

## 上节内容回顾

● **机械波**：机械振动在弹性媒质中的传播。

一维简谐波

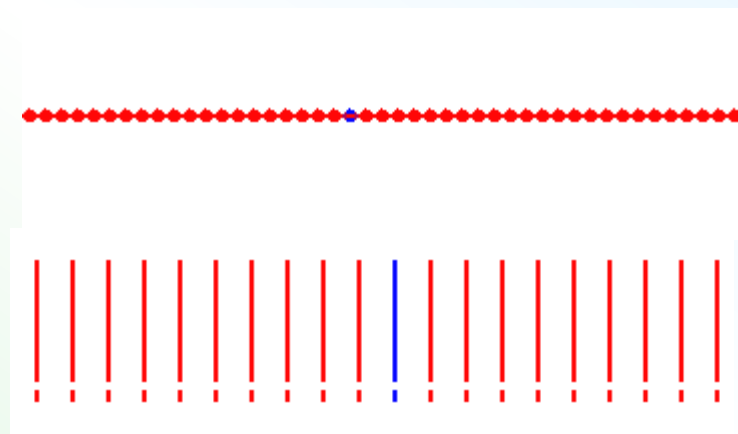
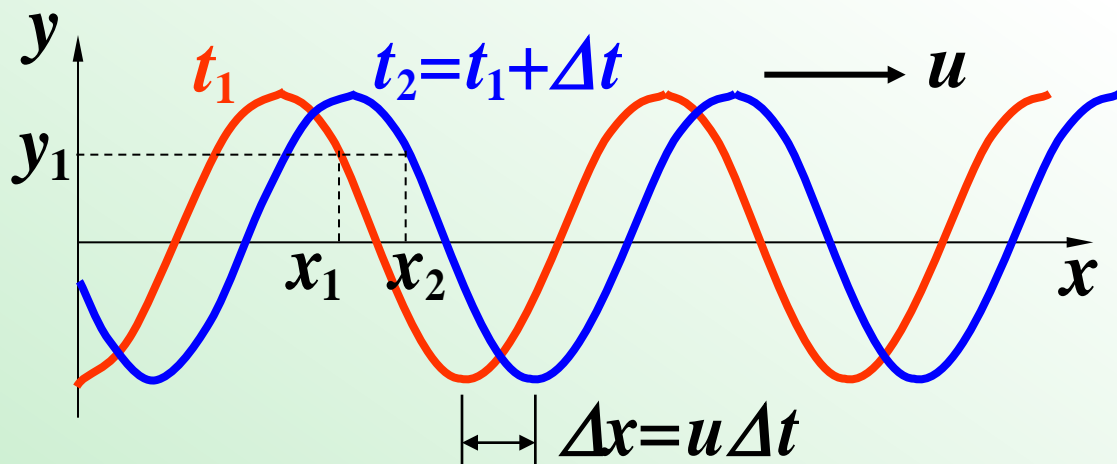
$$y = A \cos\left[\omega \left(t \mp \frac{x}{u}\right) + \varphi\right]$$

“-” 沿  $x$  正向  
“+” 沿  $x$  负向

( $u$  为波速的大小)

球面简谐波

$$y = \frac{A_0}{r} \cos\left[\omega \left(t - \frac{r}{u}\right) + \varphi\right]$$



## ● 波的能量

### 上节内容回顾

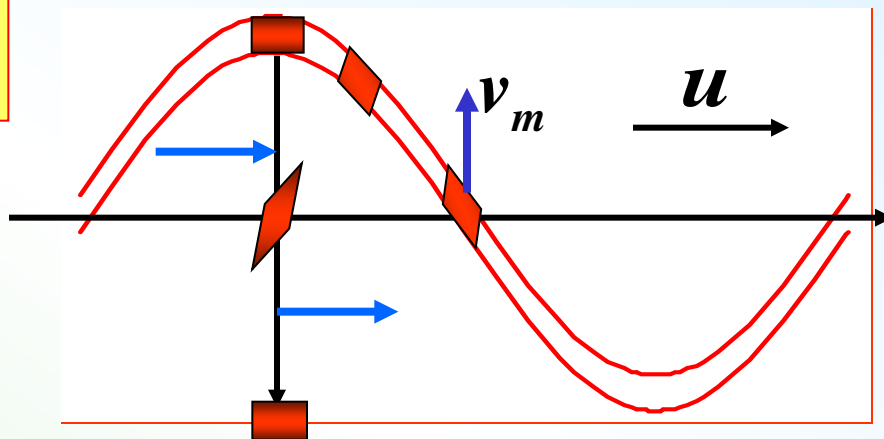
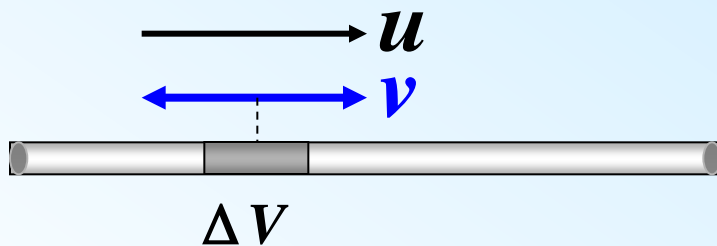
不论纵波和横波, 媒质中每个质元都有振动动能和形变势能。

对于平面简谐波, 媒质中每个质元的振动动能与形变势能始终相等。

若  $y = A \cos \omega(t - \frac{x}{u})$ , 则有

$$W_p = W_k = \frac{1}{2} \rho \Delta V A^2 \omega^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u})$$

平衡位置处最大;  
最大位移处最小。



最大位移  $\longrightarrow$  平衡位置, 能量增大, 由前面输入;  
平衡位置  $\longrightarrow$  最大位移, 能量减小, 向后面输出。

## 上节内容回顾

### ➤ 波的能量

总能量:

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

能量密度:

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

平均能量密度:

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

---

能流:

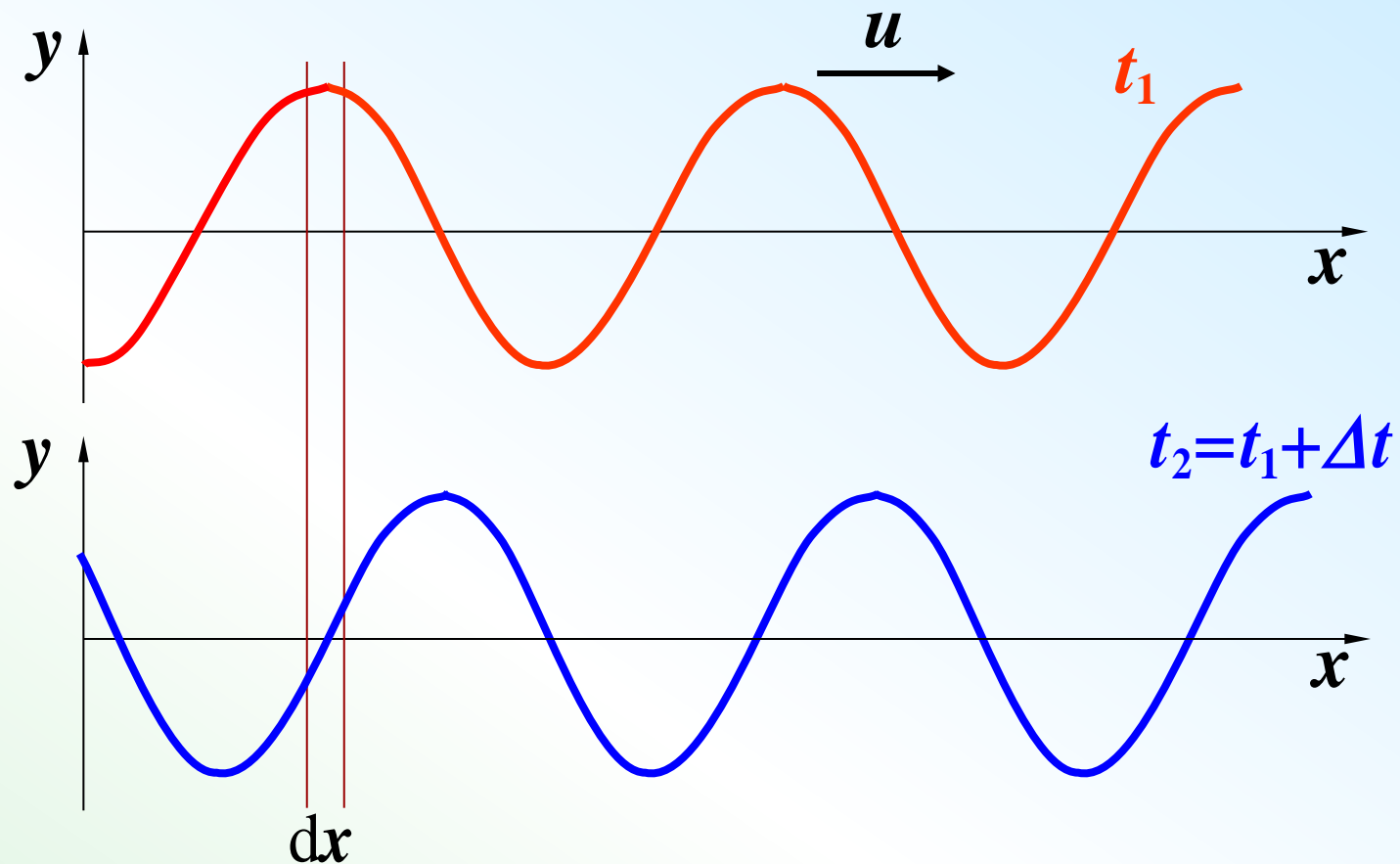
$$P = \rho A^2 \omega^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u}) u S$$

平均能流:

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

平均能流密度:

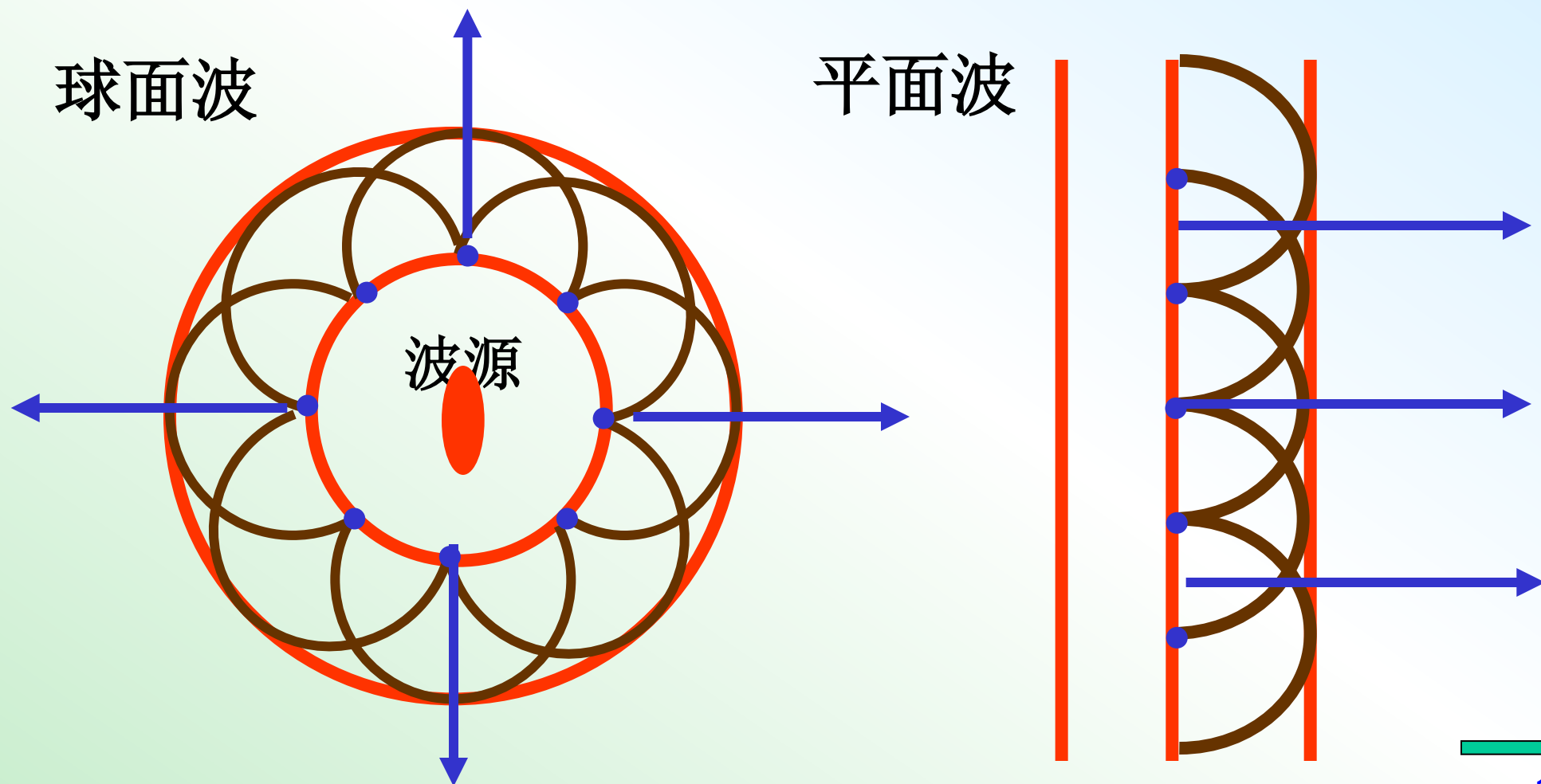
$$\bar{I} = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2 u = \bar{w} u$$



**注意：**对横波，质元 $dx$ 在最大位移处形变最小，在平衡位置形变最大。  
可将纵波的密集区看成波峰，疏散区看成波谷？

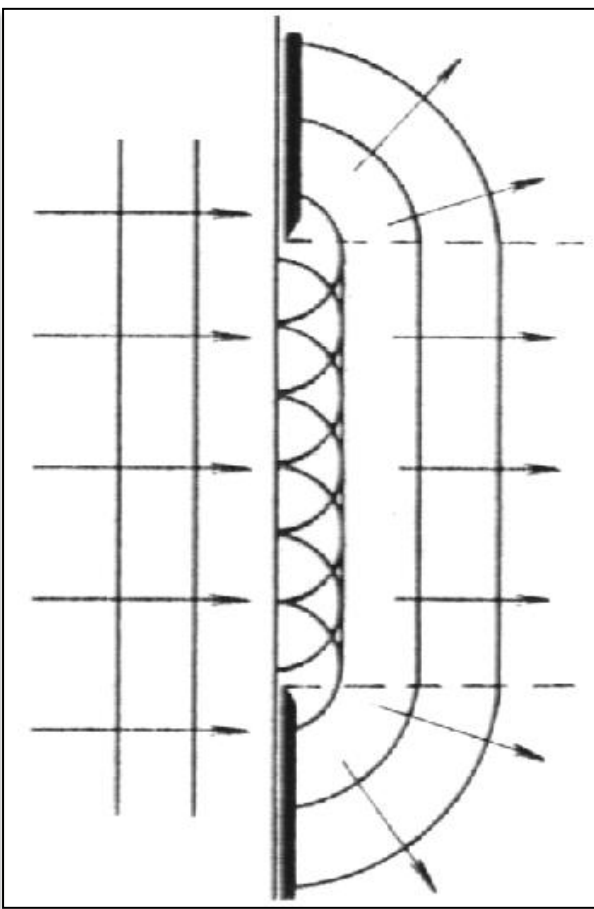
#### 四、惠更斯原理( 解决了波的传播问题) ●

惠更斯原理：媒质中任一波阵面上的各点，都可以看作是发射球面子波的波源，其后任一时刻，这些子波的包迹就是新的波阵面。

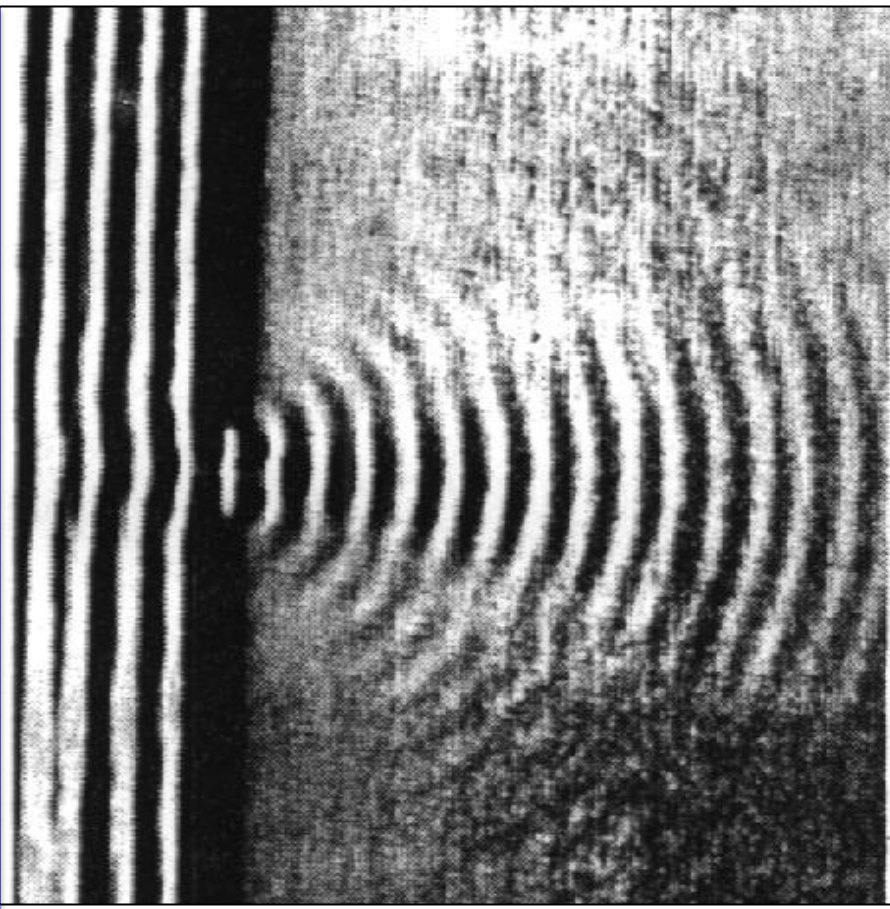


**波的衍射：**波在传播过程中遇到障碍物时，能绕过障碍物的边缘，在障碍物的阴影区内继续传播。

波的衍射

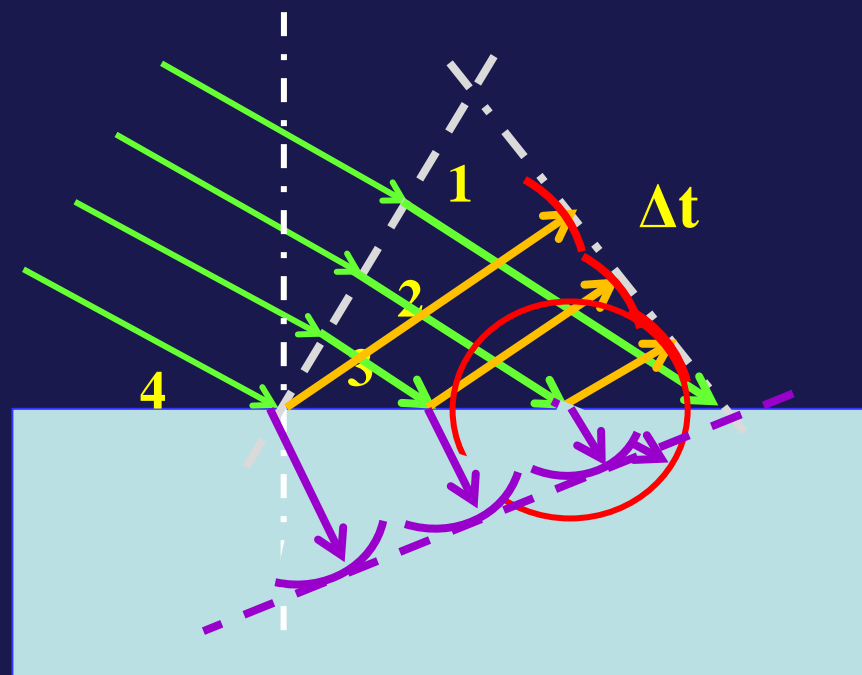
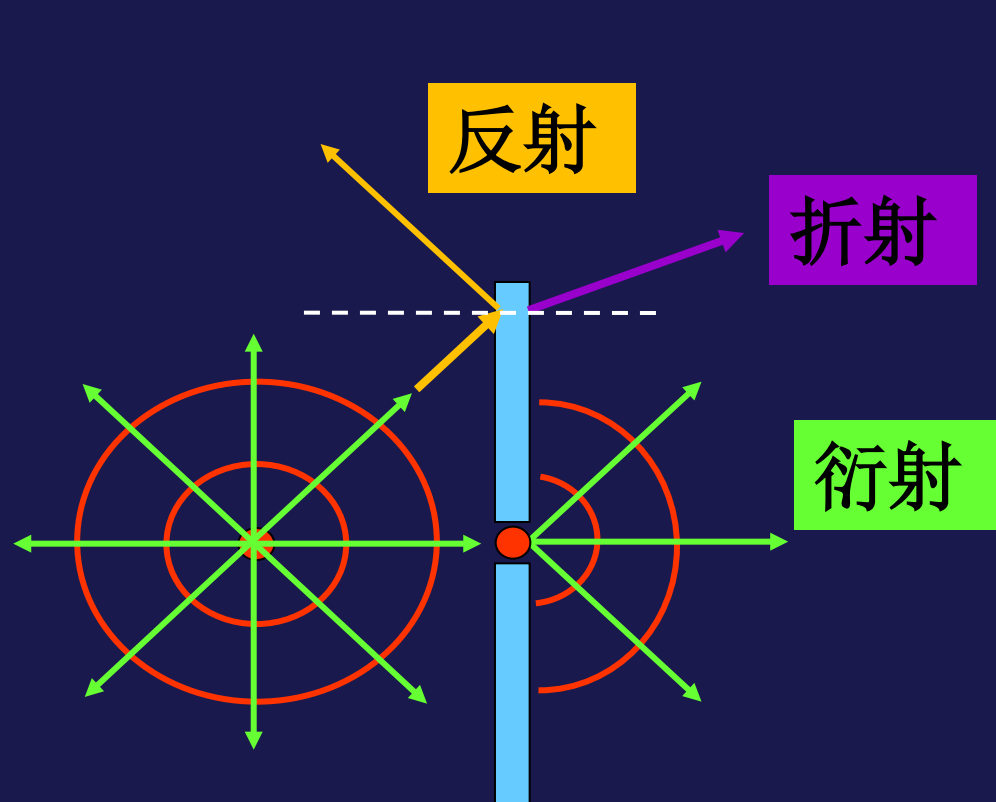


水波通过狭缝后的衍射



# 波的反射与折射

当波在均匀媒质中传播时，波线是直线。当遇到另一媒质或障碍物时，波线方向发生变化，产生反射、折射、衍射等现象。它们都可用惠更斯原理来解释。





反射定律:

$$i = i'$$

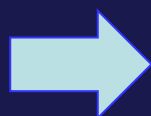
折射定律:

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

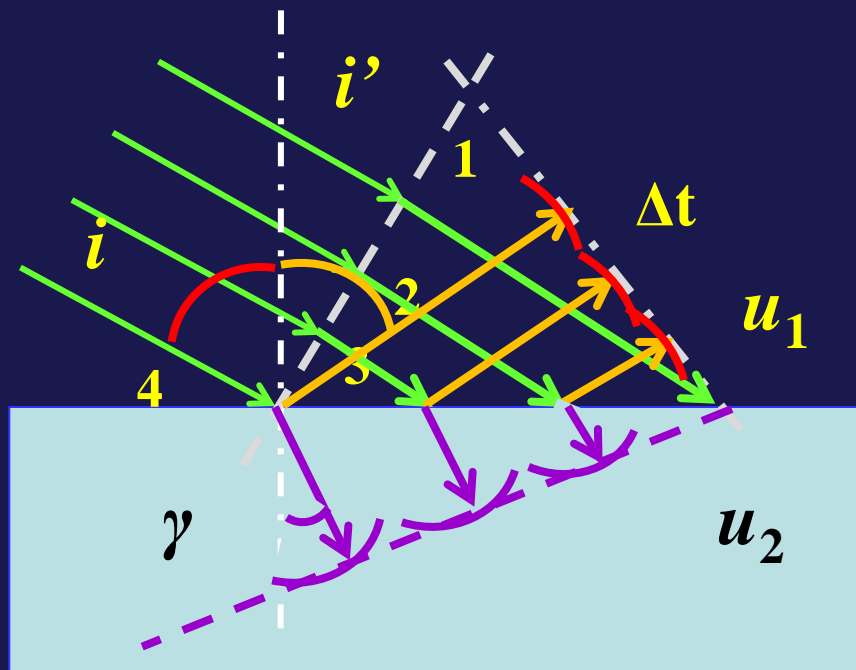
注意

$$u_1 > u_2 \quad i > \gamma$$

$$u_1 < u_2 \quad i < \gamma$$



$i$  大于此临界角, 发生全反射



即介质2相对于介质1的相对折射率

$$\sin i_{\text{临}} = \frac{u_1}{u_2} \sin \frac{\pi}{2} = n_{21}$$



## 说明:

- 1) 惠更斯原理对任何波动过程都适用。
- 2) 惠更斯原理只是定性地说明了波的反射、折射、衍射等现象，即只解决了波的传播方向问题，而未能定量给出各子波的强度分布。
- 3) 惠更斯原理的不足：不能解释为什么不存在退行（倒退）波；不能解释衍射现象与狭缝或障碍物大小的关系。

### 【学而后思】

根据惠更斯原理可得出：波在传播过程中，一个波源变成了无数个波源，这种说法正确吗？



# 五、波的干涉

## 1.波的叠加原理

### 1) 波传播的独立性

当几列波同时在同一媒质中传播时，每一列波不受同时存在的其它波的影响，各自保持原有特性继续沿原来的传播方向前进。

### 2) 波的叠加原理

在几列波相遇的区域中，质元的振动是各个波单独在该点产生的振动的合成。

即：任一时刻质点的位移是各个波在该点引起的分位移的矢量和。

波的叠加 实质 → 各质元振动的叠加

注意：波的强度过大时叠加原理不成立(非线性效应的影响)。

讨论叠加的一特例 → 波的干涉



## 2. 波的干涉

$$A^2 = A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2\cos\Delta\phi$$

### 1) 什么是波的干涉？

当几列波同时在某一区域传播时，使空间某些点的振动始终加强，另一些点的振动始终减弱，重迭区呈现有规则的稳定分布的现象。

### 2) 产生的条件：

相干波源发出的波在空间相遇时产生干涉。

相干波源必满足

- (1) 频率相同；
- (2) 振动方向相同(或有平行分量)；
- (3) 相位差恒定。

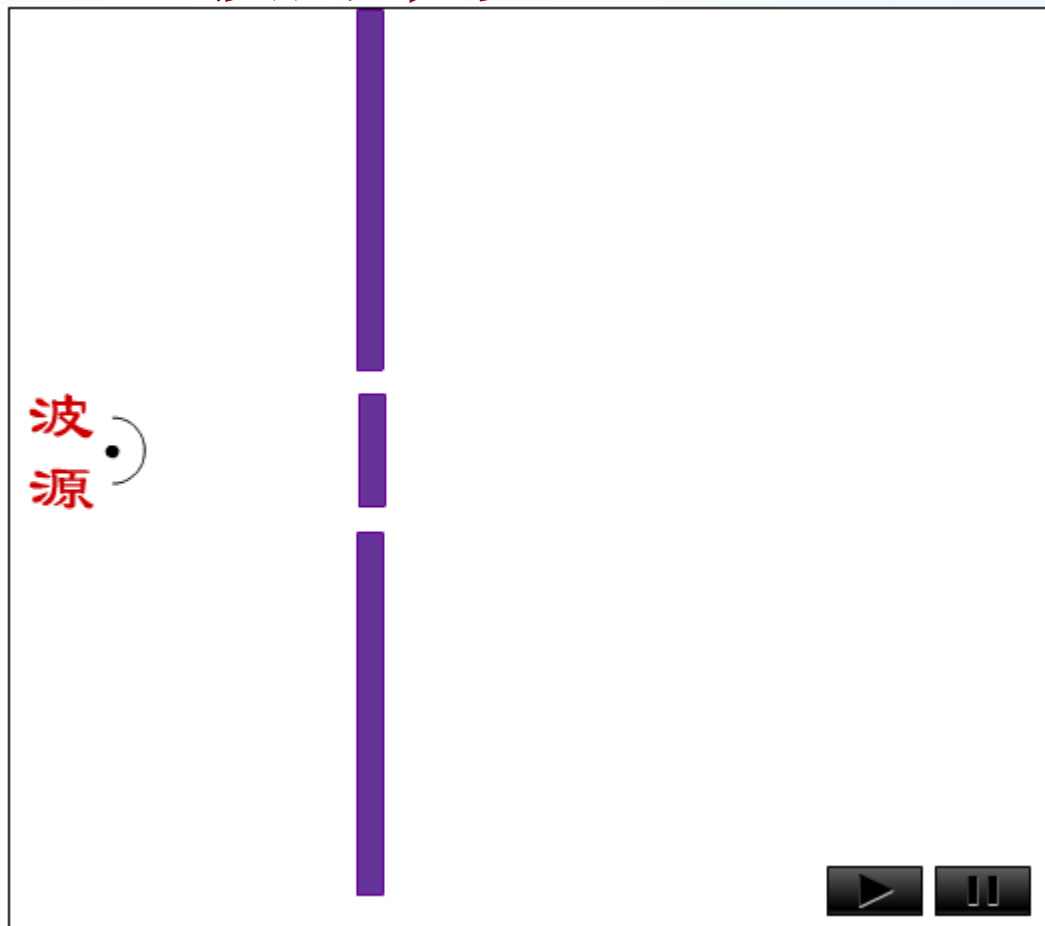


演示：水波的干涉

# 波的干涉

$$A^2 = A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2\cos\Delta\phi$$

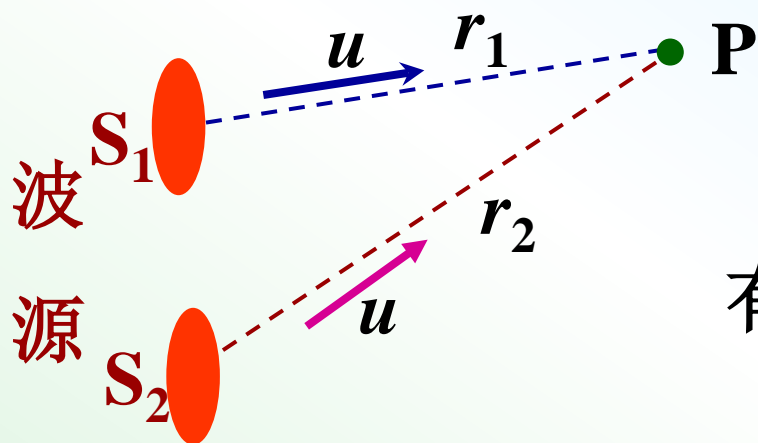
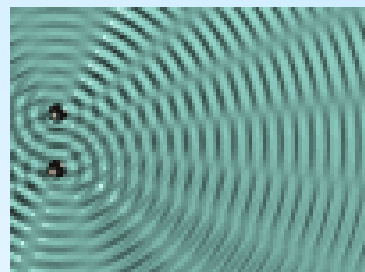
频率相同、振动方向平行、位相差恒定的两列波相遇时，使得某些地方振动始终加强，而另一些地方振动始终减弱的现象，称为**波的干涉**。



在相遇区，哪些点的振动是加强？哪些点是减弱？

设有两相干波源  $S_1$ 、 $S_2$ ，其振动方程为：

$$\begin{cases} y_1 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1) \\ y_2 = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2) \end{cases}$$



考察P点的振动情况

有：

$$\begin{cases} y_{P1} = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1 - \frac{2\pi}{\lambda} r_1) \\ y_{P2} = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2 - \frac{2\pi}{\lambda} r_2) \end{cases}$$

P点振动：  $y_p = y_{p1} + y_{p2} = A \cos(\omega t + \varphi)$

$$A^2 = A_1^2 + A_2^2 + 2A_1 A_2 \cos \Delta \phi$$

波程差  $\Delta r$

位相差：  $\Delta \phi = (\varphi_2 - \varphi_1) - \frac{2\pi}{\lambda} (r_2 - r_1)$

$$y_{P1} = A_1 \cos[\omega(t - \frac{r_1}{u}) + \varphi_1]$$

$$= A_1 \cos(\omega t - \omega \frac{r_1}{u} + \varphi_1)$$

$$= A_1 \cos(\omega t - \frac{2\pi}{T} \frac{r_1}{u} + \varphi_1)$$

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

可见：对于空间不同的点，合振动的振幅  $A$  不同，  
并且  $A$  不随时间变化 —— 合振幅形成稳定的分布

这个稳定分布就是两列波的干涉图样。



$$A^2 = A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2\cos\Delta\phi \quad \Delta\phi = (\varphi_2 - \varphi_1) - \frac{2\pi}{\lambda}(r_2 - r_1)$$

结论:

$$1) \Delta\phi = (\varphi_2 - \varphi_1) - \frac{2\pi}{\lambda}(r_2 - r_1) = \pm 2k\pi, k = 0, 1, 2, \dots$$

$$\text{振幅: } A = A_{\max} = A_1 + A_2$$

$$\text{波强: } I = I_{\max} = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2}$$

干涉加强  
(干涉相长)

$$2) \Delta\phi = (\varphi_2 - \varphi_1) - \frac{2\pi}{\lambda}(r_2 - r_1) = \pm (2k + 1)\pi, k = 0, 1, 2, \dots$$

$$\text{振幅: } A = A_{\min} = |A_1 - A_2|$$

$$\text{波强: } I = I_{\min} = I_1 + I_2 - 2\sqrt{I_1 I_2}$$

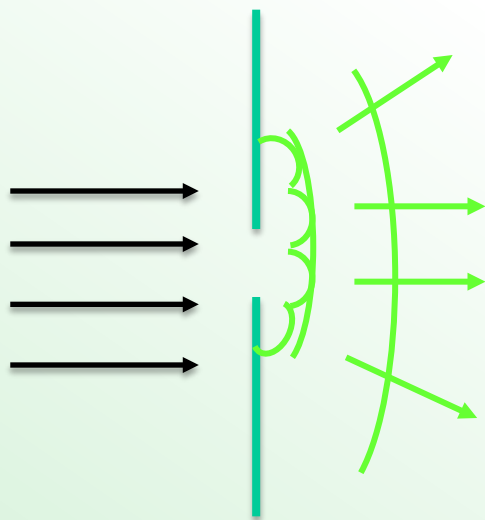
干涉减弱  
(干涉相消)



# 波的衍射

波绕过障碍物而改变原来的传播方向的现象

原因：各子波源发出的子波相互间干涉的结果







$$A^2 = A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2\cos\Delta\phi \quad \Delta\phi = (\varphi_2 - \varphi_1) - \frac{2\pi}{\lambda}(r_2 - r_1)$$

**例：**  $S_1$ 、 $S_2$  为两个相干平面简谐波源， $S_1$  的位相比  $S_2$  的超前  $\frac{\pi}{4}$ ，波长为  $\lambda=8\text{m}$ ，对 P 点有  $r_1=12\text{m}$ ， $r_2=14\text{m}$ 。  
 $S_1$ 、 $S_2$  在 P 点处引起的振幅分别为  $A_1=0.3\text{m}$ ， $A_2=0.2\text{m}$ 。  
求 P 点的振幅。

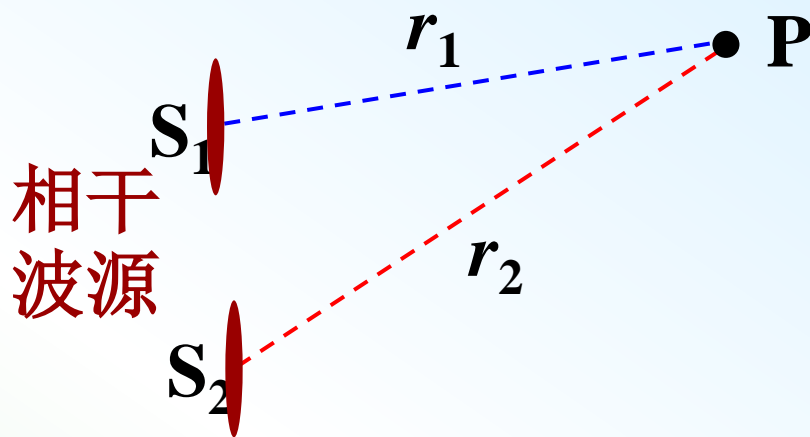
**解：** 由题意可知

$$\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = -\frac{\pi}{4}$$

$$\frac{2\pi}{\lambda}(r_2 - r_1) = \frac{2\pi}{8} \times (14 - 12) = \frac{\pi}{2}$$

$$\Delta\phi = -\frac{\pi}{4} - \frac{\pi}{2} = -\frac{3\pi}{4}$$

$$A = (A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2\cos\Delta\phi)^{\frac{1}{2}} = 0.212 \neq \begin{cases} A_1 + A_2 \\ |A_1 - A_2| \end{cases}$$

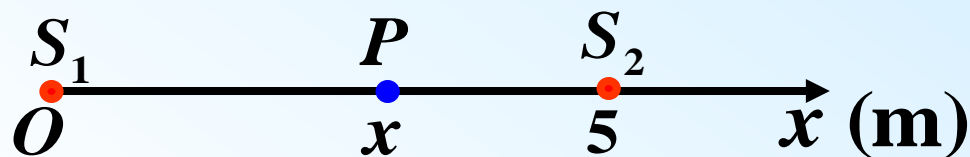


**例.** 两个相干波源 $S_1$ 和 $S_2$ 相距5m，其振幅相等，频率均为100Hz，位相差为 $\pi$ 。若波速为400m/s，求 $S_1$ 和 $S_2$ 之间干涉为极小的各点位置。

**解：** 两个波源的振动方程

$$y_1 = A \cos \omega t$$

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



在 $S_1$ 和 $S_2$ 之间任取一点 $P$ ，坐标为 $x$ ，

则两列波在 $P$ 点引起的振动分别为：

$$y_{1P} = A \cos \omega(t - \frac{x}{u}) \quad y_{2P} = A \cos \omega[(t - \frac{5-x}{u}) + \pi]$$

二者的位相差为：

$$\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = \pi - \omega \frac{5-2x}{u} = \pi - 2\pi\nu \frac{5-2x}{u}$$

$$\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = \pi - \omega \frac{5-2x}{u} = \pi - 2\pi\nu \frac{5-2x}{u}$$

代入相干相消条件:  $\Delta\varphi = (2k+1)\pi$

$$\pi - 2\pi\nu \frac{5-2x}{u} = (2k+1)\pi$$

代入频率和波速的数值, 得到

$$x = 2k + \frac{5}{2} \text{ (m)}$$

令:  $0 \leq x \leq 5$  得到:  $-\frac{5}{4} \leq k \leq \frac{5}{4}$

所以整数 $k$ 的取值为:  $k = -1, k = 0, k = 1$

对应的位置为:  $x = 0.5\text{m}, x = 2.5\text{m}, x = 4.5\text{m}$

即为干涉极小的各点的位置