



机械波产生的条件：波源(振源)、弹性媒质  
——通过弹性形变将振动状态传播出去

机械波种类：横波、纵波

平面简谐波的周期性

波长  $\lambda$  ——振动相位相同的两个相邻点之间的距离。或振动在一个周期中传播的距离。

波的周期  $T$  ——波传过一个波长的时间，或一个完整的波通过波线上某一点所需要的时间。

$$\nu = \frac{1}{T}$$

波动的频率=介质中质点的振动频率。

$$\frac{2\pi}{\lambda} = \frac{\Delta\varphi}{\Delta x} \quad \frac{2\pi}{T} = \frac{\Delta\varphi}{\Delta t}$$

波速  $u$  ——相速

$$u = \sqrt{\frac{\text{弹性模量}}{\text{密度}}}$$
$$u = \frac{\lambda}{T} = \lambda \nu$$

# 平面简谐波的波函数



波是振动状态的传播，后一点重复前一点

——相位比较法

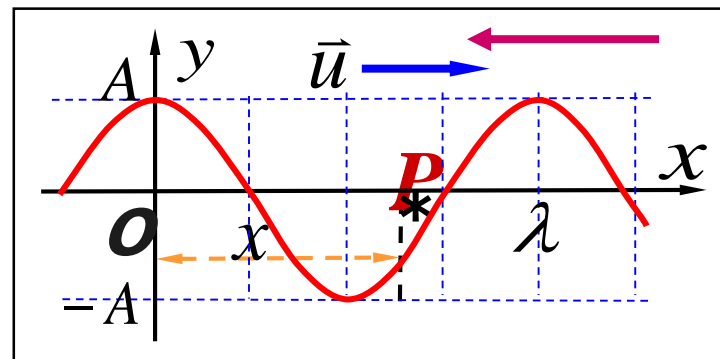
$$y_o = A \cos(\omega t + \varphi)$$

$$y(x, t) = A \cos\left[\omega\left(t - \frac{x}{u}\right) + \varphi\right]$$

$$y(x, t) = A \cos\left[\omega\left(t + \frac{x}{u}\right) + \varphi\right]$$

$x=x_p$ ,  $p$ 点的振动方程

$t=t_1$ , 质点偏移平衡位置的情况，即波形图



**例、**如图所示为一平面简谐波在 $t=0$ 时刻的波形图，设此简谐波的频率为 $250\text{Hz}$ ，且此时质点P的运动方向向下，求

(1) 该波的波函数；

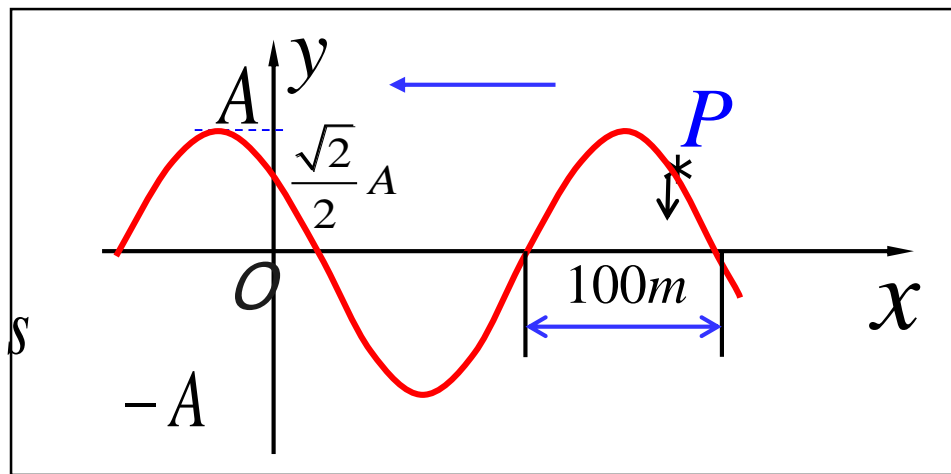
(2) 在距原点O为100处质点的振动方程与振动速度表达式。

$$\omega = 2\pi\nu = 500\pi \quad \lambda = 200\text{m}$$

$$u = \frac{\lambda}{T} = \lambda\nu = 200 \times 250 = 50000\text{m/s}$$

$$\alpha = \frac{\pi}{4} \quad y_0 = A \cos\left(500\pi t + \frac{\pi}{4}\right)$$

$$y = A \cos\left(500\pi\left(t + \frac{x}{50000}\right) + \frac{\pi}{4}\right)$$



$$y_{100} = A \cos\left(500\pi\left(t + \frac{100}{50000}\right) + \frac{\pi}{4}\right) = A \cos\left(500\pi t + \frac{5\pi}{4}\right)$$

$$v = \frac{dy_{100}}{dt} = -A500\pi \sin\left(500\pi t + \frac{5\pi}{4}\right)$$

**问题 (1)** 在波线上哪些点的振动状态与**100m**处一致？

**(2)** 哪些点振动速度与**100m** 大小相等而方向相反？

$$\Delta\varphi = \left(500\pi\left(t + \frac{x}{50000}\right) + \frac{\pi}{4}\right) - \left(500\pi t + \frac{5\pi}{4}\right) = 2k\pi$$

$$x = (2k + 1)100 \quad k = \pm 1, \pm 2, \dots$$

$$\Delta\varphi = \left( 500\pi\left(t + \frac{x}{50000}\right) + \frac{\pi}{4} \right) - \left( 500\pi t + \frac{5\pi}{4} \right) = (2k+1)\pi$$

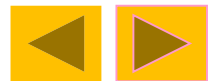
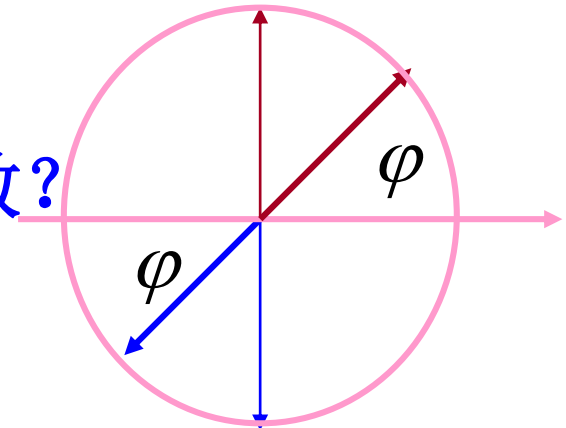
$$x = 200k \quad k = \pm 1, \pm 2, \dots$$

(3) 若  $t_1=0.001\text{s}$  时的波形图，则波函数？

$$\text{令 } t = t' + t_1 \Rightarrow t' = t - t_1$$

$$\begin{aligned} y_0 &= A \cos\left( 500\pi t' + \frac{\pi}{4} \right) = A \cos\left( 500\pi(t - t_1) + \frac{\pi}{4} \right) \\ &= A \cos\left( 500\pi t - \frac{\pi}{4} \right) \end{aligned}$$

$$y = A \cos\left( 500\pi\left(t + \frac{x}{50000}\right) - \frac{\pi}{4} \right)$$



# 1、机械波的能量



$$\Delta W_p = \frac{1}{2} k (\Delta y)^2 = \frac{1}{2} ES \Delta x \left( \frac{\partial y}{\partial x} \right)^2$$

$$\Delta W_k = \frac{1}{2} \Delta m \left( \frac{\partial y}{\partial t} \right)^2 = \frac{1}{2} \rho \Delta V A^2 \omega^2 \sin^2 \left[ \omega \left( t - \frac{x}{u} \right) \right]$$

体元的总机械能:

$$\Delta W = \Delta W_k + \Delta W_p = \rho \Delta V \omega^2 A^2 \sin^2 \left[ \omega \left( t - \frac{x}{u} \right) \right]$$

机械波的能量特点:

(1) 任一时刻、任一质元  $\Delta W_K = \Delta W_P$

(2)  $\Delta W_{\text{总}} = \Delta W(t)$

$$0 \rightarrow \Delta W_{\text{max}}$$

$$\Delta W_{\text{max}} \rightarrow 0$$

质元而言: 机械能不守恒, 波动是能量传递的一种方式

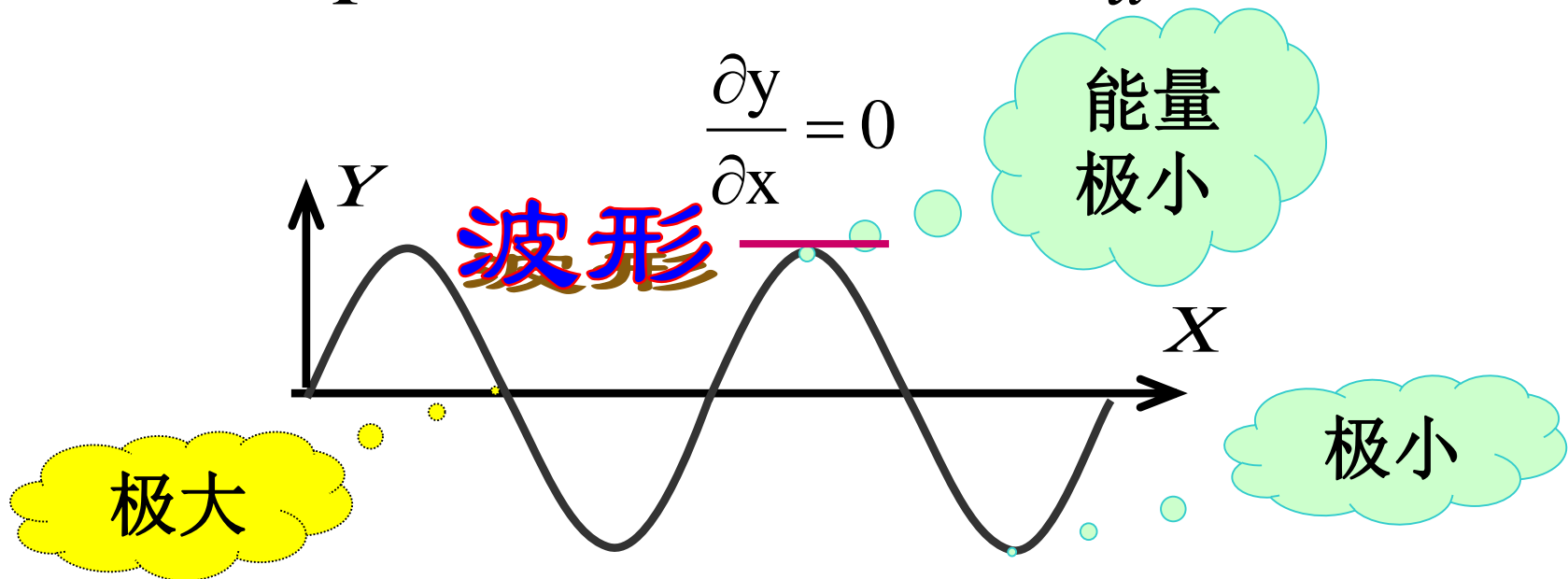
能量密度=单位体积内的总机械能



$$\omega = \frac{\Delta W}{\Delta V} = \rho \omega^2 A^2 \sin^2 \left[ \omega \left( t - \frac{x}{u} \right) \right]$$

平均能量密度（对时间平均）

$$\bar{\omega} = \frac{1}{T} \int_0^T \rho A^2 \omega^2 \sin^2 \left[ \omega \left( t - \frac{x}{u} \right) \right] dt = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2$$



## 2、能流、能流密度 (energy flux density)

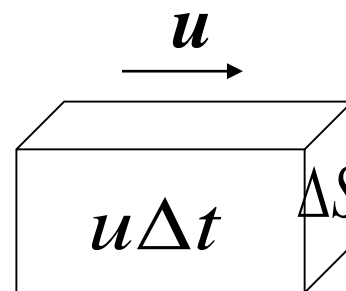
能流：单位时间内垂直通过某一面积的能量

平均能流  $\bar{P}$  ——一个周期内能流的平均值。

若  $\Delta t$  有  $\Delta W$  的平均能量通过  $\Delta S$

$$\Delta W = u \cdot \Delta t \cdot \Delta S \cdot \bar{\omega}$$

$$\bar{P} = u \cdot \Delta S \cdot \bar{\omega} = u \Delta S \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2$$



量纲分析：  $\text{ms}^{-1} \text{m}^2 \text{Jm}^{-3} = \text{Js}^{-1}$

$\Rightarrow$  平均能流=功率





**能流密度（波的强度）**——单位时间内通过垂直于波速方向的单位面积的平均能量

$$\vec{I} = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2 \vec{u}$$

能流密度是矢量，其方向与波速方向相同。

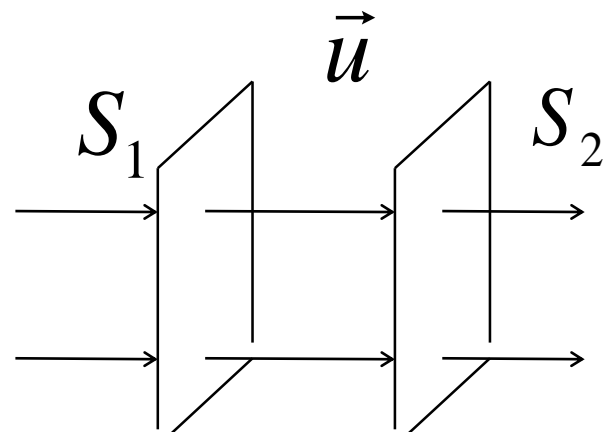
- **平面波和球面波的振幅**

在均匀不吸收能量的媒质中传播的平面波在行进方向上振幅不变。而球面波的振幅与离波源的距离成反比。



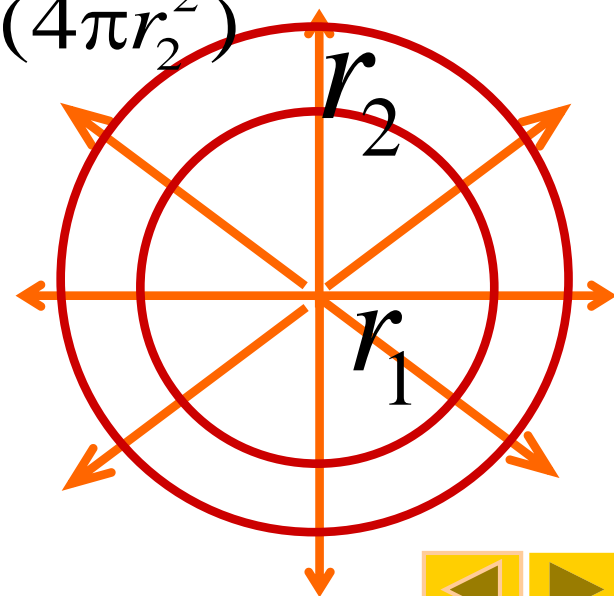
**(1)平面波** 设  $S_1=S_2$  , 则单位时间内通过S的能量相等

$$\frac{1}{2} \rho u \omega^2 A_1^2 S = \frac{1}{2} \rho u \omega^2 A_2^2 S$$
$$\Rightarrow A_1 = A_2$$



**(2)球面波** 设  $S_1, S_2$  , 则单位时间内通过球面的能量相等

$$\frac{1}{2} \rho u \omega^2 A_1^2 (4\pi r_1^2) = \frac{1}{2} \rho u \omega^2 A_2^2 (4\pi r_2^2)$$
$$\therefore A_1 r_1 = A_2 r_2$$



球面简谐波的波函数:

$$y = \frac{A}{r} \cos \omega(t - \frac{r}{u})$$



## 总结：



平面简谐波的能量密度：

$$\Delta\omega = \Delta\omega_k + \Delta\omega_p = \rho\omega^2 A^2 \sin^2\left[\omega\left(t - \frac{x}{u}\right)\right]$$

波的平均能量密度：
$$\bar{\omega} = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2$$

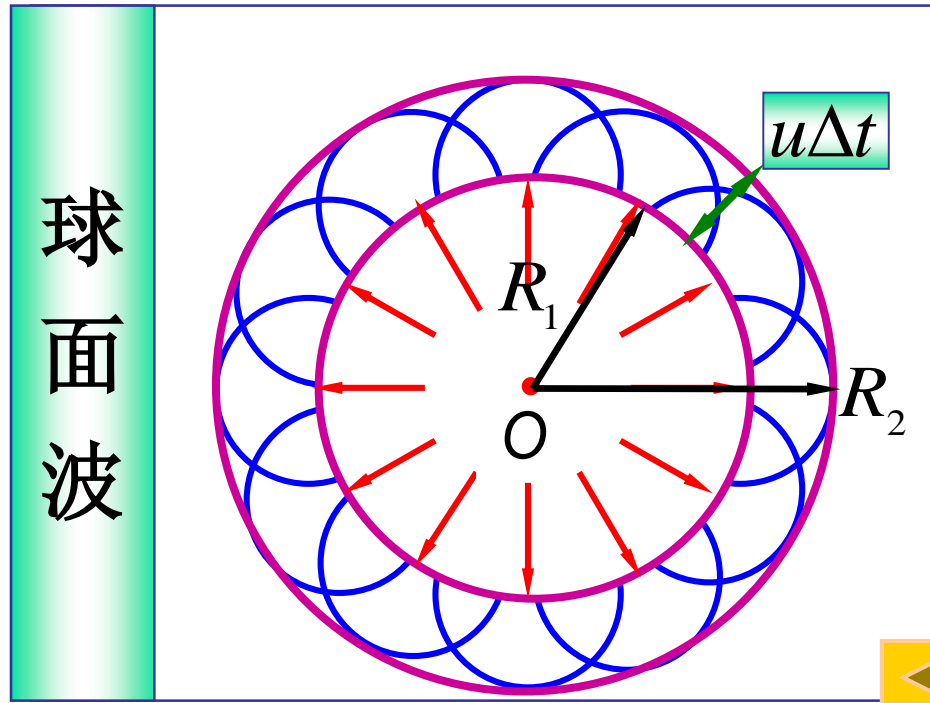
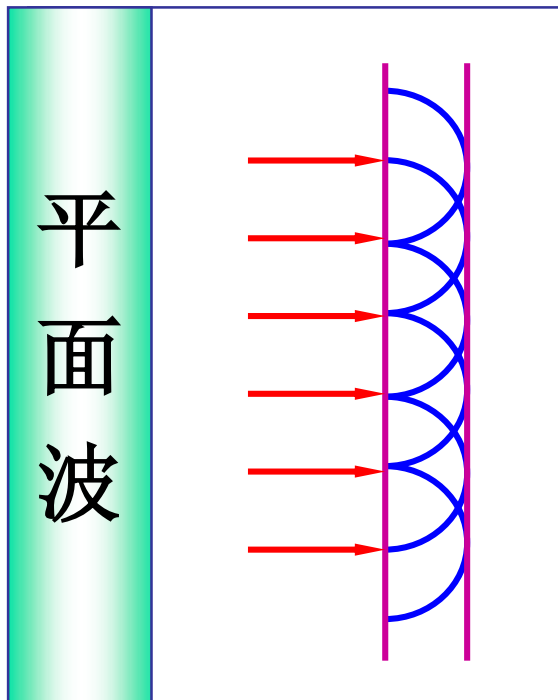
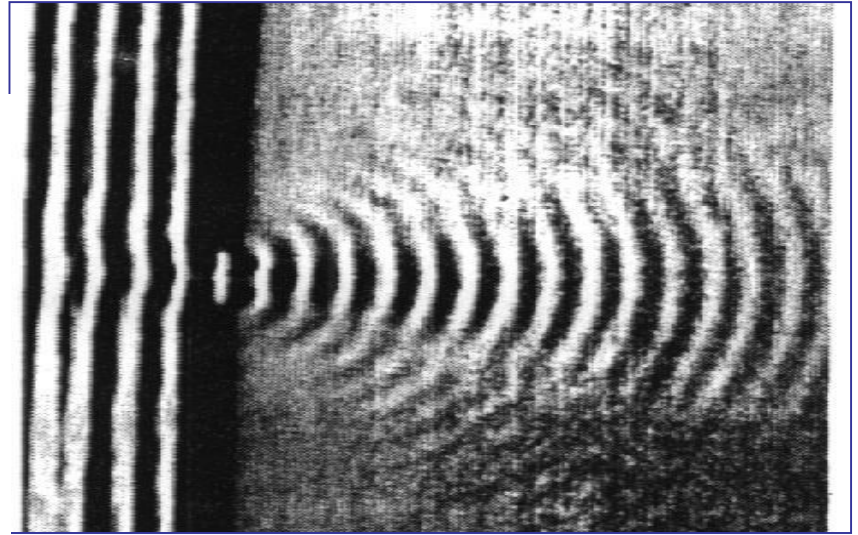
平均能流（功率）：
$$\bar{P} = u \cdot \Delta S \cdot \bar{\omega}$$

平均能流密度（波的强度）：
$$I = u \bar{\omega} = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2 u$$

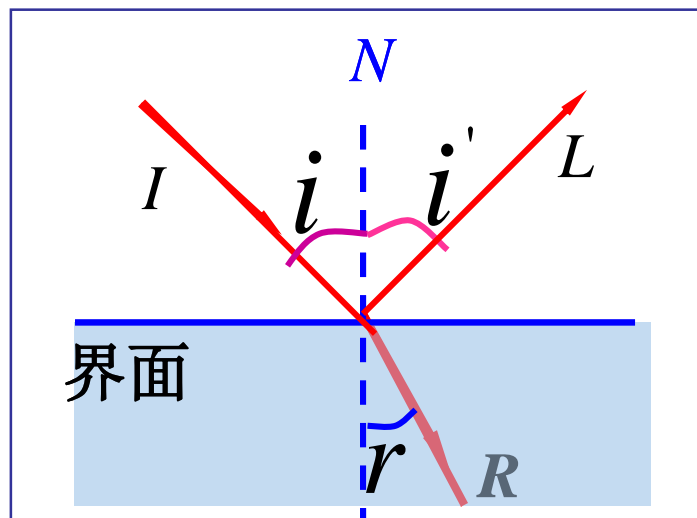
单位时间、通过单位面积的能量（W/m<sup>2</sup>）

## 六、惠更斯原理（1690年）

介质中波动传播到的各点都可以看作是发射子波的波源，而在其后的任意时刻，这些子波的包络就是新的波前。



## 波的反射和折射：



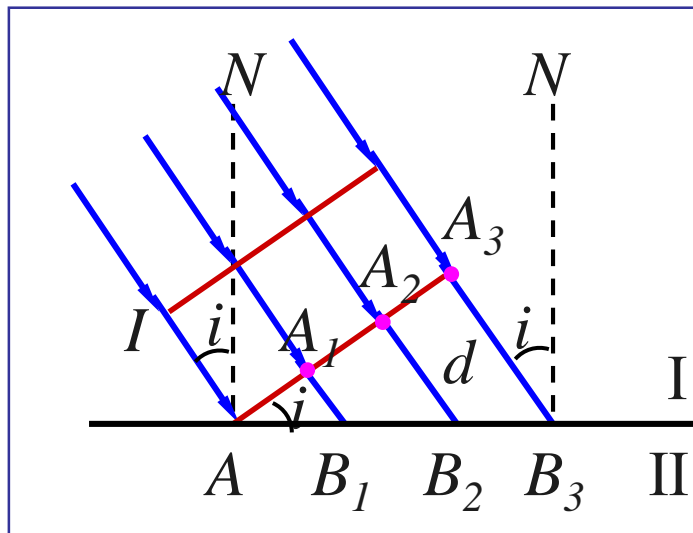
## 反射定律

- 1) 反射线、入射线和界面的法线在同一平面内；
- 2)  $i = i'$

## 波的折射

- 1) 折射线、入射线和界面的法线在同一平面内；

- 2) 
$$\frac{\sin i}{\sin r} = \frac{u_1}{u_2}.$$

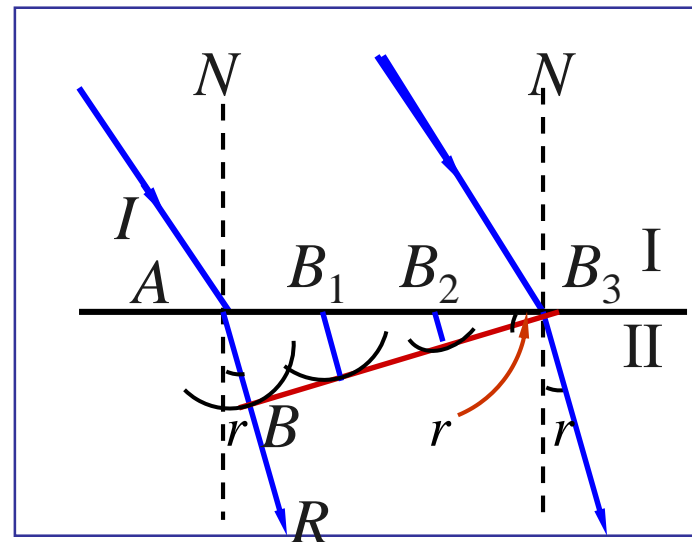


时刻  $t$

$$\sin \gamma = \frac{AB}{AB_3}$$

$$AB = u_2 \Delta t$$

$$\therefore \frac{\sin i}{\sin r} = \frac{A_3 B_3}{AB} = \frac{u_1}{u_2}$$



时刻  $t + \Delta t$

$$\sin i = \frac{A_3 B_3}{AB_3}$$

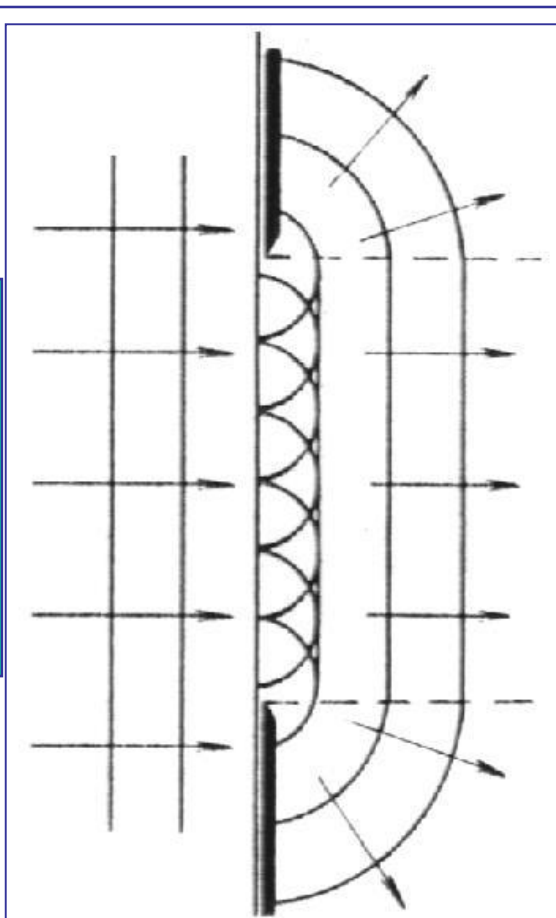
$$A_3 B_3 = u_1 \Delta t$$



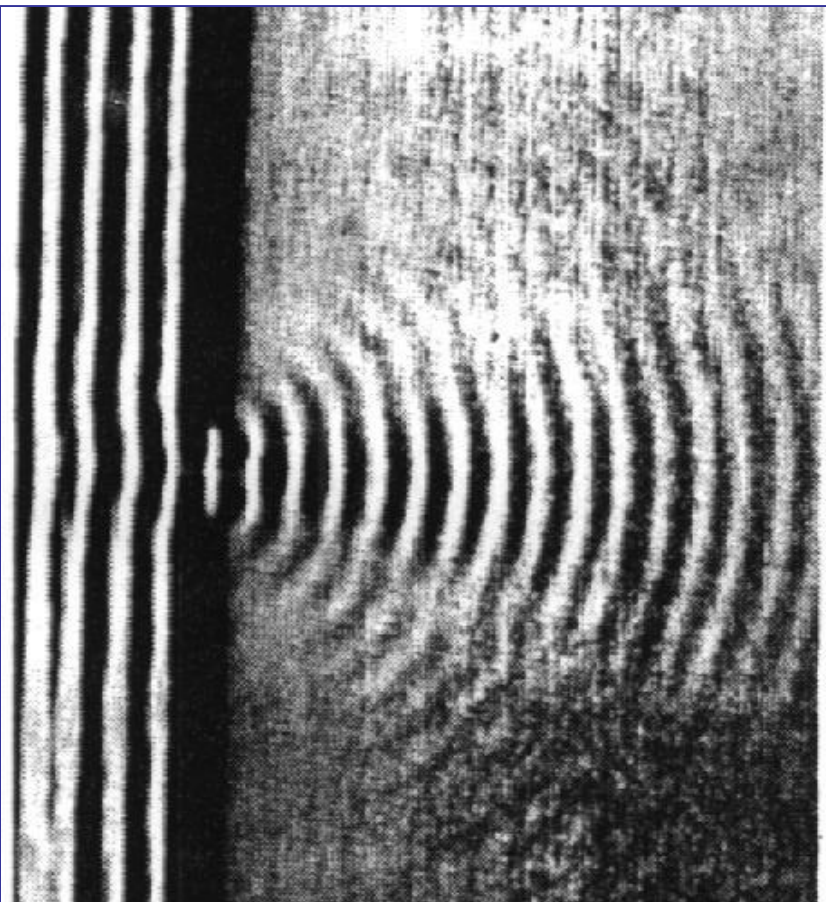
# 波的衍射

波在传播过程中遇到障碍物时，能绕过障碍物的边缘，在障碍物的阴影区内继续传播。

波的衍射



水波通过狭缝后的衍射



## 波函数的等价形式:

$$y(x, t) = A \cos\left[\omega\left(t - \frac{x}{u}\right) + \varphi\right]$$

$$\left\{ \begin{array}{l} u = \frac{\lambda}{T} \\ \omega = 2\pi\nu = \frac{2\pi}{T} \end{array} \right.$$

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

$$= A \cos\left[2\pi\left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda}\right) + \varphi\right]$$

$$= A \cos\left[\omega t - \frac{2\pi x}{\lambda} + \varphi\right]$$

若定义  $k = \frac{2\pi}{\lambda}$  为波数

$$y(x, t) = A \cos[\omega t - kx + \varphi]$$





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

$$\frac{\partial y}{\partial t} = -A\omega \sin\left[\omega\left(t - \frac{x}{u}\right)\right]$$

$$\frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = -A\omega^2 \cos\left[\omega\left(t - \frac{x}{u}\right)\right] = -\omega^2 y$$

$$\frac{\partial y}{\partial x} = A \frac{\omega}{u} \sin\left[\omega\left(t - \frac{x}{u}\right)\right]$$

$$\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} = -\frac{\omega^2}{u^2} A \cos\left[\omega\left(t - \frac{x}{u}\right)\right] = -\frac{\omega^2}{u^2} y$$



波动的微分方程（波动方程）：

$$\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} - \frac{1}{u^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = 0$$

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

振动方程

若 $y_1$ 、 $y_2$ 分别是它的解，则 $y_1+y_2$ 也是它的解。

——波遵从叠加原理

实例：探照灯的交叉；  
光的干涉；  
脉冲波的叠加等；



## 七、波的干涉 (interference)

### 两个基本的原理:

#### (1) 波的独立传播原理 (电磁波例子)

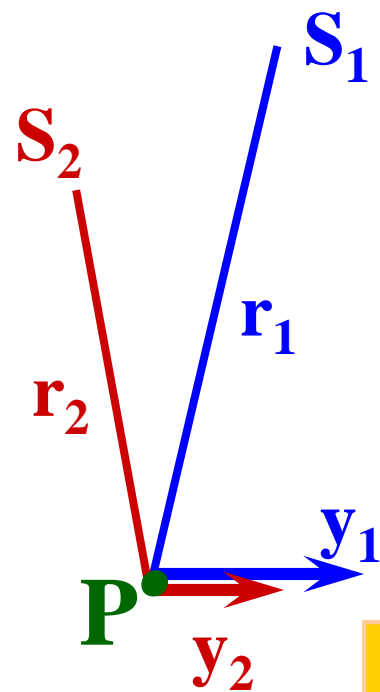
——若有几列波同时在介质中传播, 则它们各自将以原有的振幅、频率和波长独立传播。

#### (2) 波的叠加原理 (交响乐例子)

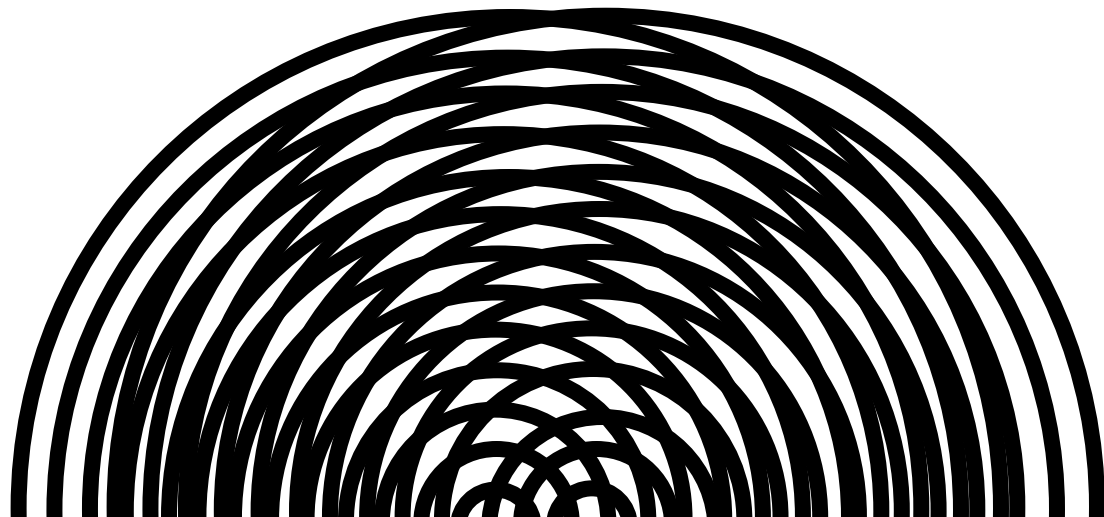
——在几列波相遇处, 质元的位移等于各列波单独传播时在该处引起的位移的矢量和。

简谐波的叠加 = 简谐振动叠加

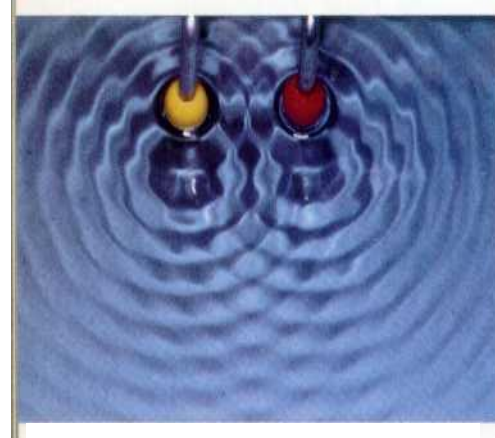
$$I \propto A^2(t) \left\{ \begin{array}{l} \text{强度} \\ \text{相干} \end{array} \right.$$



# 波的干涉之模拟演示



**波的干涉**——在媒质中某些位置的点振幅始终最大，另一些位置振幅始终最小，而其它位置，振动的强弱介乎二者之间，保持不变，形成稳定的叠加图样。



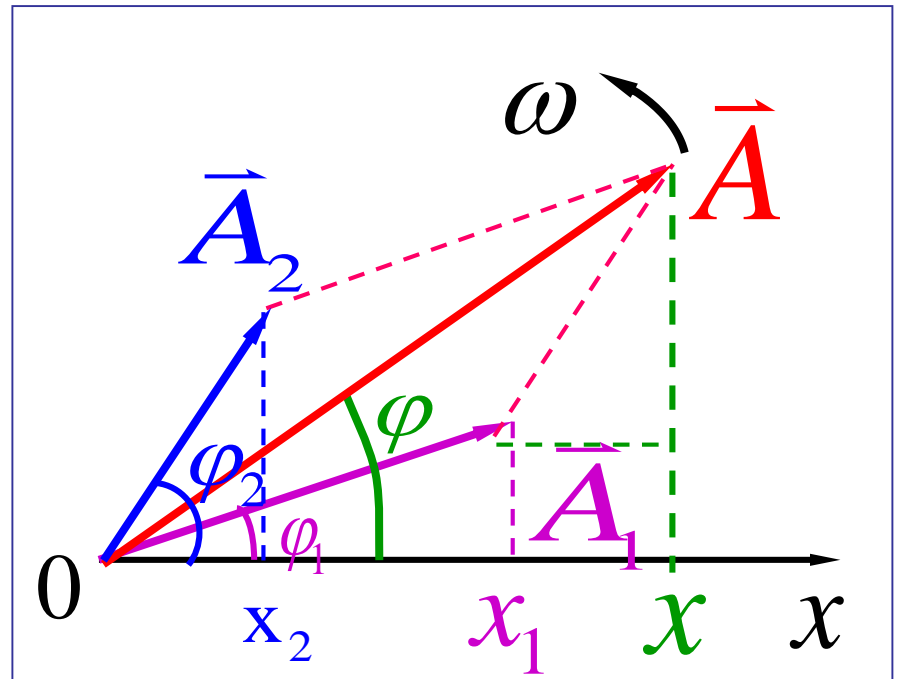
水波干涉图样

**相干波源：**同频率、同振动方向、相位差恒定

## 两个同方向同频率简谐运动的合成

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

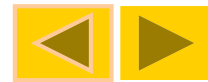
$$\begin{aligned} x &= x_1 + x_2 \\ &= A \cos(\omega t + \varphi) \end{aligned}$$



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



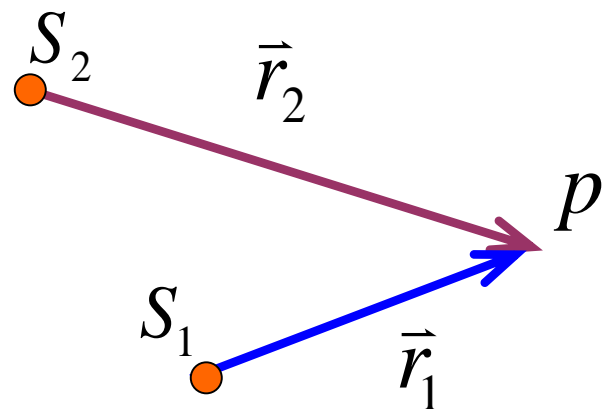
设有两相干波源  $S_1$  和  $S_2$



波源振动表达式:

$$y_{10}(S_1, t) = A_{10} \cos(\omega t + \varphi_1)$$

$$y_{20}(S_2, t) = A_{20} \cos(\omega t + \varphi_2)$$



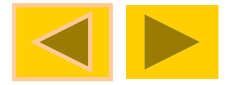
传播到 **P** 点引起的振动为:

$$y_1(p, t) = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1 - \frac{2\pi}{\lambda} r_1)$$

$$y_2(p, t) = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2 - \frac{2\pi}{\lambda} r_2)$$

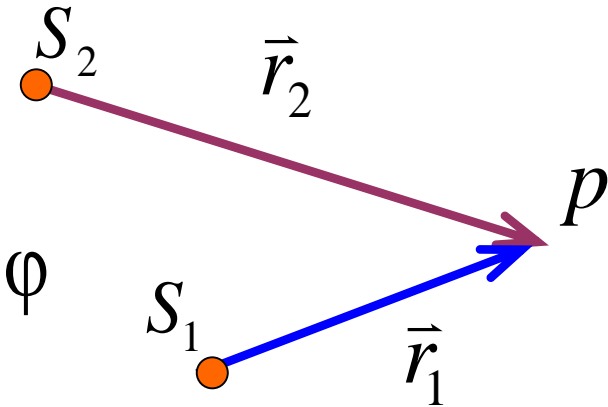
**P** 点两振动的位相差为:  $\Delta\varphi = (\varphi_2 - \varphi_1) - \frac{2\pi}{\lambda} (r_2 - r_1)$

$$\Delta\varphi = (\varphi_2 - \varphi_1) - \frac{2\pi}{\lambda}(r_2 - r_1)$$



合成波的强度:

$$I \propto A^2 = A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos \Delta\varphi$$



干涉相长（加强）的条件:

$$\Delta\varphi = \pm 2k\pi, \quad k = 0, 1, 2, 3, \dots \quad A = A_1 + A_2$$

干涉相消（减弱）的条件:

$$\Delta\varphi = \pm(2k+1)\pi, \quad k = 0, 1, 2, \dots \quad A = |A_1 - A_2|$$

其他位相差

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

**例1**、如图所示，三个同频率、振动方向相同（垂直纸面）的简谐波在传播过程中在O点相遇；若三个简谐波各自单独在S<sub>1</sub>、S<sub>2</sub>和S<sub>3</sub>的振动方程分别为

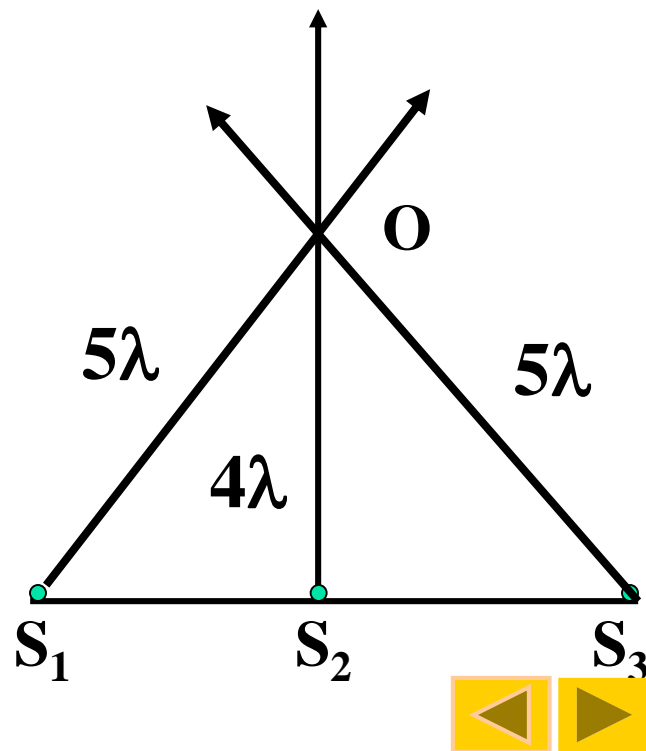
$$y_1 = A \cos(\omega t + \frac{\pi}{2})$$

$$y_2 = A \cos(\omega t)$$

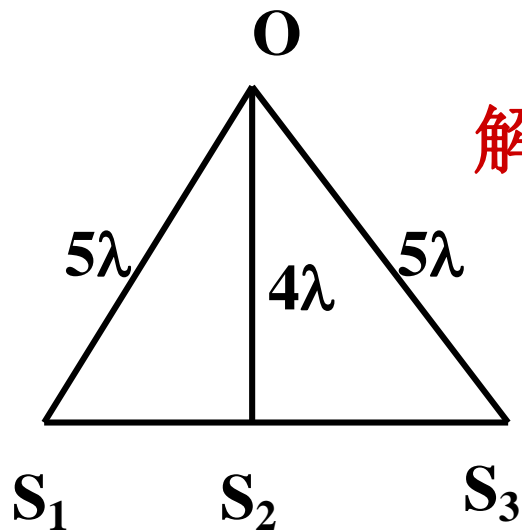
$$y_3 = 2A \cos(\omega t - \frac{\pi}{2})$$

且S<sub>2</sub>O=4λ，S<sub>1</sub>O=S<sub>3</sub>O=5λ（λ为波长），求O点的合振动方程。

（设传播过程中各波振幅不变）



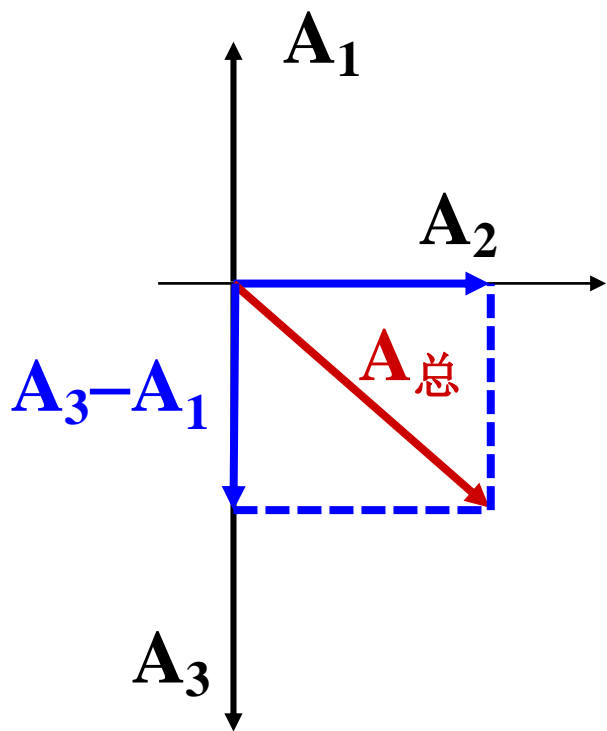




解: 
$$y_1 = A \cos\left(\omega\left(t - \frac{5\lambda}{u}\right) + \frac{\pi}{2}\right)$$

$$= A \cos\left(\omega t - 2\pi \frac{5\lambda}{Tu} + \frac{\pi}{2}\right)$$

$$= A \cos\left(\omega t - 10\pi + \frac{\pi}{2}\right)$$



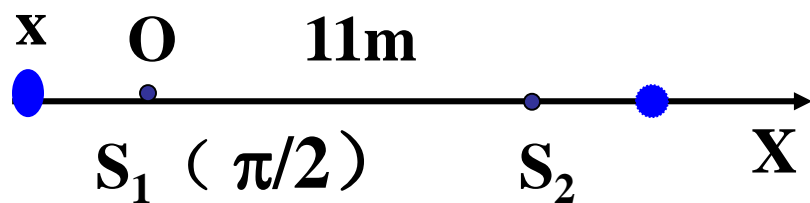
$$y_{2O} = A \cos(\omega t)$$

$$y_{3O} = 2A \cos\left(\omega t - \frac{\pi}{2}\right)$$

$$y_O = \sqrt{2}A \cos\left(\omega t - \frac{\pi}{4}\right)$$



**例2、习题8** 相干波源 $S_1$ 和 $S_2$ 相距11m。 $S_1$ 的相位比 $S_2$ 的超前 $\pi/2$ ，这两个相干波在 $S_1$ 、 $S_2$ 连线和延长线上传播时可看成两等幅的平面余弦波，它们的频率都等于100Hz，波速都等于400m/s。试求在 $S_1$ 、 $S_2$ 的连线及延长线上因干涉而静止不动的各点的位置。



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

$$\lambda = \frac{u}{\nu} = 4$$

1)  $x$  在 $S_1$ 的左侧

$$\Delta\varphi = \frac{\pi}{2} - \frac{2\pi}{4} (|x| - (|x| + 11)) = 6\pi \quad \text{加强}$$

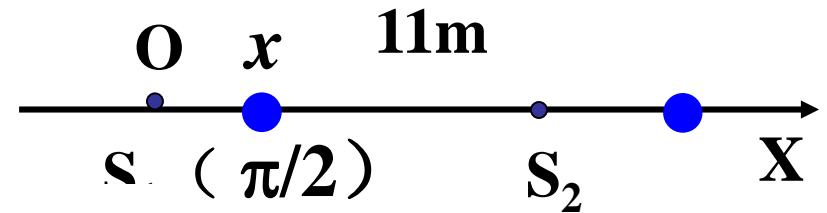


## 2) $x$ 在 $S_2$ 的右侧



$$\Delta\varphi = \frac{\pi}{2} - \frac{2\pi}{4}(x - (|x| - 11)) = -5\pi \quad \text{静止}$$

## 3) $0 < x < 11$



$$\begin{aligned}\Delta\varphi &= \frac{\pi}{2} - \frac{2\pi}{4}(x - (11 - x)) \\ &= \frac{\pi}{2} + \frac{11}{2}\pi - \pi x = (2k + 1)\pi\end{aligned}$$

$$\Rightarrow x = -2k + 5 \quad (k = 0, \pm 1, \pm 2 \cdots)$$

$$0 \leq x = -2k + 5 \leq 11 \Rightarrow -3 \leq k \leq 2$$

即 $x=1, 3, 5, 7, 9, 11$ 及 $x>11$ 的各点为干涉静止点