

简谐波的波函数

$$\xi(x, t) = A \cos[\omega(t \mp \frac{x}{u}) + \varphi_0]$$

已知原点的振动，求平衡位置  $x$  处质元振动

$$\xi(x, t) = A \cos[\omega(t \mp \frac{x - x_0}{u}) + \varphi_0]$$

已知  $x_0$  处的振动，求平衡位置在  $x$  处质元振动

波数  $k = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{\omega}{u}$

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

$$\lambda = uT = 2\pi \frac{u}{\omega}$$

脉冲的宽度为  $y$  轴峰值一半时所对应的宽度

2018年4月26日

1

15:53:37

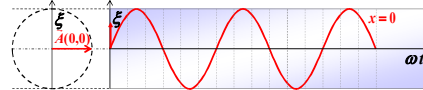
**例4** 已知时间零点的波形曲线，求波动的初相。



$$\xi = A \cos(\omega t_0 - kx_0 + \varphi) = 0 \quad \varphi = \pm \pi/2$$

$$v = -\omega A \sin(\varphi) < 0 \quad \Rightarrow \quad \varphi = +\pi/2 \quad \xi = A \cos(-kx + \frac{\pi}{2})$$

已知坐标原点的振动曲线，求波动的初相。



$$\xi = A \cos(\omega t_0 - kx_0 + \varphi) = 0 \quad \varphi = \pm \pi/2$$

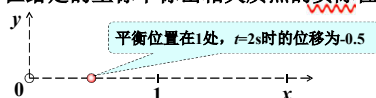
$$v = -\omega A \sin(\varphi) > 0 \quad \Rightarrow \quad \varphi = -\pi/2 \quad \xi = A \cos(\omega t - \frac{\pi}{2})$$

2018年4月26日

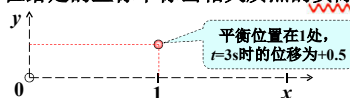
2

15:53:37

**例5** 数组  $(t=2, x=1, \xi=-0.5)$  满足一维弹性纵波的数学方程  $\xi = 0.5 \cos \pi(t-x)$  [SI]。请说出该数组的物理意义，并在给定的坐标中标出相关质点的实际位置。



**例6** 数组  $(t=3, x=1, \xi=+0.5)$  满足一维弹性横波的数学方程  $\xi = 0.5 \cos \pi(t-x)$  [SI]。请说出该数组的物理意义，并在给定的坐标中标出相关质点的实际位置。



2018年4月26日

3

15:53:37

2018年4月26日

4

15:53:37

2018年4月26日

5

15:53:37

2018年4月26日

6

15:53:37

## § 5.3 波的能量

## 一、传播介质的能量、能量密度

波的能量=媒质振动动能 $E_k$ +形变势能 $E_p$

以细长杆纵波为例

$$\text{动能 } dE_k = \frac{1}{2} dm \cdot v^2 = \frac{1}{2} \rho dV \left( \frac{\partial \xi}{\partial t} \right)^2 = \frac{1}{2} \rho S \cdot dx \left( \frac{\partial \xi}{\partial t} \right)^2$$

$$\text{动能密度 } w_k = \frac{dE_k}{dV} = \frac{1}{2} \rho \left( \frac{\partial \xi}{\partial t} \right)^2$$

2018年4月26日

7

15:53:37

$$\text{势能 } dE_p = \frac{1}{2} k(d\xi)^2 = \frac{1}{2} \frac{YSdx}{(dx)^2} (d\xi)^2$$

$$dE_p = \frac{1}{2} Y dV \left( \frac{\partial \xi}{\partial x} \right)^2 = \frac{1}{2} \rho u^2 dV \left( \frac{\partial \xi}{\partial x} \right)^2$$

$$\text{势能密度 } w_p = \frac{dE_p}{dV} = \frac{1}{2} \rho u^2 \left( \frac{\partial \xi}{\partial x} \right)^2$$

$$\xi(x, t) = A \cos \omega \left( t - \frac{x}{u} \right)$$

$$w = 2w_k = 2w_p$$

$$\Rightarrow \frac{\partial \xi}{\partial t} = -\omega A \sin \omega \left( t - \frac{x}{u} \right) \quad \frac{\partial \xi}{\partial x} = \frac{\omega A}{u} \sin \omega \left( t - \frac{x}{u} \right)$$

$$\text{动能密度 } w_k = \frac{1}{2} \rho \left( \frac{\partial \xi}{\partial t} \right)^2 = \frac{1}{2} \rho \omega^2 A^2 \sin^2 \omega \left( t - \frac{x}{u} \right)$$

$$\text{势能密度 } w_p = \frac{1}{2} \rho u^2 \left( \frac{\partial \xi}{\partial x} \right)^2 = \frac{1}{2} \rho \omega^2 A^2 \sin^2 \omega \left( t - \frac{x}{u} \right) \quad w_k = w_p$$

与振动不同，波动质量元的动能和势能呈同步变化。

2018年4月26日

8

15:53:37

## 二、能量特征

$$w = \rho \omega^2 A^2 \sin^2 \omega \left( t - \frac{x}{u} \right)$$

①固定 $x$   $w_k = w_p$

$w_k, w_p$  均随 $t$  周期性变化

②固定 $t$

$w_k, w_p$  随 $x$  在空间周期分布

$\xi = 0$  处  $w_k, w_p$  同时最大

$\xi$  最大处  $w_k, w_p$  同时为0

$$dE_p = \frac{1}{2} k(\Delta \xi)^2$$

体积元的总机械能是随时间变化的，它在0和最大值之间周期地变化着。这说明任一体积元都在不断地接收和放出能量。有波传播时振动质元的能量不守恒。

2018年4月26日

9

15:53:37

## 三、能流密度和波强

①平面简谐波的总能量密度

$$w = \rho \omega^2 A^2 \sin^2 \omega \left( t - \frac{x}{u} \right)$$

在波动过程中，单位体积介质中的能量。

平均能量密度：一周期内能量密度的平均值。

$$\bar{w} = \frac{1}{T} \int_0^T w dt = \frac{1}{2} \rho \omega^2 A^2$$

②能流

单位时间内通过某一截面 $\Delta S$ 的能量

$$p = \frac{w u \Delta t \cdot \Delta S}{\Delta t} = w u \Delta S \quad \text{平均能流: } \bar{p} = \bar{w} u \Delta S$$

2018年4月26日

10

15:53:37

③能流密度  $p = w u \Delta S \quad \bar{p} = \bar{w} u \Delta S$

单位时间内通过垂直于传播方向的单位面积的能量

$$S = \frac{p}{\Delta S} = w u$$

$$\text{平面简谐波 } S = w u = \rho u \omega^2 A^2 \sin^2 \omega \left( t - \frac{x}{u} \right)$$

平均能流密度：能流密度在一个周期内的平均值。

$$\text{简谐波强度 } I = \bar{w} u = \frac{1}{2} \rho u \omega^2 A^2 \quad \text{单位: W/m}^2$$

声学称声强、光学称光强。

$I \propto A^2$  频率确定时，常用振幅的平方代表波强。

2018年4月26日

11

15:53:37

## 四、平面波和球面波振幅——能量守恒定律讨论

若介质不吸收，相同的时间内通过围在同一束波线中的两个波阵面的总能量相等。

平面波

$$I_1 S_1 = I_2 S_2 \Rightarrow A_1^2 = A_2^2 = A^2$$

$$\text{波函数 } \xi(x) = A \cos(\omega t - kx)$$

球面波

$$I_1 S_1 = I_2 S_2 \Rightarrow \frac{A_1^2}{r_1^2} = \frac{A_2^2}{r_2^2}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} r_1 = 1 \\ A_1 = A \end{array} \right. \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} r_2 = r \\ A_2 = \frac{A}{r} \end{array} \right.$$

$$\text{波函数 } \xi(r) = (A/r) \cos(\omega t - kr)$$

2018年4月26日

12

15:53:37

例1: 用聚焦超声波的方法在水中可以产生强度达到  $I=120 \text{ kW/cm}^2$  的超声波。设该超声波的频率为  $\nu=500 \text{ kHz}$ , 水的密度为  $\rho=10^3 \text{ kg/m}^3$ , 其中声速为  $u=1500 \text{ m/s}$ 。求这时液体质元振动的振幅。

解:  $I = \frac{1}{2} \rho u \omega^2 A^2$   $a = \frac{\partial^2 \xi}{\partial t^2} = -A\omega^2 \cos\left[\omega\left(t - \frac{x}{u}\right) + \phi\right]$

$A = \frac{1}{\omega} \sqrt{\frac{2I}{\rho u}} = \frac{1}{2\pi\nu} \sqrt{\frac{2I}{\rho u}}$  利用超声波清洗, 产生极大的作用力

$= \frac{1}{2\pi \times 500 \times 10^3} \sqrt{\frac{2 \times 120 \times 10^7}{10^3 \times 1500}} = 1.27 \times 10^{-5} \text{ (m)}$

可见液体中超声波的振幅实际很小。当然, 它还是比水分子的间距 ( $10^{-10} \text{ m}$ ) 大得多。

2018年4月26日

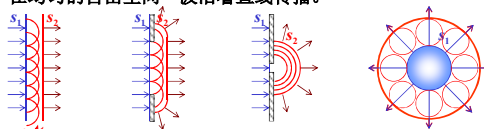
13

15:53:37

## § 5.4 惠更斯原理 反射与折射

### 一、惠更斯原理

波传播时, 任一波面上的每一点均可作为发射子波的点波源, 其后任意时刻, 这些子波的包迹就是该时刻的波面。在均匀的自由空间一波沿着直线传播。



二、波的衍射: 波在传播过程中遇到障碍物时, 能绕过障碍物的边缘而传播 (改变波线方向) 的现象。

尺寸与波长相当,  $\left\{ \begin{array}{l} \text{声波: } u=340\text{m/s } \nu=450\text{Hz } \lambda=0.76\text{m} \\ \text{可见光: } \lambda=390\sim 780\text{nm} \end{array} \right.$  衍射现象明显。

2018年4月26日

14

15:53:37

### 三、波的反射与折射

#### ①波的反射定律:

$$BC = u_1 \Delta t$$

$$AD = u_2 \Delta t \Rightarrow i = i'$$

#### ②波的折射定律:

$$BC = u_1 \Delta t = AC \sin i$$

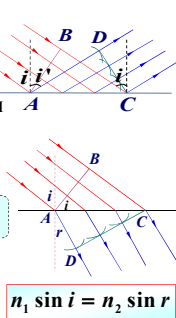
$$AD = u_2 \Delta t = AC \sin r$$

$$\frac{\sin i}{\sin r} = \frac{u_1}{u_2} = n_{21}$$

介质2相对于介质1的折射率

对于光波  $n_1 = \frac{c}{u_1}, n_2 = \frac{c}{u_2}$

介质相对于空气的折射率



$$n_1 \sin i = n_2 \sin r$$

2018年4月26日

15

15:53:37

### 四、垂直入射的反射波和透射波

#### 1. 诸波函数:

$$\xi_1 = A_1 \cos(\omega t - k_1 x), \quad (-\infty, 0] \quad \xi_1'$$

$$\xi_2 = A_2 \cos(\omega t - k_2 x), \quad [0, +\infty) \quad \xi_2'$$

$$\xi_1' = A' \cos(\omega t + k_1 x), \quad (-\infty, 0] \quad \left\{ \begin{array}{l} \varphi=0 \text{ 被波疏反射} \\ \varphi=\pi \text{ 被波密反射} \end{array} \right.$$

#### 2. 相位关系: $z = \rho u \sim \text{波阻}$

①波密波疏: 介质波阻较大的称波密、较小称波疏。

②透射相位: 透射波的振动和入射波的振动恒同相。

③反射相位: 被波疏反射同相, 被波密反射则反相。

④半波损失: 被波密介质反射的振动呈反相的现象。

2018年4月26日

16

15:53:37

例1 波长为  $\lambda$  的平面简谐波沿  $x$  轴正向传播,  $x_a = \lambda/2$  处振动表达式为  $\xi(t, x_a) = A \cos \omega t$ ,  $x_b = 3\lambda$  处置反射面(波密)。试求: 若无能量损失①入射波函数; ②反射波函数。

解①

以  $a$  为源

$$\xi(t, x) = A \cos\left[\omega t - \frac{2\pi}{\lambda}(x - x_a)\right] = A \cos\left(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda}x + \pi\right)$$

②入射波在反射点的振动  $\xi(t, x_b) = A \cos(\omega t - \pi)$

反射波在反射点的振动  $\xi(t, x_b) = A \cos \omega t$

以  $b$  为源  $\xi'(t, x) = A \cos\left[\omega t + \frac{2\pi}{\lambda}(x - x_b)\right] = A \cos\left(\omega t + \frac{2\pi}{\lambda}x\right)$

2018年4月26日

17

15:53:37

例 一平面简谐波在弹性媒质中沿  $x$  轴传播, 周期  $T=2\text{s}$ 。图中所示为  $t=1\text{s}$  时刻的波形图, 且此时图中平衡位置在  $P$  点的质元运动方向向上。(1) 画出  $t=0$  时刻, 平衡位置在  $x=0$  处质元的旋转矢量图; (2) 写出该波的波函数; (3) 写出  $t=1\text{s}$  时刻, 在  $0 \leq x \leq 6\text{m}$  区域内, 振动势能为零的各媒质质元的平衡位置坐标。

解: (1) 由图知沿  $x$  轴负向传播

$$\varphi = -\pi/2$$

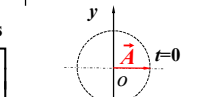
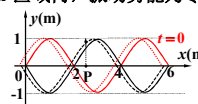
$$(2) A = 1\text{m} \quad \omega = 2\pi/T = \pi$$

$$\lambda = 4\text{m} \quad u = \lambda/T = 2\text{m/s}$$

$$y(x, t) = \cos\left[\pi\left(t + \frac{x}{2}\right) - \frac{\pi}{2}\right]$$

(3) 图中  $1, 3, 5\text{m}$  的点振动势能为零。

振动动能为零, 总能量也为零。



2018年4月26日

18

15:53:37