于穿过该环路传导电流和位移电流的代数和。 ——有旋场

麦克斯韦方程组是电磁场理论的基础，其正确性已被大量实验所证实。麦克斯韦方程组已成为现代电子学、无线电学等学科的理论基础。

麦克斯韦预言了电磁波的存在，并计算出电磁波在真空的速度大小为：

$$c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}} \approx 3 \times 10^8 \text{ m/s}$$

b. 麦克斯韦方程组的微分形式（自学）

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla \cdot \vec{D} = \rho \\ \nabla \cdot \vec{B} = 0 \\ \nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \nabla \times \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \end{array} \right.$$

讨论:

麦克斯韦方程并非完全对称。

磁流
 I_m ?

$$(1) \oint \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum q_i$$

$$(2) \oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \int \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

$$(3) \oint \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

$$(4) \oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = I + \int \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

磁荷
 q_m ?

磁单极存在否?

英国物理学家狄拉克(Paul Dirac)早在1931年就利用数学公式预言磁单极存在于携带磁场的管(所谓的狄拉克弦)的末端。当时他认为既然带有基本电荷的电子在宇宙中存在,那么理应带有基本“磁荷”的粒子存在,从而启发了许多物理学家开始寻找磁单极的工作。

磁单极存在与否尚无定论,找寻磁单极可以说是21世纪物理学重要的研究主题之一。

九. 电磁场的物质性

实验证实： 电磁场——**客观存在的一种物质形态**

一切物质具有基本属性： 能量、质量、动量。

1) 电磁场能量（随时间变化的电磁场）

$W = W_e + W_m = \int_V w dV$ 非稳恒情况下是空间和时间的函数

$$w = w_e + w_m = \frac{1}{2} \vec{D} \cdot \vec{E} + \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H}$$

2) 能流密度矢量

定义：单位时间内通过与传播方向垂直的单位面积的能量. 指向能量传播的方向。

理论证明： $\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$ —— 又称坡印廷矢量

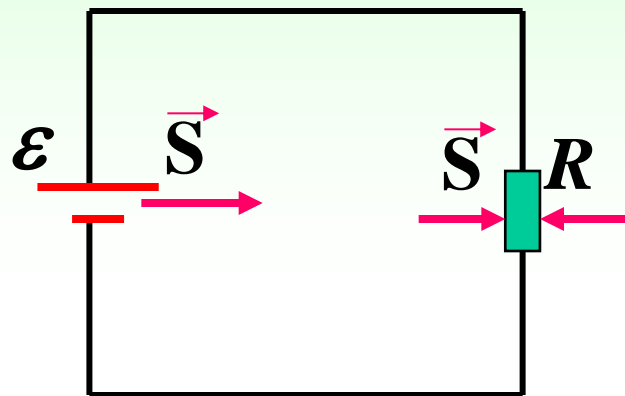
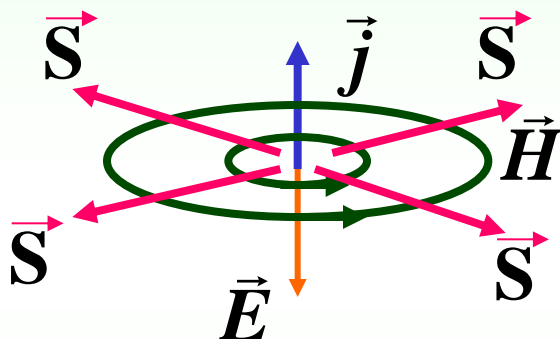
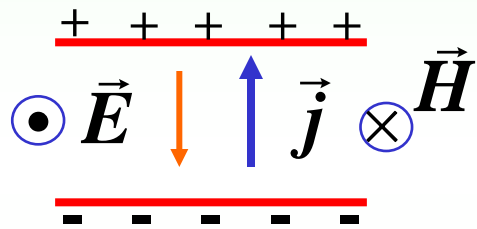


$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$$

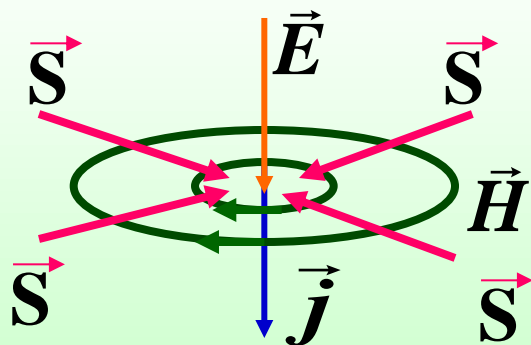
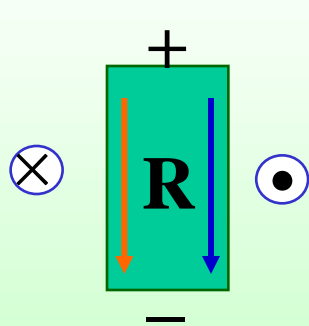
注：S不仅适用于变化的电磁场，也适用于稳恒场。
在稳恒场中，电磁能也是场传播的。

例：直流电路中的能量传递。

电源：



负载：

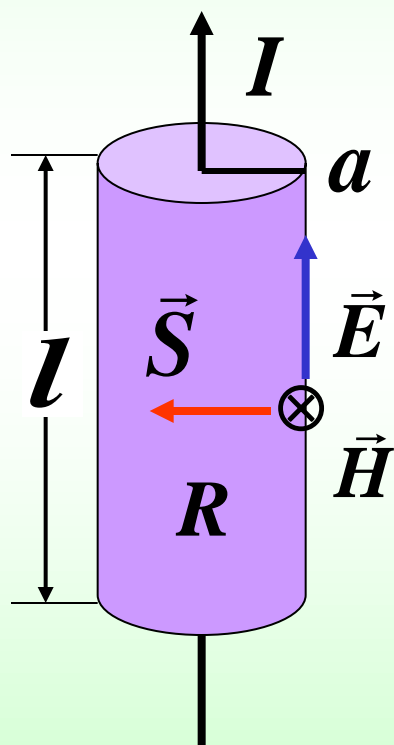


结论：

- (1) 电源的能量是通过电磁场从电源的侧面传出。
 - (2) 电阻消耗的能量是通过电磁场从电阻的侧面传入。
- 导线起引导场能的作用。

例：圆柱形导体，长 l 半径为 a ，电阻为 R ，载电流 I ，求证从导体侧表面输入导体的电磁能量，正好等于同时间内导体上产生的焦耳热。

解：单位时间从导体表面输入导体的电磁能量为



$$\begin{aligned}
 P &= \frac{dW}{dt} = -\int \vec{S} \cdot d\vec{A} \\
 &= -\int (\vec{E} \times \vec{H}) \cdot d\vec{A} \\
 &= EHA
 \end{aligned}$$

$$E = \frac{V}{l} = \frac{IR}{l}$$

$$H = \frac{I}{2\pi a}$$

$$A = 2\pi a \cdot l$$

$$\frac{dW}{dt} = \frac{IR}{l} \cdot \frac{I}{2\pi a} \cdot 2\pi a l$$

$$= I^2 R$$

得证。

2. 电磁场质量

电磁场具有有限的运动速度 c ，则其具有一定的质量 M 。

由相对论质能关系： $E=Mc^2$

设单位体积中，电磁场质量为 m ，能量为 w ： $w=mc^2$

$$m=\frac{w}{c^2}=\frac{1}{2c^2}(\vec{D}\cdot\vec{E}+\vec{B}\cdot\vec{H}) \quad \text{——质量密度}$$

3. 电磁场物质性的特点

- (1) 没有静止质量： $M_0=0$ 实验精度： 10^{-50} 左右
- (2) 电磁场以波的形式传播，
以粒子的形式与实物相互作用；
- (3) 电磁场可相互迭加，同时占据同一空间；
- (4) 电磁波的波速与参考系无关。

第四篇 振动与波动

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

时空振荡：时间与空间的形变

.....

波是振动的传播

机械振动的传播

 机械波

电磁振荡的传播

 电磁波

时空振荡的传播

 引力波

.....

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

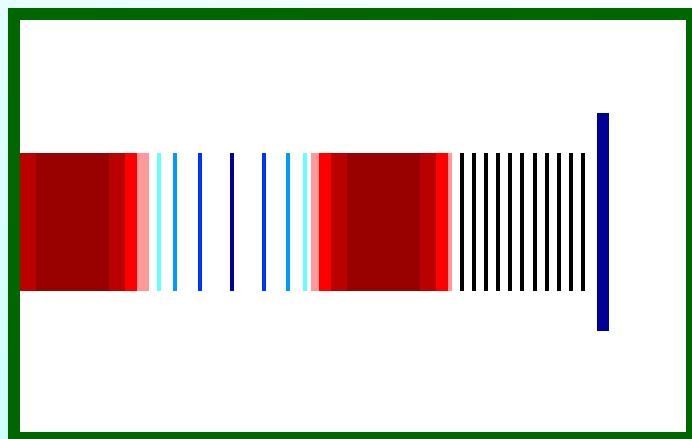
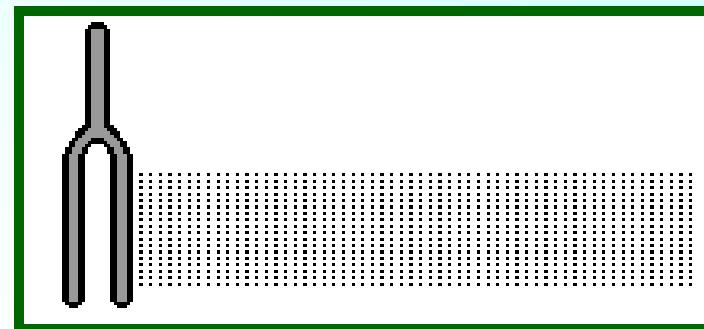
--张继 • 枫桥夜泊

意境很美

钟声尤妙



寒山寺



枫桥

第11章 振动与波动

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

$$X(t) = \sum_i A_i \cos(\omega_i t + \phi_i) \quad (\text{傅立叶级数展开})$$

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

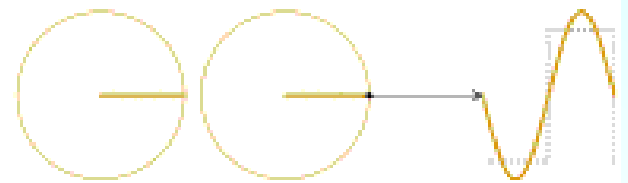
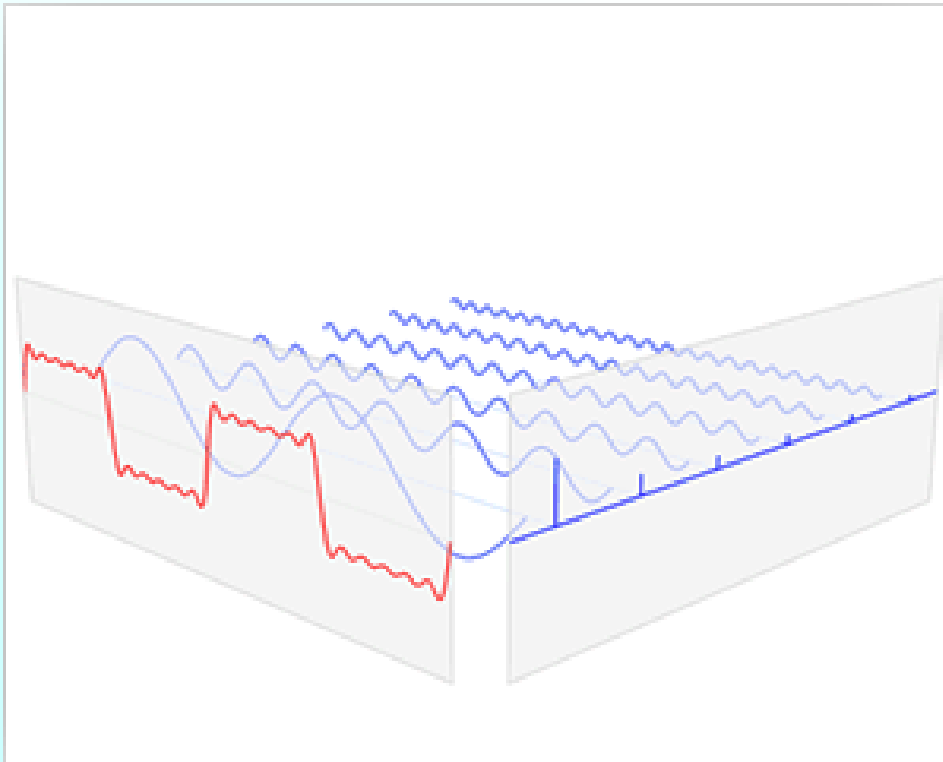
若 $X(t)$ 不作周期变化, 则求和改成积分, 并采用复数形式。

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

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

方波的分解

例如：人耳的科蒂氏器官（包含成万条纤维，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。）



一. 谐振动

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

1. 定义: 振动 $x = A\cos(\omega t + \phi)$ 称为**谐振动**, 也称为**简谐振动**。

谐振动是最基本、最简单、最重要的振动。

A : 振幅, 振动的最大幅度(绝对值)。

ω : 圆频率, 描述谐振动快慢的物理量。

$\omega t + \phi$: 位相, 表征任一时刻 t 的振动状态。

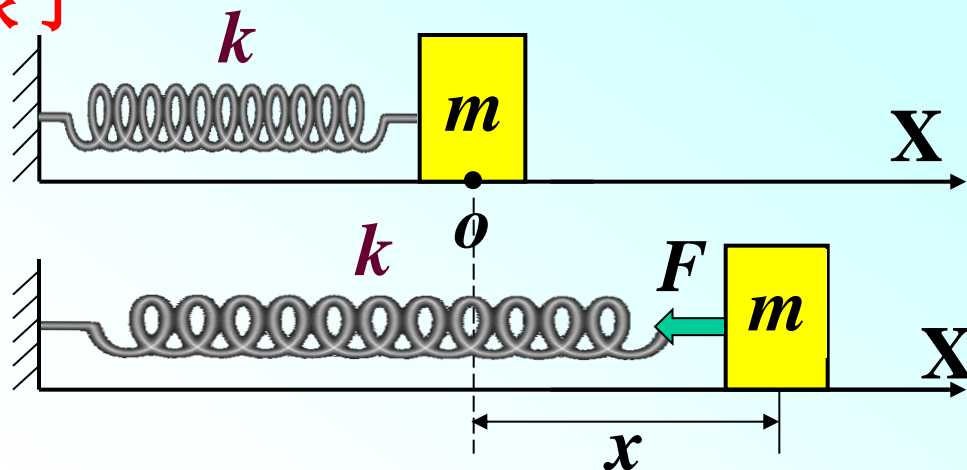
ϕ : 初位相, 表征 $t=0$ 时刻的振动状态。

那么, 现在的问题是: **什么物体作的是谐振动呢?**

2. 谐振动的实例 1 —— 弹簧振子

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： $F = m \frac{d^2 x}{dt^2}$

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

谐振动运动方程

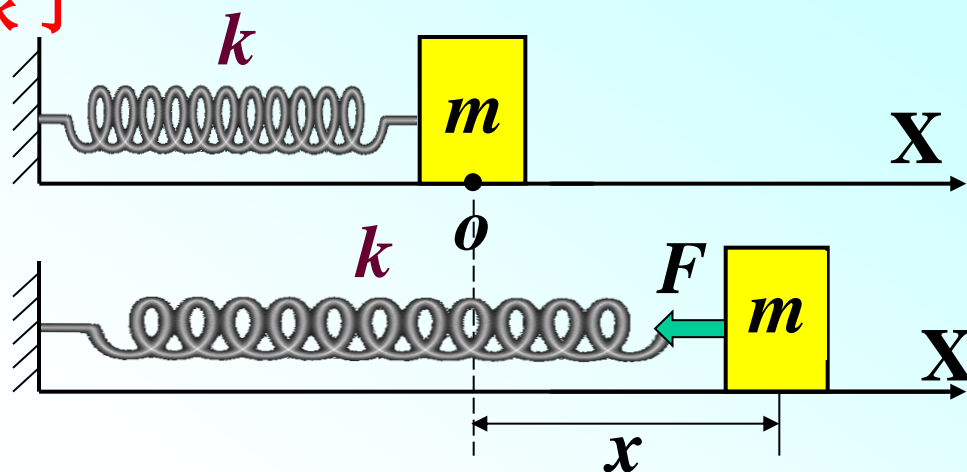
$$\Rightarrow \frac{d^2 x}{dt^2} = -\frac{k}{m} x \quad \Rightarrow \boxed{\frac{d^2 x}{dt^2} + \omega^2 x = 0}$$

$$\text{令: } \omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

2. 谐振动的实例 1 —— 弹簧振子

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)



(利用能量守恒原理)

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}kx^2 = c \quad \text{两边对} t \text{求导} \Rightarrow mv \frac{dv}{dt} + kx \frac{dx}{dt} = 0 \\ v = \frac{dx}{dt} \Rightarrow \frac{dv}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2} \end{array} \right.$$

$$\Rightarrow \frac{d^2x}{dt^2} + \frac{k}{m}x = 0$$

谐振动运动方程

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

$$\text{令: } \omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$$

谐振动运动方程

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

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

广义地 $\longrightarrow \frac{d^2 Q}{dt^2} + \omega^2 Q = 0$

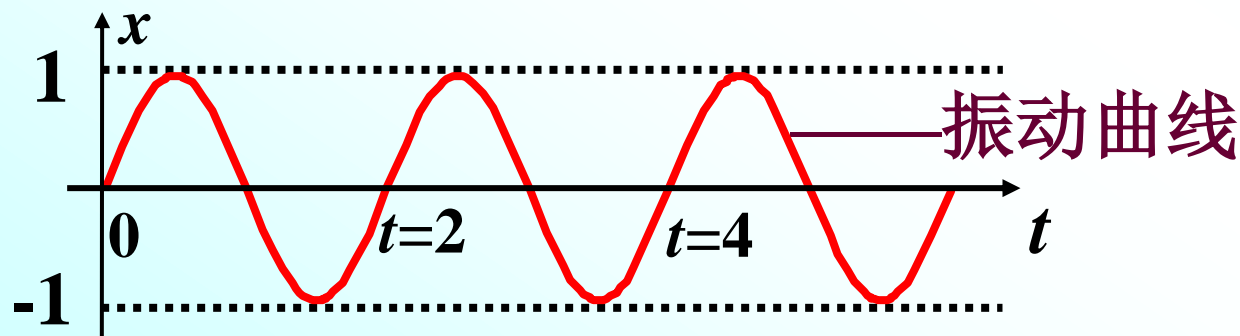
Q 可以是任意物理量，
代表一个谐振动

(1) 弹簧振子的位移为方程的解：

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

A 、 φ 为积分中引入的常数

若已知 A 、 ω 、 φ 就唯一确定了一个谐振动。



$$A = 1$$

$$\omega = \pi$$

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

(1) 弹簧振子的位移为:

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

(2) 振子的振动速度及加速度

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

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

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

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

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** : 即一次完整振动所需的时间

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

$$= A \cos[\omega(t + T) + \varphi] \quad \text{经过时间 } T \text{ 后, 回复为原状态}$$

$$= A \cos[\omega t + \omega T + \varphi]$$

余弦函数的周期性为: $\cos(m) = \cos(m + 2\pi)$

$$\Rightarrow \boxed{\omega T = 2\pi} \Rightarrow T = \frac{2\pi}{\omega} \quad (\text{固有周期})$$

固有频率: $\nu = \frac{1}{T} = \frac{\omega}{2\pi}$ (单位时间内振动的次数)

固有圆频率: $\omega = \frac{2\pi}{T} = \sqrt{\frac{k}{m}}$ (单位时间内位相的改变)

$$\boxed{\omega = 2\pi\nu}$$

由系统本身性质决定

(4) 位相

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

$\omega t + \phi$: 决定振子在某一时刻的运动状态

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

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

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

$$\omega t + \varphi = 0 \quad \longrightarrow \quad x = A, \quad v = 0, \quad a = -\omega^2 A$$

$$\omega t + \varphi = \pi/2 \quad \longrightarrow \quad x = 0, \quad v = -\omega A, \quad a = 0$$

当 $t=0$ 时: $\omega t + \varphi = \varphi$ 初位相

$(0 \leq \varphi < 2\pi)$ 或 $(-\pi \leq \varphi \leq \pi)$

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

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

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

A 、 φ 为求谐振方程引入的常数

但具有确定的物理意义：
振幅和相位

A 和 φ 的值可由初始条件来确定：

当 $t=0$ ， $x=x_0$ ， $v=v_0$ 时：

$$\begin{cases} x_0 = A \cos \varphi \\ v_0 = -\omega A \sin \varphi \end{cases} \Rightarrow A = \sqrt{x_0^2 + \left(\frac{v_0}{\omega}\right)^2}, \quad \varphi = \operatorname{tg}^{-1}\left(-\frac{v_0}{\omega x_0}\right)$$

A ：决定振动的最大范围(幅度)

ω 或者 T ：决定振动的快慢

综上所述： A 、 ω 、 φ 为系统的三个特征量。

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

解: $x = A \cos(\omega t + \varphi)$ 需确定 A , ω , φ

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

$$A = \sqrt{x_0^2 + \left(\frac{v_0}{\omega}\right)^2} = \sqrt{4^2 + 3^2} = 5 \text{ m}$$

$$\varphi = \text{tg}^{-1}\left(-\frac{v_0}{\omega x_0}\right) = \text{tg}^{-1}\left(-\frac{6}{4 \times 2}\right) = \begin{matrix} 143.13^\circ \\ -36.87^\circ \end{matrix}$$

哪个正确?

解: $x = A \cos(\omega t + \varphi)$ 需确定 A , ω , φ

$$\omega = 2 \text{ rad/s} \quad A = 5 \text{ m}$$

$$\varphi = \text{tg}^{-1} \left(-\frac{v_0}{\omega x_0} \right) = \text{tg}^{-1} \left(-\frac{6}{4 \times 2} \right) = \begin{matrix} 143.13^\circ \text{ 舍去} \\ -36.87^\circ \end{matrix}$$

由 v_0 定 φ 的取舍!

$$v = -\omega A \sin(\omega t + \varphi) \Rightarrow v_0 = -A\omega \sin \varphi$$

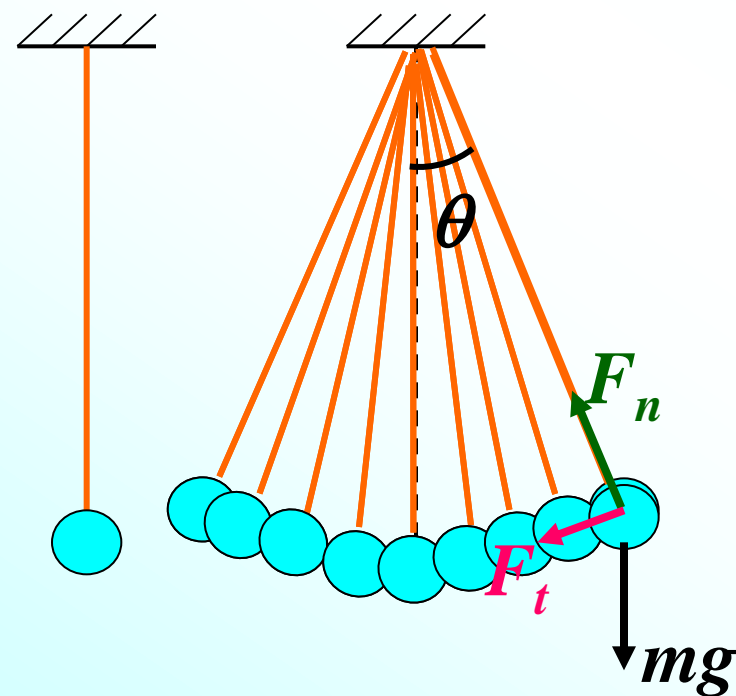
而 $v_0 = 6 \text{ m/s} > 0$, 所以, $\varphi = -36.8^\circ = -0.64 \text{ rad}$

故, 所求的运动方程为:

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

3. 谐振动的实例2 —— 单摆

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



$\theta \rightarrow$ 为质点的角位移

证明：单摆在运动方向受力：

$$\left\{ \begin{array}{l} F_t = mg \sin \theta \quad \text{切向力} \\ \theta \ll 1 \Rightarrow \sin \theta \approx \theta \end{array} \right.$$

$$\Rightarrow F_t = -mg\theta$$

可见， F_t 起回复力的作用

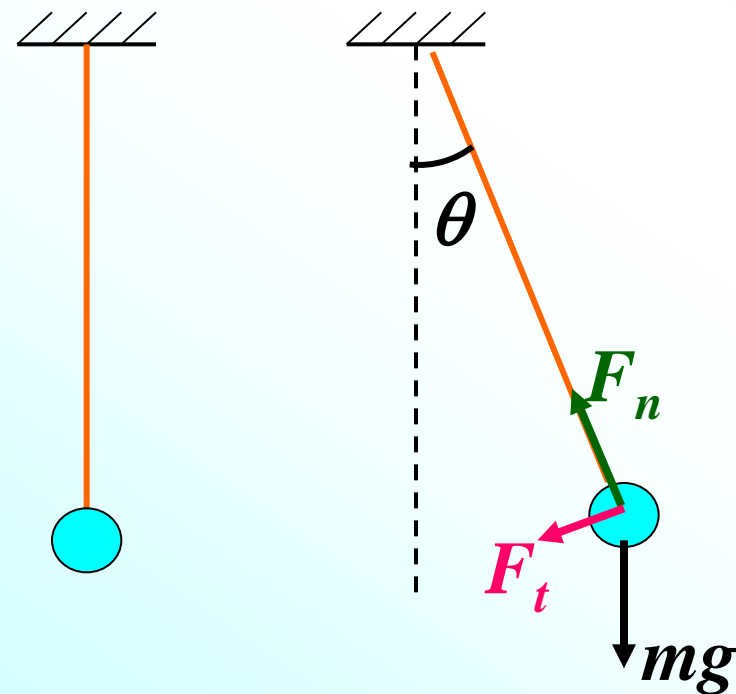
$$F_t = ma_t$$

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

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

3. 谐振动的实例2 —— 单摆

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



$\theta \rightarrow$ 为质点的角位移

证明：

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

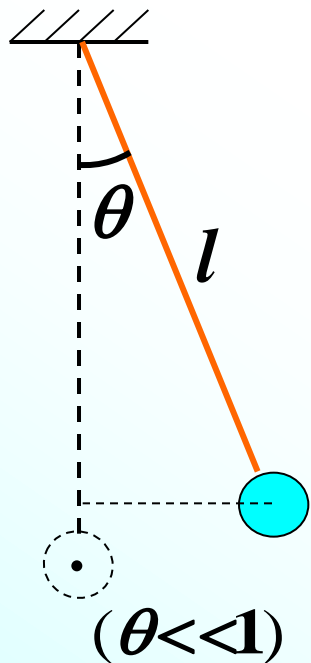
$$\text{令： } \omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$$

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

摆动周期：

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

利用能量守恒证明：当单摆的摆角 θ 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。

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

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

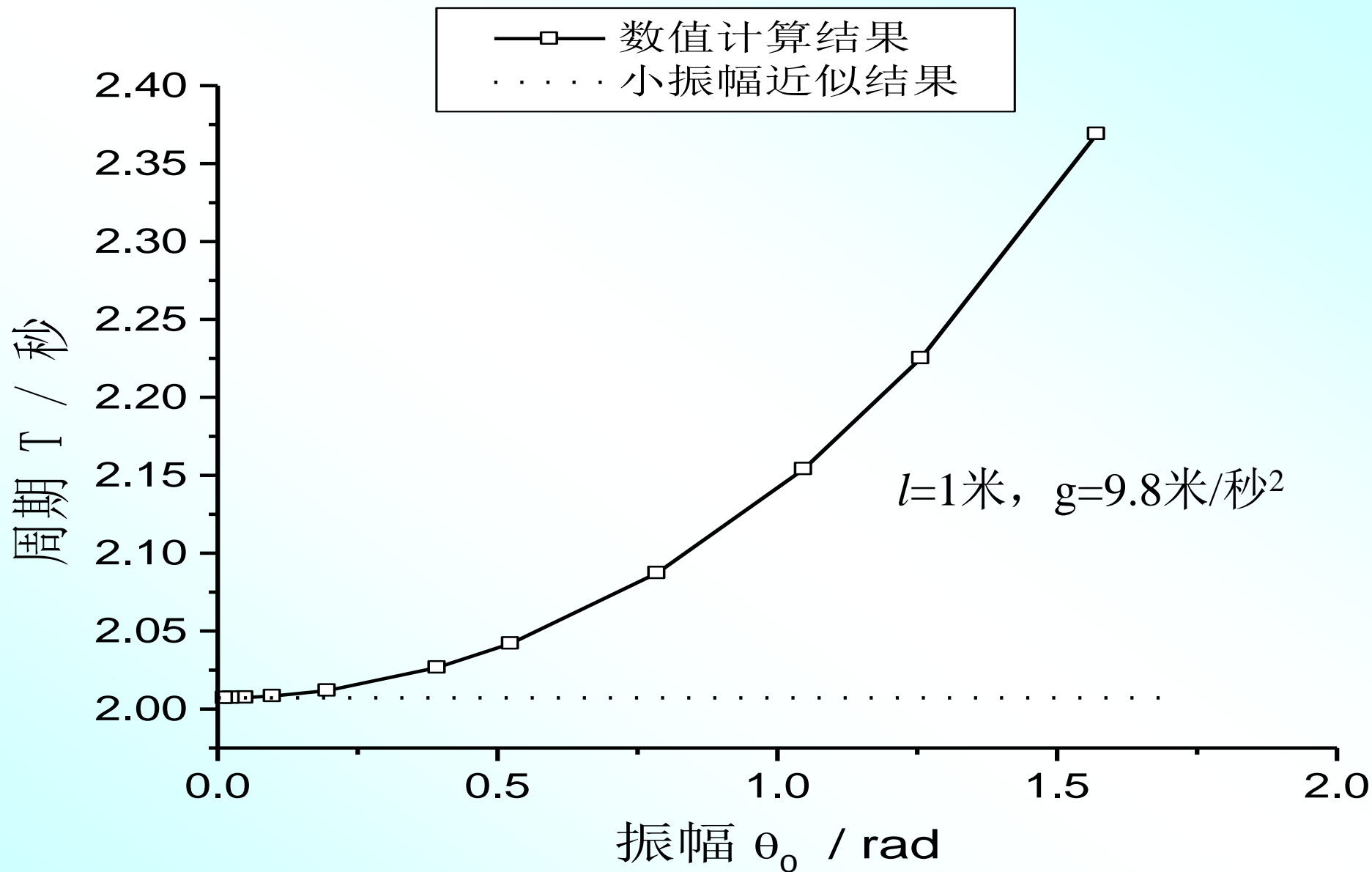
$$\Rightarrow v \frac{d(l\omega)}{dt} + g \sin \theta \cdot l\omega = 0$$

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

$$\Rightarrow \frac{d^2\theta}{dt^2} + \omega^2\theta = 0 \quad \omega = \sqrt{\frac{g}{l}}$$

注： θ 较大时系统不是谐振动。

谐振动



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

$\left\{ \begin{array}{l} \text{重力加速度: } g = 9.8012 \text{ m/s}^2 \text{ (北京)} \\ \text{圆周率: } \pi = 3.14\dots \end{array} \right.$

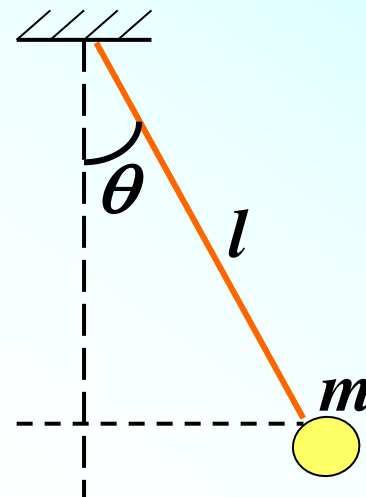
$\Rightarrow g \approx \pi^2 \text{ m/s}^2$ 一个巧合？

并非巧合，计量学历史上故意如此定义标准长度的。

1688年，威尔金斯建议用钟摆的方法来确定**标准长度**。
1790年法国国民议会将“米”定义为：“在纬度**45度**的海平面上，半周期为**1秒**的单摆的摆长”。

单摆的运动是一个简谐振动，
振动周期为：

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}}$$
$$\Rightarrow g = \frac{l}{(T/2)^2} \pi^2$$



1791年，法国提出把地球子午线长度的四千万分之一的长度定为一米，并开始测量地球子午线长度，也就是这年，正式取消单摆定义法。

物理前沿问题

在单摆的讨论中，隐含了一个前提条件：

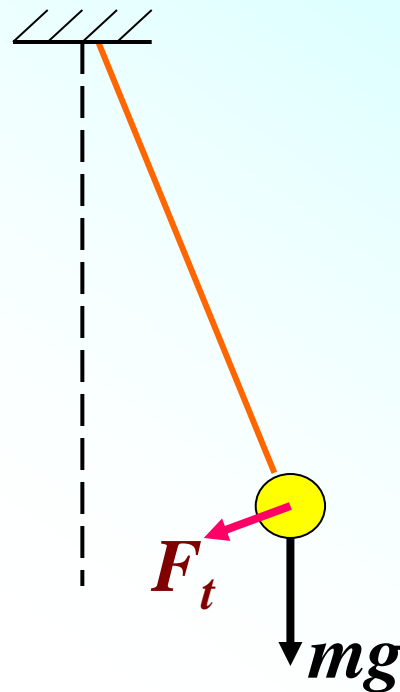
$$m_{\text{惯}} = m_{\text{引}}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} F_t = m a_t \rightarrow F_t = m_{\text{惯}} a_t \\ F_{\text{引}} = m_{\text{引}} \frac{GM}{r^2} \rightarrow F_{\text{重}} = m_{\text{引}} g \end{array} \right.$$

$$\Rightarrow m_{\text{惯}} l \frac{d^2 \theta}{dt^2} = -m_{\text{引}} g \theta \Rightarrow \frac{d^2 \theta}{dt^2} + \frac{m_{\text{引}} g}{m_{\text{惯}} l} \theta = 0$$

若： $m_{\text{惯}} \neq m_{\text{引}}$

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



$$m_{\text{惯}} \neq m_{\text{引}}$$

等效原理

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

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

5. 由初始条件 (x_0, v_0) 定 A, φ

$$\begin{aligned} x &= A \cos(\omega t + \varphi) \\ v &= -\omega A \sin(\omega t + \varphi) \end{aligned} \quad \longrightarrow \quad \left\{ \begin{aligned} A &= \sqrt{x_0^2 + (v_0/\omega)^2} \\ \operatorname{tg} \varphi &= -\frac{v_0}{\omega x_0} \end{aligned} \right.$$

再根据 v_0 的 **正负** 决定 φ 的取舍: $v_0 = -\omega A \sin \varphi$

作业： 8—T18-T24

作业要求

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. 作业纸上每次都要写姓名以及学号(或学号末两位)。
4. 课代表收作业后按学号排序，并装入透明文件袋。
5. 每周二交上周的作业。迟交不改。
6. 作业缺交三分之一及以上者综合成绩按零分计。