

第三章 机械振动及 机械波

1

3.1 机械振动

2

3.2 机械波

3.2 机械波

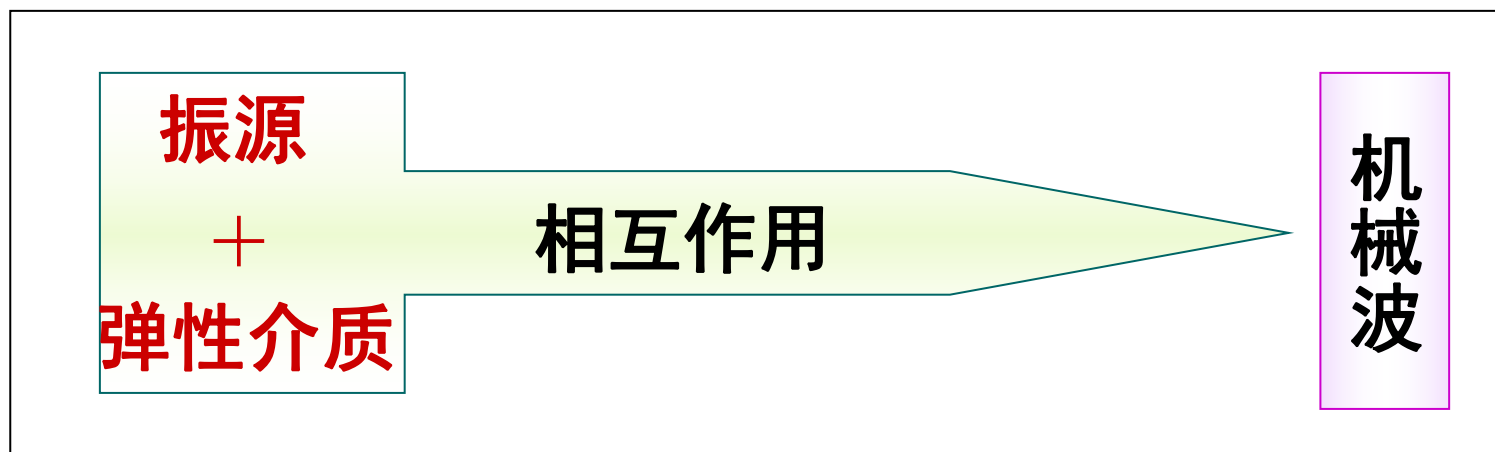
机械波主要研究机械波的**形成及传播规律**，核心问题是**通过振源的振动方程及波的传播过程求解波动方程**。



克里斯蒂安·惠更斯
(1629.04.14-1695.07.08)

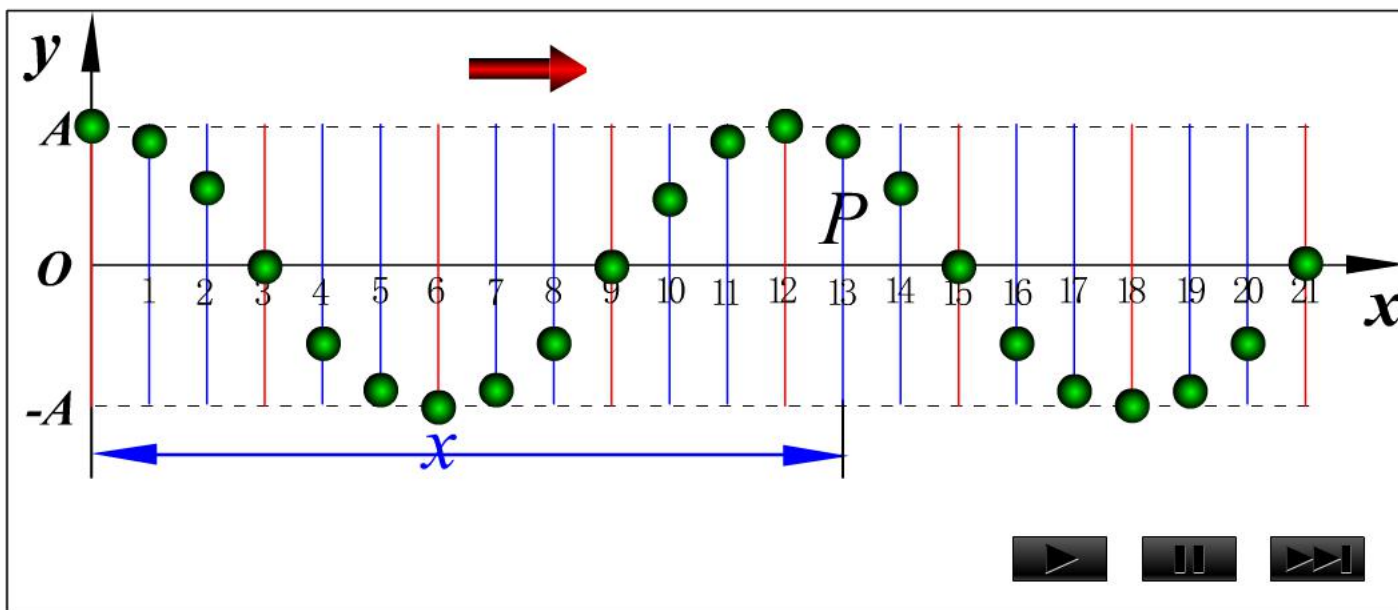
一、机械波的形成

- (1) 机械波的产生条件是：1) **振源**；2) **弹性介质**；
- (2) 机械波是在**振源**的带动下**弹性介质**中相邻质元**振动状态**由近及远的传播过程；
- (3) 弹性介质中的**质元**并不随机械波传播。



二、横波 纵波

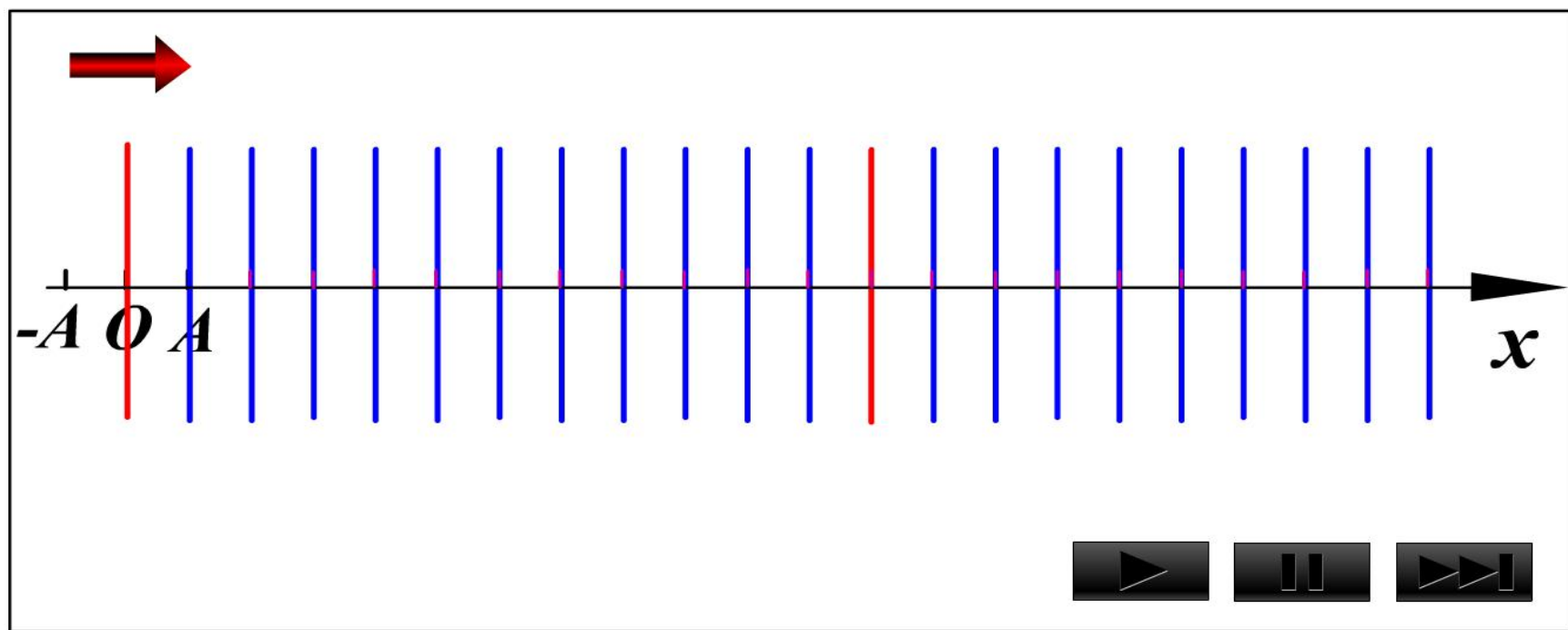
质元振动方向与波的传播方向相**垂直**的波称为横波
(仅在**固体**中传播)。



➤ 特征：具有交替出现的波峰和波谷。

二、横波 纵波

质元振动方向与波的传播方向互相**平行**的波称为纵波
(可在**固体**、**液体**和**气体**中传播)。

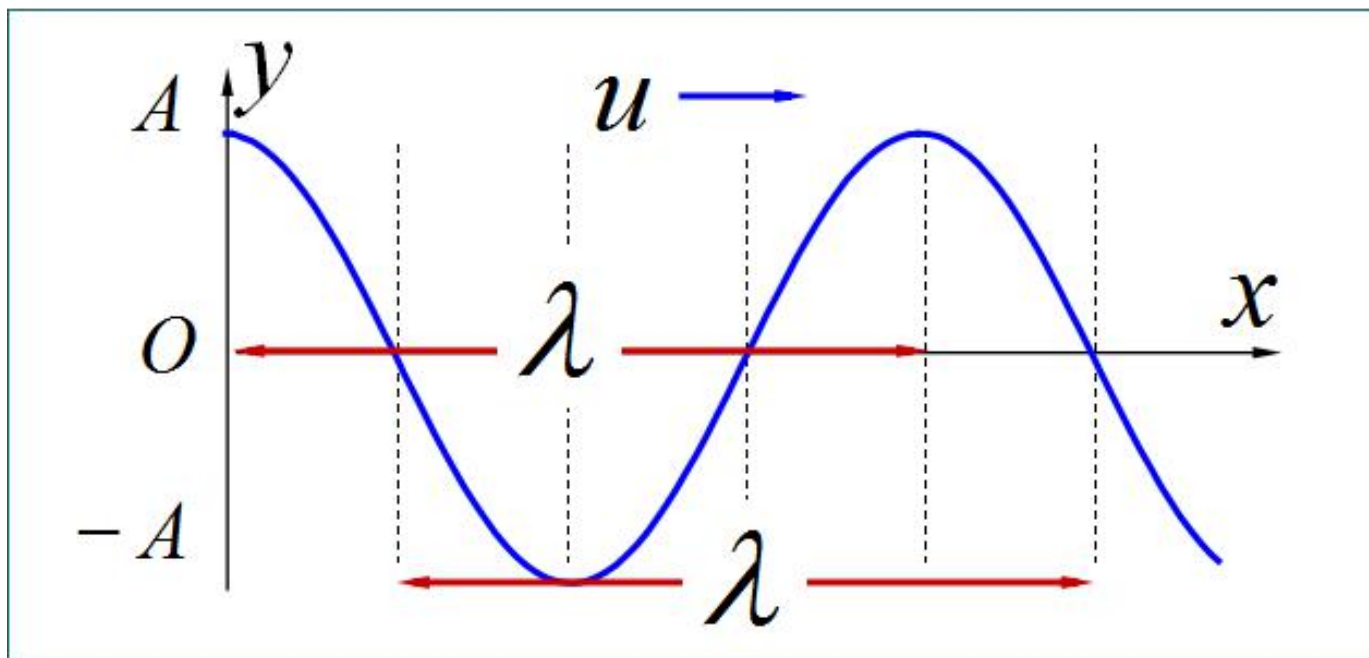


➤ 特征：具有交替出现的密部和疏部。

3.2.1 机械波的形成及传播

三、波长 波的周期和频率 波速

➤ 波形图： y 表示各质点相对其平衡位置 x 的位移（横波和纵波均可用）。



📏 **波长** λ ：沿波的传播方向，两个相邻的、相位差为 2π 的振动质点之间的距离，即一个完整波形的长度。

三、波长 周期和频率 波速

☞ **周期** T : 波前进一个波长的距离所需要的时间。

☞ **频率** ν : 周期的倒数, 即单位时间内波动所传播的完整波的数目。

$$\nu = 1/T$$

☞ **波速** u : 波动过程中, 某一振动状态 (即振动相位) 单位时间内所传播的距离。

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

3.2.1 机械波的形成及传播

三、波长 周期和频率 波速

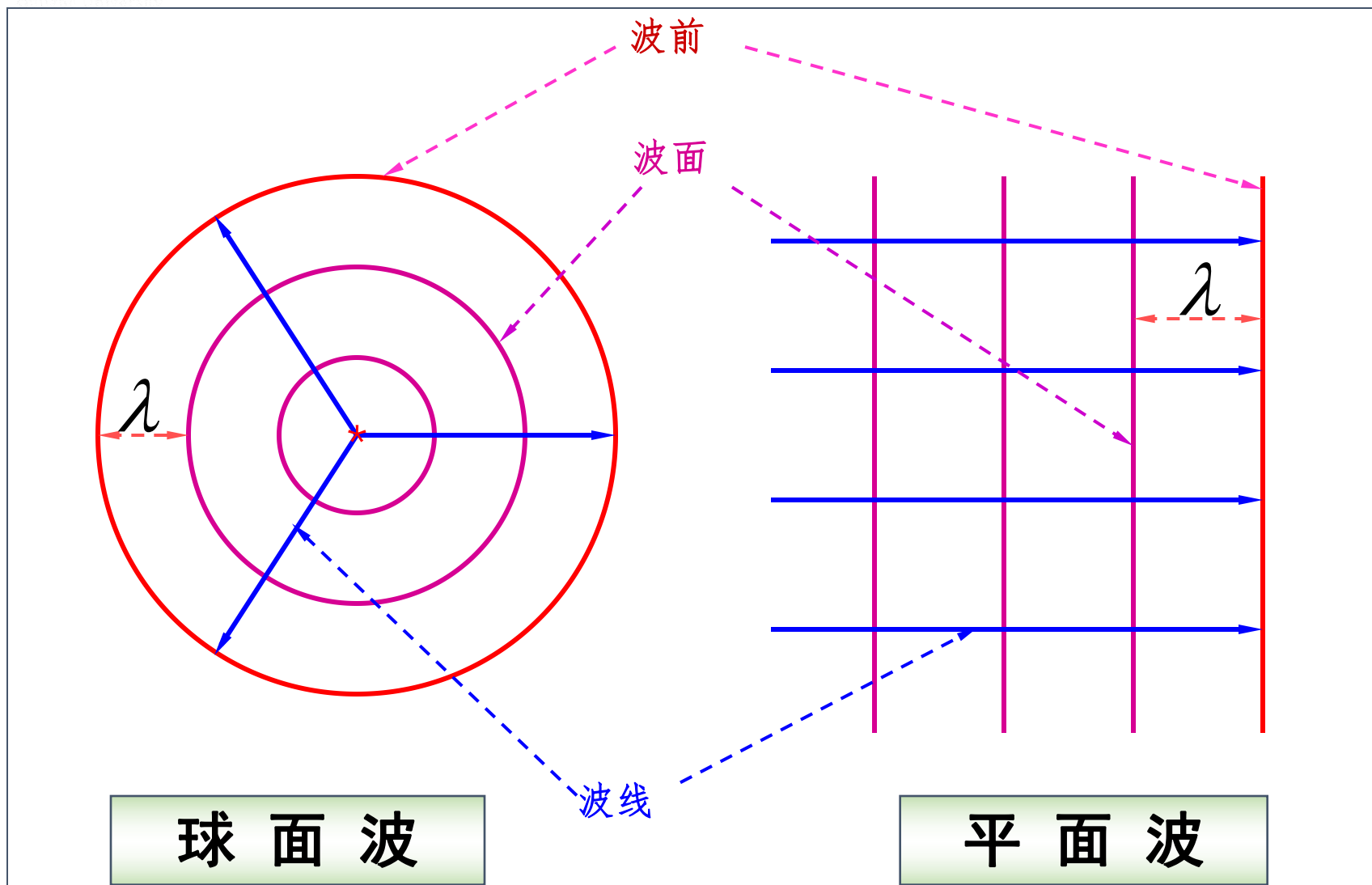
➤ 周期和频率由**振源**决定，而波长和波速由**介质**决定。

$$\begin{array}{lcl} \text{固体} \left\{ \begin{array}{l} u = \sqrt{\frac{G}{\rho}} \quad \text{切变模量} \\ u = \sqrt{\frac{E}{\rho}} \quad \text{弹性模量} \end{array} \right. & \xleftarrow{\text{横波}} & \text{横波} \\ \text{液、气体} \left\{ \begin{array}{l} u = \sqrt{\frac{K}{\rho}} \quad \text{体积模量} \end{array} \right. & \xrightarrow{\text{纵波}} & \text{纵波} \end{array}$$

一般情况下，机械波在不同介质中的**传播速度**，固体中最大，液体中次之，气体中最小。

3.2.1 机械波的形成及传播

四、波线 波面 波前



3.2.1 机械波的形成及传播

例 在室温下，已知空气中的声速为 $340m/s$ ，水中的声速为 $1450m/s$ ，求频率为 $20Hz$ 和 $20000Hz$ 的声波在空气中和水中的波长各为多少？

解： 由 $\lambda = \frac{u}{\nu}$ 得

两种频率的声波在空气中的波长分别为：

$$\lambda_1 = \frac{u_1}{\nu_1} = \frac{340m \cdot s^{-1}}{20Hz} = 17 \text{ m} \quad \lambda_2 = \frac{u_1}{\nu_2} = \frac{340m \cdot s^{-1}}{20000Hz} = 0.017 \text{ m}$$

两种频率的声波在水中的波长分别为：

$$\lambda'_1 = \frac{u_2}{\nu_1} = \frac{1450m \cdot s^{-1}}{20Hz} = 72.5 \text{ m} \quad \lambda'_2 = \frac{u_2}{\nu_2} = \frac{1450m \cdot s^{-1}}{20000Hz} = 0.0725 \text{ m}$$

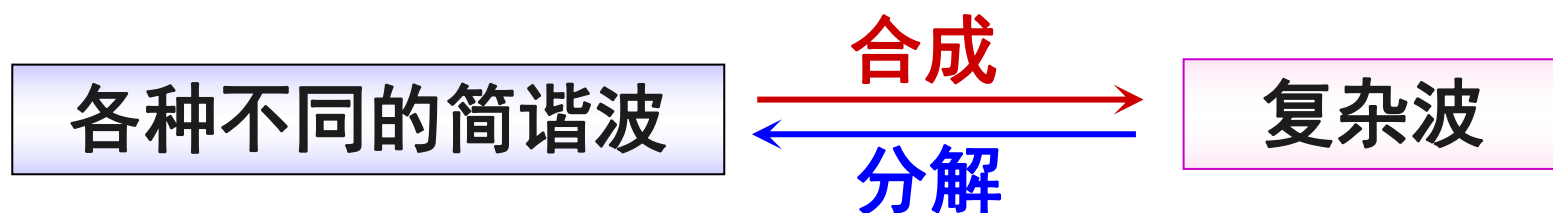
3.2.2 平面简谐波的波函数

一、平面简谐波波函数的定义

在均匀的、无能量吸收的弹性介质中，振源作简谐振动时在弹性介质中形成的机械波称为简谐波。

波面为平面的简谐波称为平面简谐波，是一种最简单、最基本的简谐波。

球面简谐波可以看成是沿各个方向平面简谐波的叠加。



一、平面简谐波波函数的定义

☞ 介质中任一坐标为 x 的质元相对其平衡位置的位移 y 随时间的变化关系，即 $y(x, t)$ 称为**波函数**。

$$y = y(x, t)$$

各质点相对平衡位置的**位移**

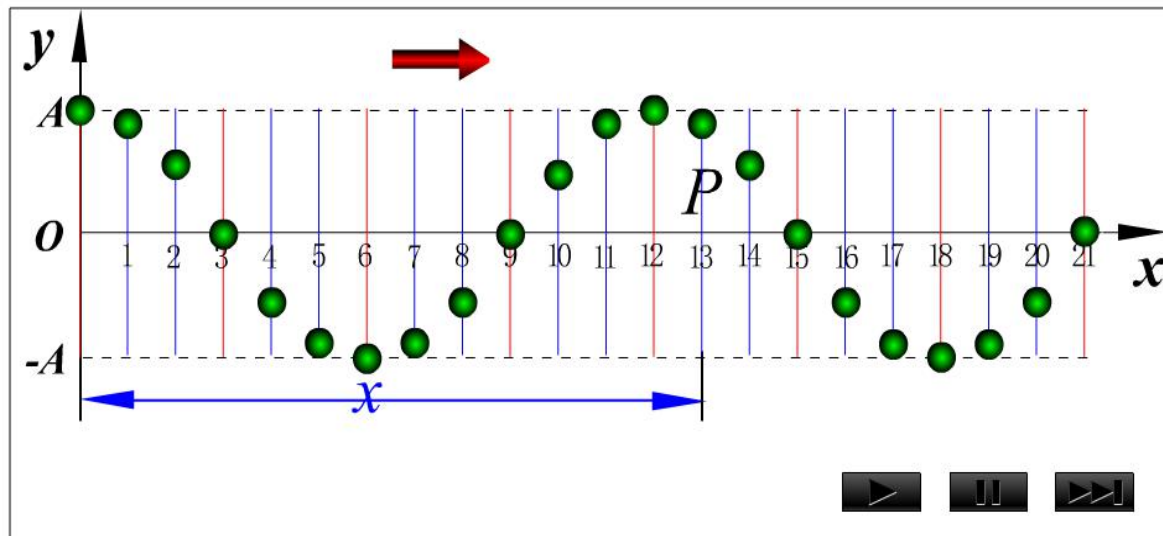
波线上各质点
平衡位置

➤ 平面简谐波的**波函数**和**振动速度**定量描述了弹性介质中各质元的**振动状态**。

二、平面简谐波波函数的计算

(1) 时间延迟法

如图所示，以速度 u 沿 x 轴正方向传播的平面简谐波。



振源 O 的振动方程

$$y_0 = A \cos \psi t$$

$$\Delta t = \frac{\Delta x}{u}$$

点 P 的振动方程

$$y_P(t) = y_0(t - \Delta t) = A \cos \psi \left(t - \frac{x}{u} \right)$$



波函数

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

二、平面简谐波波函数的计算

(1) 时间延迟法

同理，以速度 u 沿 x 轴负方向传播平面简谐波的波函数为：

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

➤ 振动速度

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

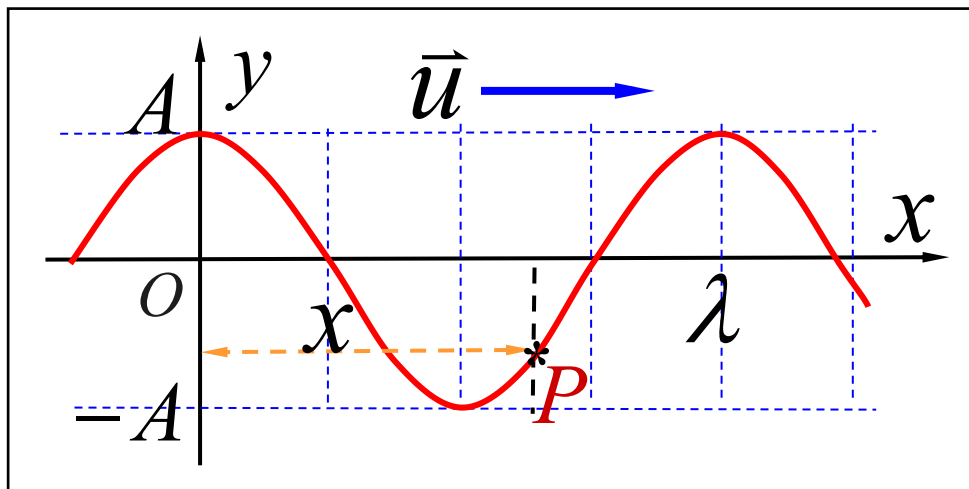
➤ 振动加速度

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

二、平面简谐波波函数的计算

(2) 相位落后法

如图所示，以速度 u 沿 x 轴正方向传播的平面简谐波。



振源 O 的振动方程

$$y_0 = A \cos \psi t$$

$$\Delta\varphi = -2\pi \frac{x}{\lambda}$$

点 P 的振动方程

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



波函数

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

二、平面简谐波波函数的计算

(2) 相位落后法

同理，以速度 u 沿 x 轴负方向传播平面简谐波的波函数为：

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

➤ 振动速度

$$v = \frac{\partial y}{\partial t} = -\frac{2\pi}{T} A \sin[2\pi(\frac{t}{T} \mp \frac{x}{\lambda}) + \varphi]$$

➤ 振动加速度

$$a = \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = -\frac{4\pi^2}{T^2} A \cos[2\pi(\frac{t}{T} \mp \frac{x}{\lambda}) + \varphi]$$

三、平面简谐波波函数的物理意义

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

(1) 当 x 一定时，波函数表示该点处质元的**振动方程**，并给出该点与点 0 振动的**相位差**

$$\Delta\varphi = -2\pi \frac{\Delta t}{T}$$

$$y(x, t) = y(x, t + T) \quad (\text{机械波具有**时间**的周期性})$$

三、平面简谐波波函数的物理意义

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

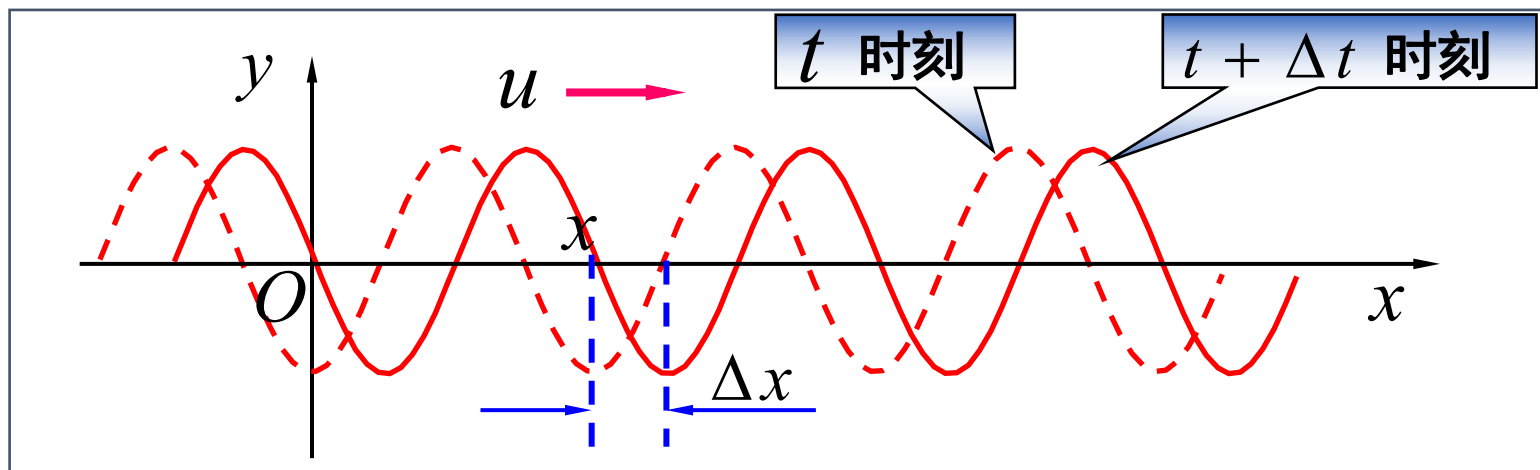
(2) 当 t 一定时，波函数表示该时刻波线上各点处质元相对于其平衡位置的**位移**，并给出各质元间振动的**相位差**

$$\Delta\varphi_{12} = \varphi_2 - \varphi_1 = -2\pi\frac{x_2 - x_1}{\lambda} = 2\pi\frac{\Delta x_{12}}{\lambda}$$

$y(x, t) = y(x + K\lambda, t)$ (机械波具有**空间**的周期性)

三、平面简谐波波函数的物理意义

(2) 若 x 和 t 均变化，波函数表示波形沿传播方向的运动情况。



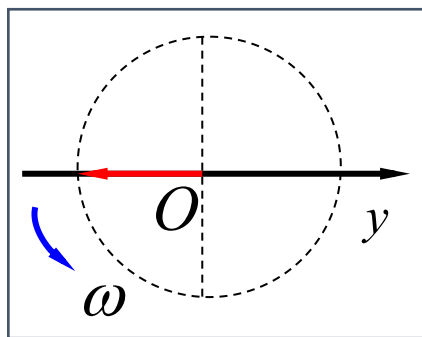
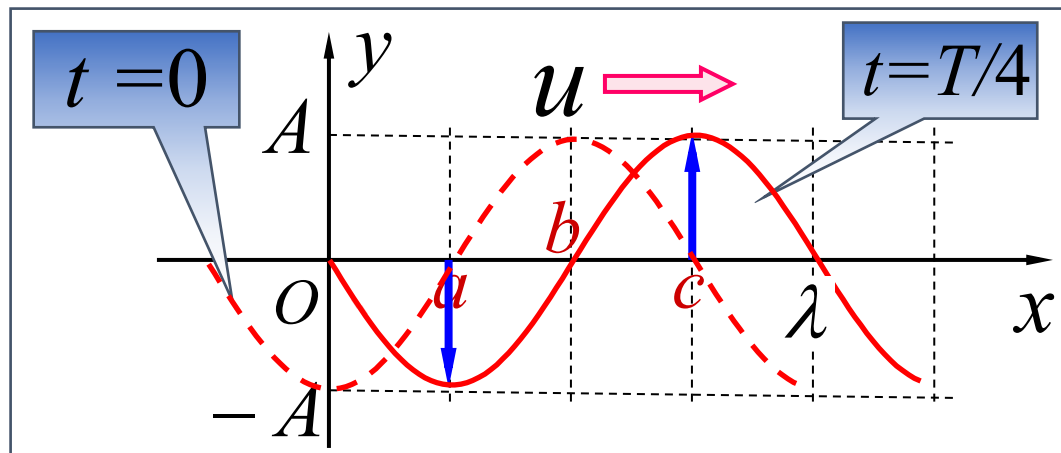
$y(x, t) = y(x + K\lambda, t + KT)$ (机械波具有**时空**的周期性)

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

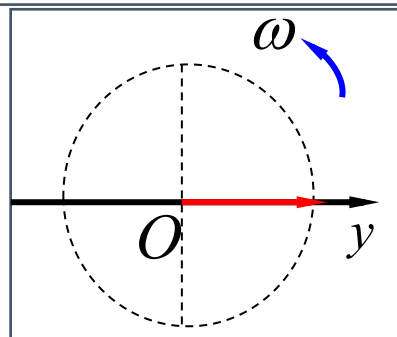
3.2.2 平面简谐波的波函数

三、平面简谐波波函数的物理意义

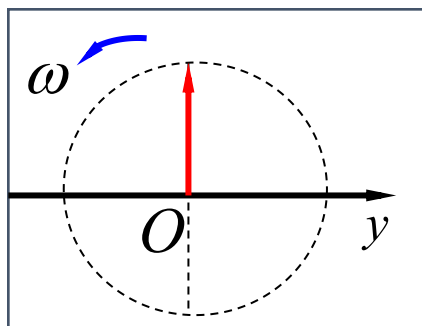
讨论 如图简谐波以余弦函数表示, **求** O 、 a 、 b 、 c 各点振动初相位 $\varphi(-\pi \sim \pi)$



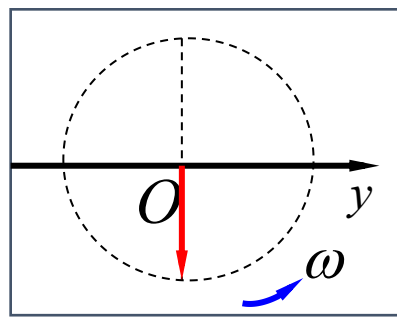
$$\varphi_O = \pi$$



$$\varphi_b = 0$$



$$\varphi_a = \frac{\pi}{2}$$



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

3.2.2 平面简谐波的波函数

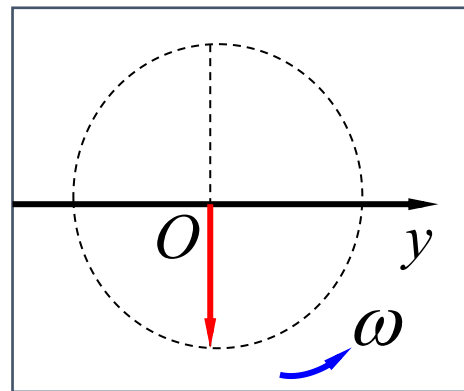
例 一平面简谐波沿 x 轴负方向传播，已知振幅 $A = 3.0\text{m}$ ，周期 $T = 1.0\text{s}$ ，波长 $\lambda = 2.0\text{m}$ ，在 $t = 0$ 时坐标原点处的质元位于平衡位置并沿轴正方向运动。求：(1) 波函数；(2) 波形图；(3) 处质元的振动方程及曲线。

解： (1) 根据题意 $y = 0$ 、 $v = \frac{\partial y}{\partial t} > 0$ ，由旋转矢量法得

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

代入 $y = A \cos[2\pi(\frac{t}{T} + \frac{x}{\lambda}) + \varphi]$ 得：

$$y = 3.0 \cos[2\pi(t + \frac{x}{2.0}) - \frac{\pi}{2}]\text{m}$$



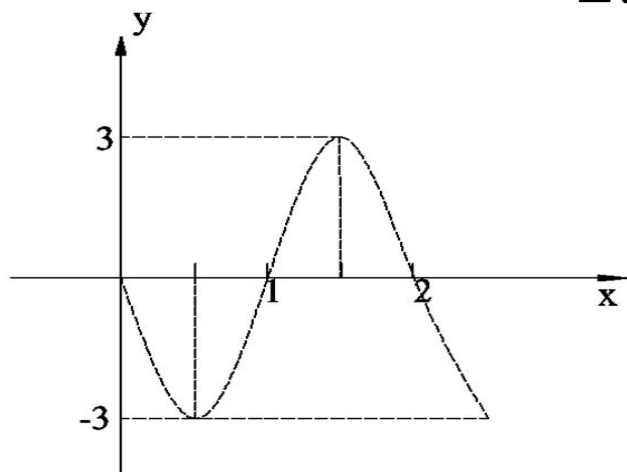
3.2.2 平面简谐波的波函数

解： (2) $t = 1.0\text{s}$ ，波函数为

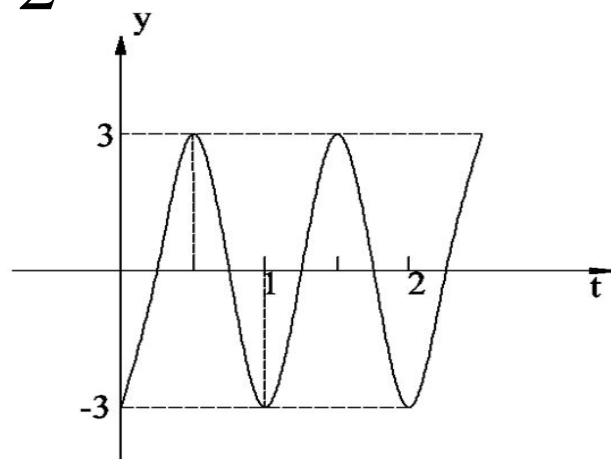
$$y = 3.0 \cos\left[2\pi\left(1 - \frac{x}{2.0}\right) - \frac{\pi}{2}\right]m = 3.0 \cos\left(-\pi x + \frac{3\pi}{2}\right)m$$

(3) $x = 0.5\text{m}$ ，振动方程为

$$y = 3.0 \cos\left[2\pi\left(t - \frac{0.5}{2.0}\right) - \frac{\pi}{2}\right]m = 3.0 \cos(2\pi t - \pi)m$$



波形图



振动曲线

3.2.2 平面简谐波的波函数

例 一平面简谐波以速度 $u = 10\text{m/s}$ 沿直线传播，波线上 B 点处质元的简谐振动方程为： $y_B = 2.0 \times 10^{-2} \cos(2\pi t + \frac{\pi}{3})\text{m}$
求：1) 以 B 点为坐标原点，写出波函数；2) 以 C 点为坐标原点，写出波函数；3) 分别写出 BC 和 CD 两点处质元的相位差。

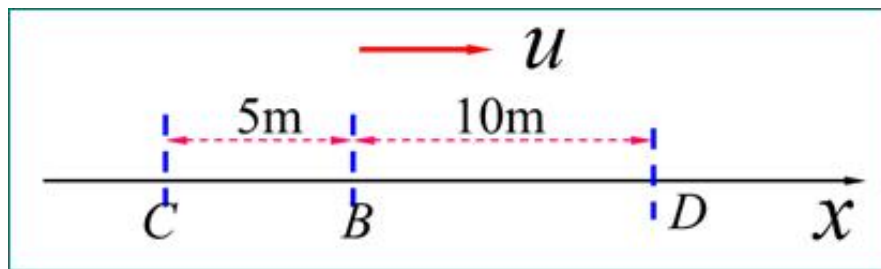
解： (1) 根据题意 $T = 1.0\text{s}$ ，

$\lambda = uT = 10\text{m}$ ，代入

$$y = 2.0 \times 10^{-2} \cos[2\pi(t - \frac{x}{\lambda}) + \frac{\pi}{3}]\text{m}$$

以 B 点为坐标原点，波函数为：

$$y = 2.0 \times 10^{-2} \cos[2\pi(t - \frac{x}{10}) + \frac{\pi}{3}]\text{m}$$



3.2.2 平面简谐波的波函数

解： (2) 将 $x = -5\text{m}$ ，代入波函数得C点振动方程

$$y_C = 2.0 \times 10^{-2} \cos(2\pi t + \frac{4\pi}{3})\text{m}$$

以C点为坐标原点，波函数为：

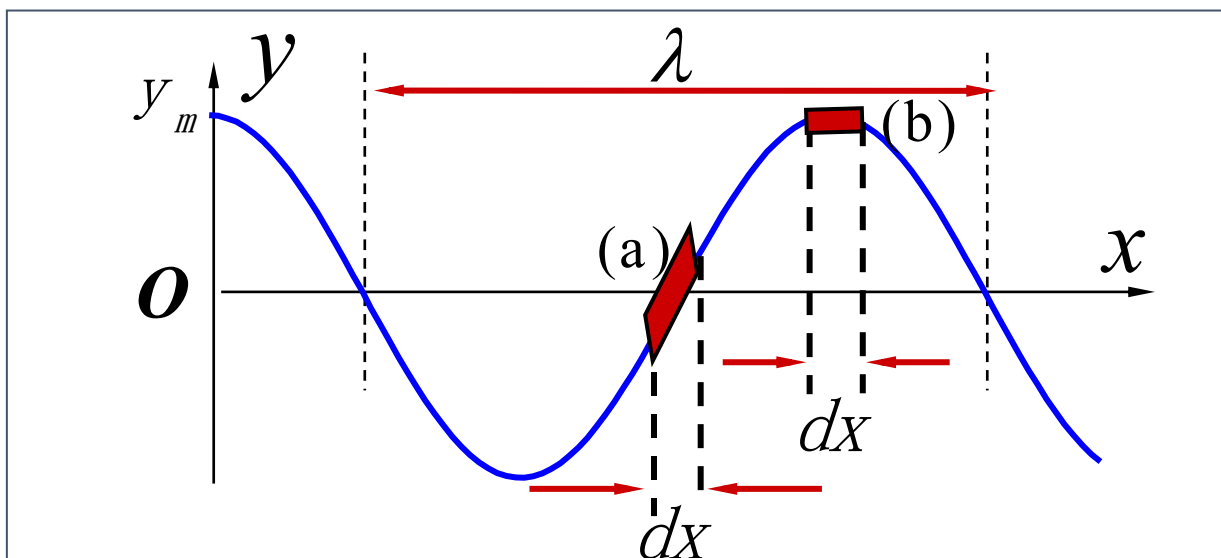
$$y = 2.0 \times 10^{-2} \cos[2\pi(t - \frac{x}{10}) + \frac{4\pi}{3}]\text{m}$$

$$(3) \quad \varphi_{BC} = \varphi_B - \varphi_C = -2\pi \frac{x_B - x_C}{\lambda} = -2\pi \frac{5}{10} = -\pi$$

$$\varphi_{CD} = \varphi_C - \varphi_D = -2\pi \frac{x_C - x_D}{\lambda} = -2\pi \frac{-15}{10} = 3\pi$$

一、波动能量的传播

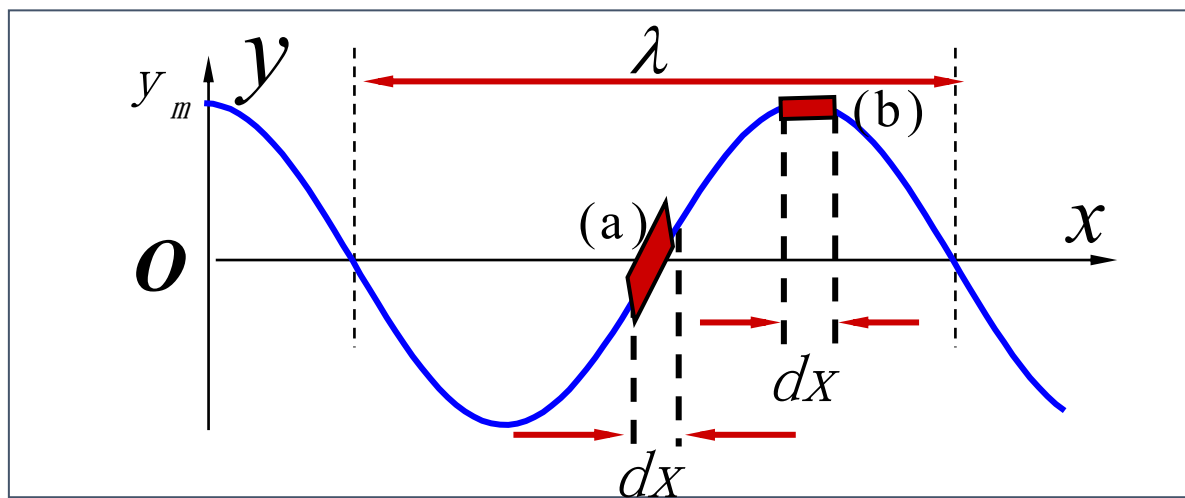
(1) 波动能量的传播规律



- 波源从平衡位置开始每经过 $T/4$ 将其机械能传递给弹性介质中相邻质元，再在该质元带动下由近及远的传递给其它质元，在波的整个传播过程中质元的机械能不再守恒。

一、波动能量的传播

(1) 波动能量的传播规律



- ☞ 质元在平衡位置 (a) 时，动能、势能和机械能均最大；
- ☞ 质元在位移最大处 (b) 时，三者均为零；
- ☞ 波动是能量传递的一种方式。

3.2.3 波动能量的传播

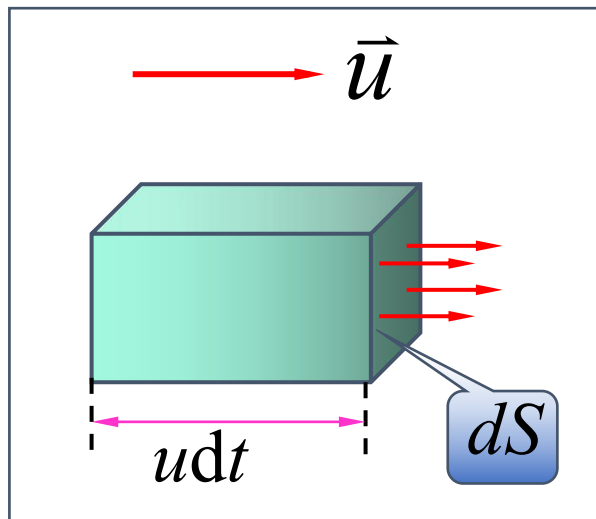
一、波动能量的传播

(2) 能流 能流密度

➤ **能流 (P)**: 单位时间内垂直通过某一面积的能量, 单位是 $J \cdot s^{-1}$ 。

➤ **平均能流:**

$$\bar{P} = \bar{w}uS$$



➤ **能流密度 (I)**: 通过垂直于波传播方向的单位面积的平均能流, 单位是 $J \cdot s^{-1} \cdot m^{-2}$ 。

$$\bar{I} = \frac{\bar{E}}{dSdt} = \frac{\frac{1}{2} m \psi^2 A^2}{dSdt} = \frac{\frac{1}{2} \rho u dt dS \psi^2 A^2}{dSdt} = \frac{1}{2} \rho u \psi^2 A^2$$

二、声波 声强级

(1) 声波的定义及类型

➤ 在弹性介质中传播的机械纵波统称为声波。

根据其**频率**，声波可分为：

超声波

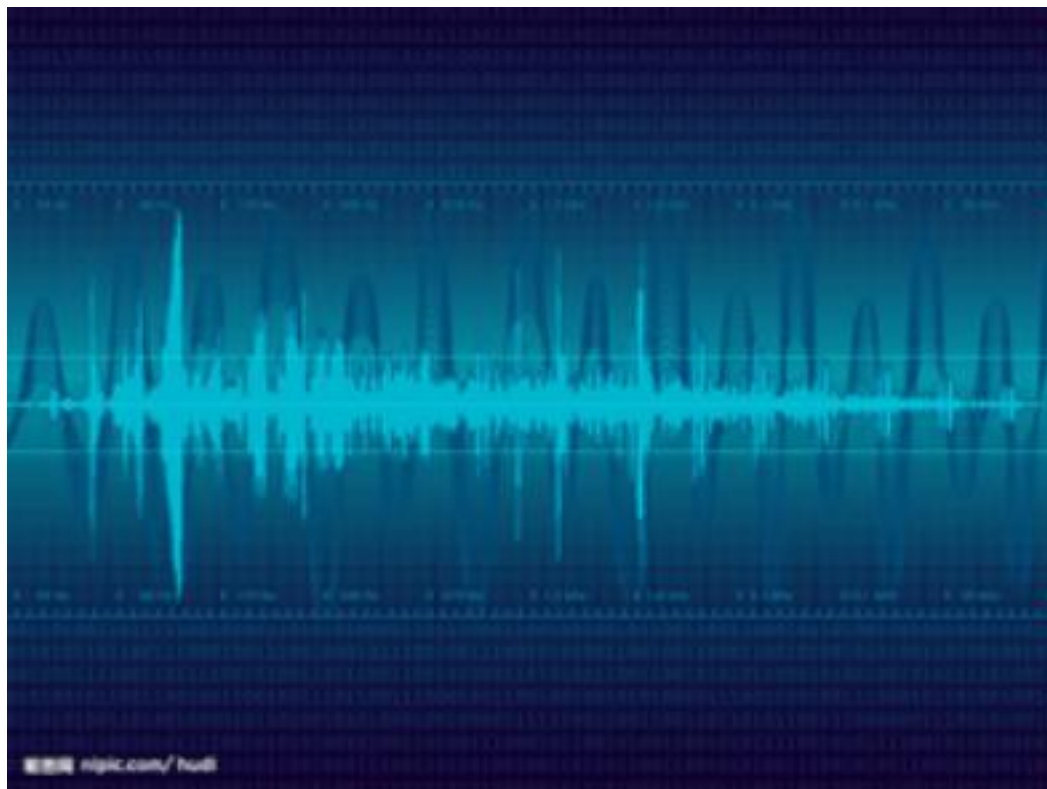
(高于20000Hz)、

可闻声波

(20~20000Hz)、

次声波

(低于20Hz)。



二、声波 声强级

(2) 声强 声强级

- 声波的能流密度称为**声强**，能够引起人类听觉的声强范围是 $10^{-12} \text{ W} \cdot \text{m}^{-2} \sim 1 \text{ W} \cdot \text{m}^{-2}$ 。
- 声波的声强和基准声强 $I_0 = 10^{-12} \text{ W} \cdot \text{m}^{-2}$ 比值的对数定义为**声强级**，即

$$L_I = \lg \frac{I}{I_0} \quad \text{单位: } \text{贝尔 (B)}$$

$$L_I = 10 \lg \frac{I}{I_0} \quad \text{单位: } \text{分贝 (dB)}$$

二、声波 声强级

几种声音近似的声强、声强级和响度

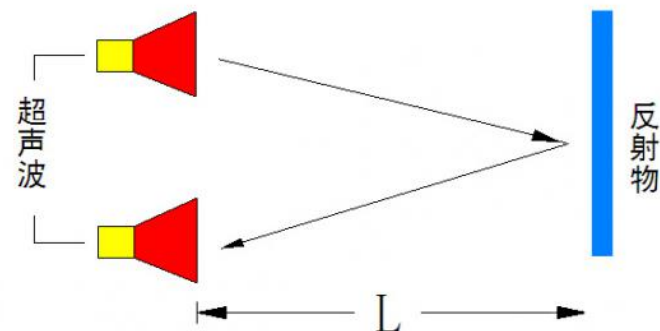
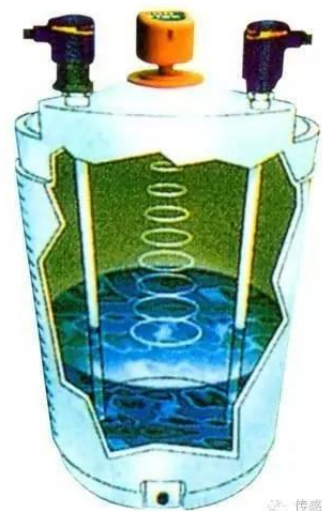
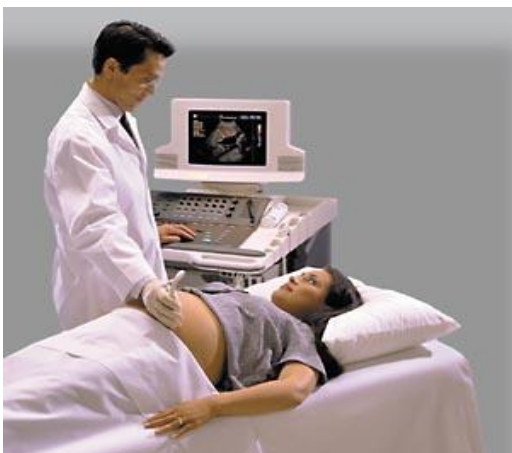
声源	声强 W/m^{-2}	声强级/dB	响度
引起痛觉的声音	1	120	
摇滚音乐会	10^{-1}	110	震耳
交通繁忙的街道	10^{-5}	70	响
通常的谈话	10^{-6}	60	正常
耳语	10^{-10}	20	轻
树叶的沙沙声	10^{-11}	10	极轻
引起听觉的最弱声音	10^{-12}	0	

3.2.3 波动能量的传播

二、声波 声强级

(3) 声波在科学研究及生产生活中的应用

➤ 1) 超声波的应用

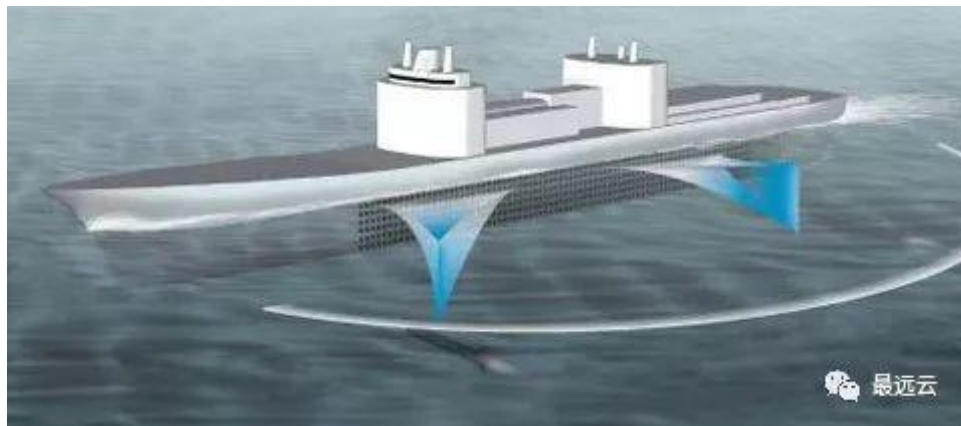


我们正青春年少

二、声波 声强级

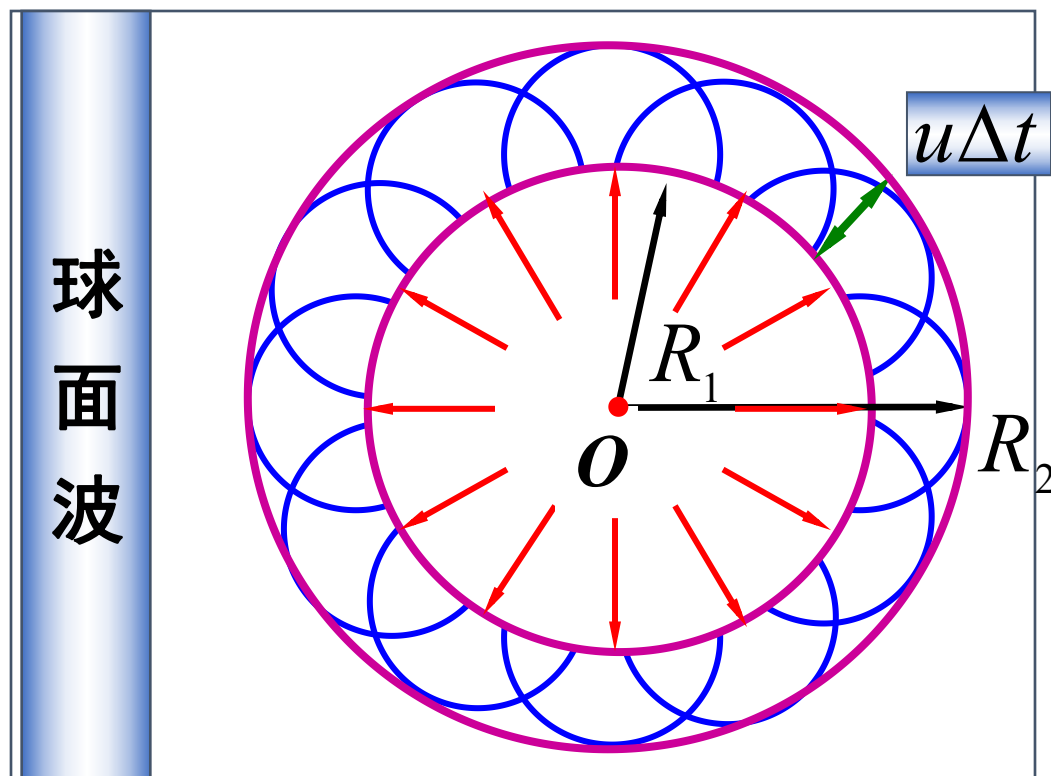
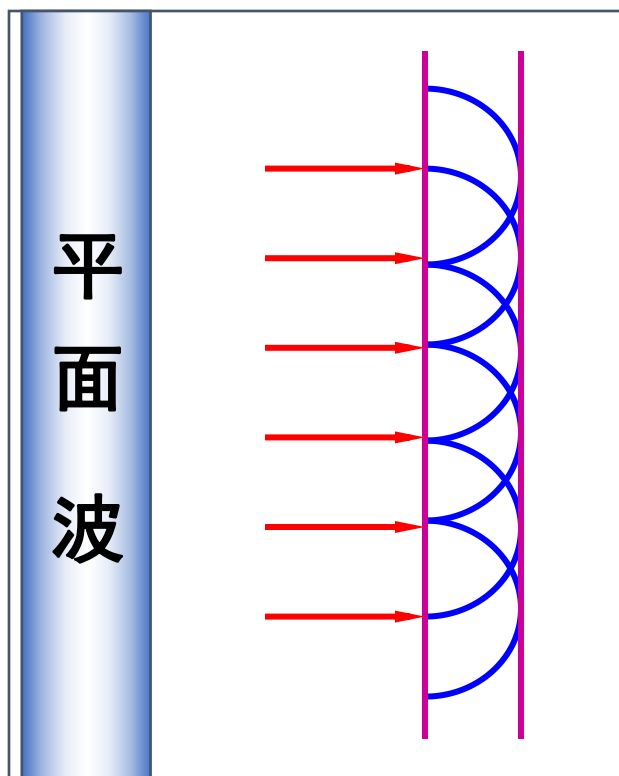
(3) 声波在科学研究及生产生活中的应用

➤ 2) 次声波的应用



一、惠更斯原理

➤ 介质中波动传播到的各点处质元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。



二、波的干涉

(1) 波的叠加原理

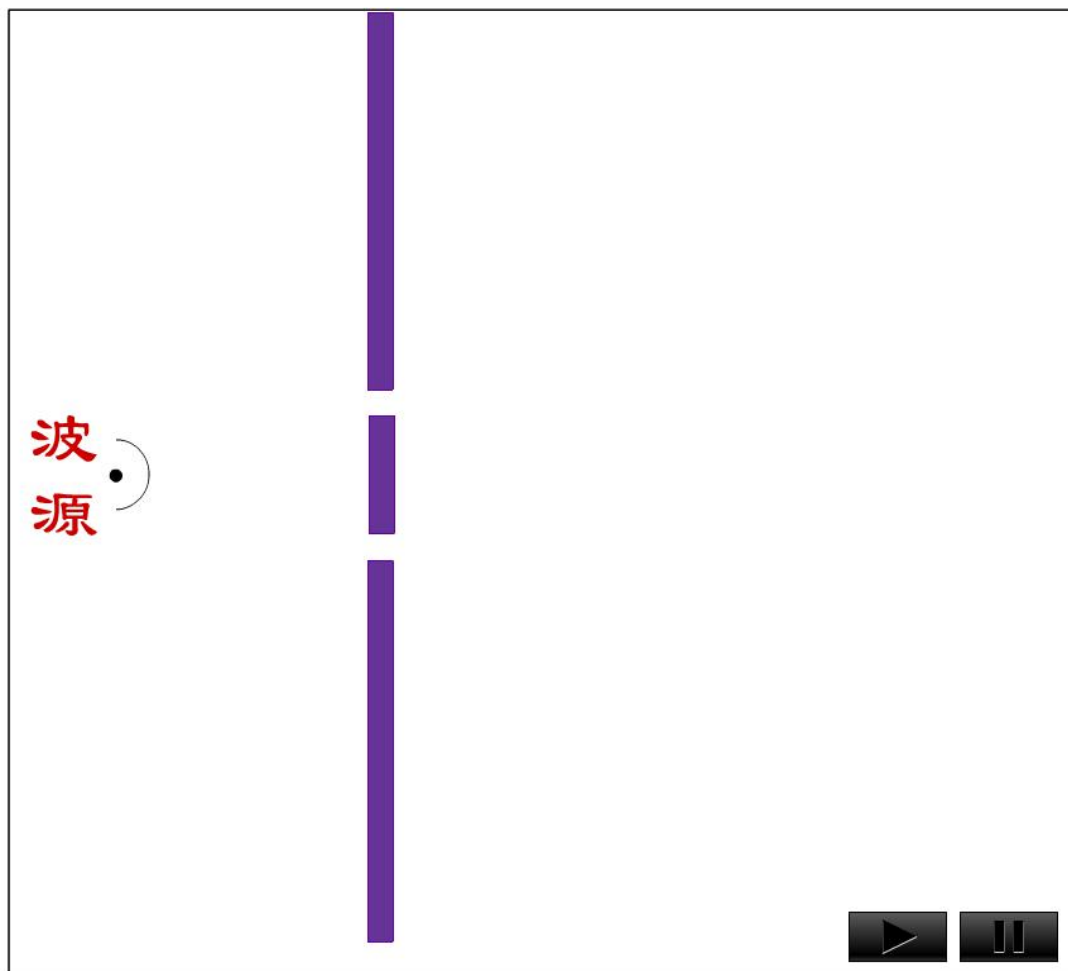


➤ 几列波相遇区域内任意点处质元的振动，为各列波单独存在时在该点处所引起质元振动位移的矢量和（**叠加性**）。

➤ 几列波在空间相遇后，仍然保持它们各自原有的特征不变，并按照原来的方向继续前进好像没有遇到过其它波一样（**独立性**）。

二、波的干涉

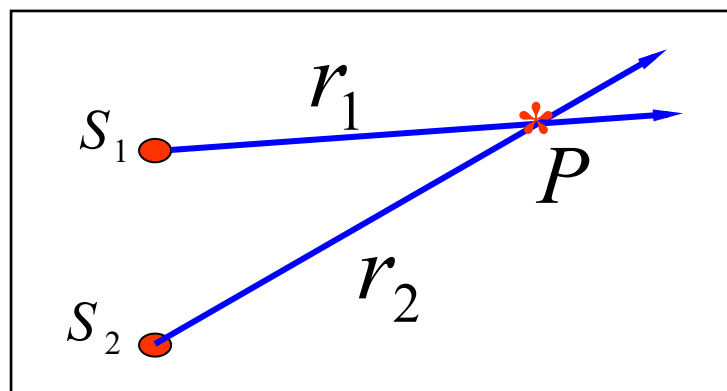
(2) 波的干涉



频率相同、振动方向平行、相位相同或相位差恒定的两列波在空间相遇时，使得有些地方振动始终加强、有些地方振动始终减弱的现象。

二、波的干涉

(2) 波的干涉



$$\begin{cases} y_{1P} = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1 - 2\pi \frac{r_1}{\lambda}) \\ y_{2P} = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2 - 2\pi \frac{r_2}{\lambda}) \end{cases}$$

$$y_P = y_{1P} + y_{2P} = A \cos(\omega t + \varphi)$$

$$\tan \varphi = \frac{A_1 \sin(\varphi_1 - \frac{2\pi r_1}{\lambda}) + A_2 \sin(\varphi_2 - \frac{2\pi r_2}{\lambda})}{A_1 \cos(\varphi_1 - \frac{2\pi r_1}{\lambda}) + A_2 \cos(\varphi_2 - \frac{2\pi r_1}{\lambda})}$$

二、波的干涉

讨论

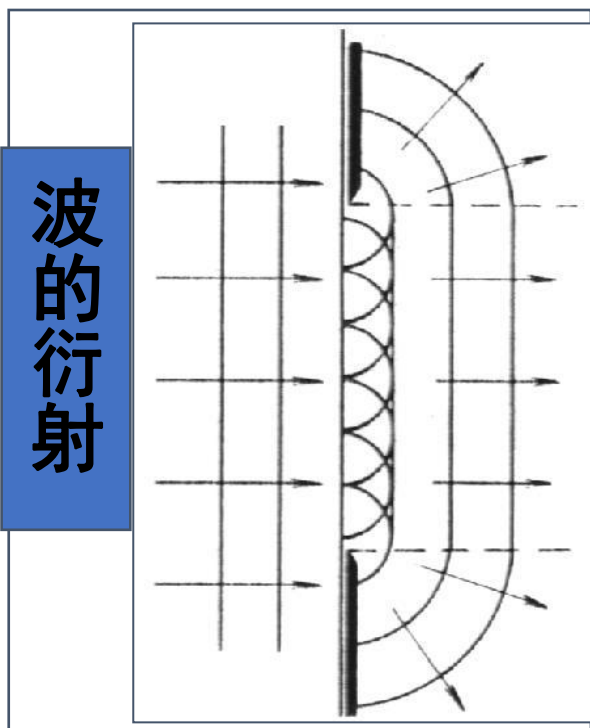
$$\left\{ \begin{array}{l} A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos \Delta\varphi} \\ \Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 - 2\pi \frac{r_2 - r_1}{\lambda} \end{array} \right.$$

(1) 合振动的振幅（波的强度）在空间各点的分布随位置而变，但是稳定的。

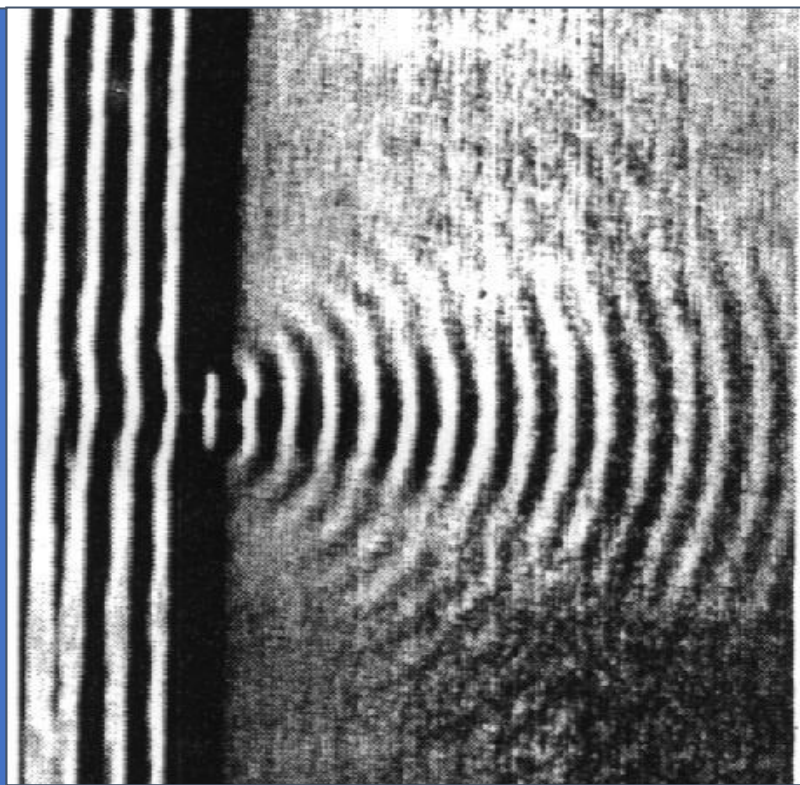
$$(2) \left\{ \begin{array}{ll} \Delta\varphi = \pm 2k\pi \quad (k = 0, 1, 2, \dots) & A = A_1 + A_2 \quad \text{振动始终加强} \\ \Delta\varphi = \pm(2k+1)\pi \quad (k = 0, 1, 2, \dots) & A = |A_1 - A_2| \quad \text{振动始终减弱} \\ \Delta\varphi = \text{其他} & |A_1 - A_2| < A < A_1 + A_2 \end{array} \right.$$

三、波的衍射

波在传播过程中遇到障碍物或狭缝时，能绕过障碍物或狭缝继续传播使得有些地方**振动始终加强**、有些地方**振动始终减弱**的现象。

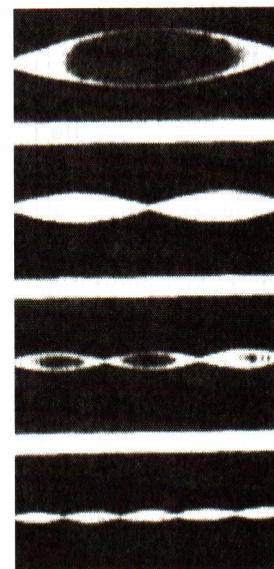
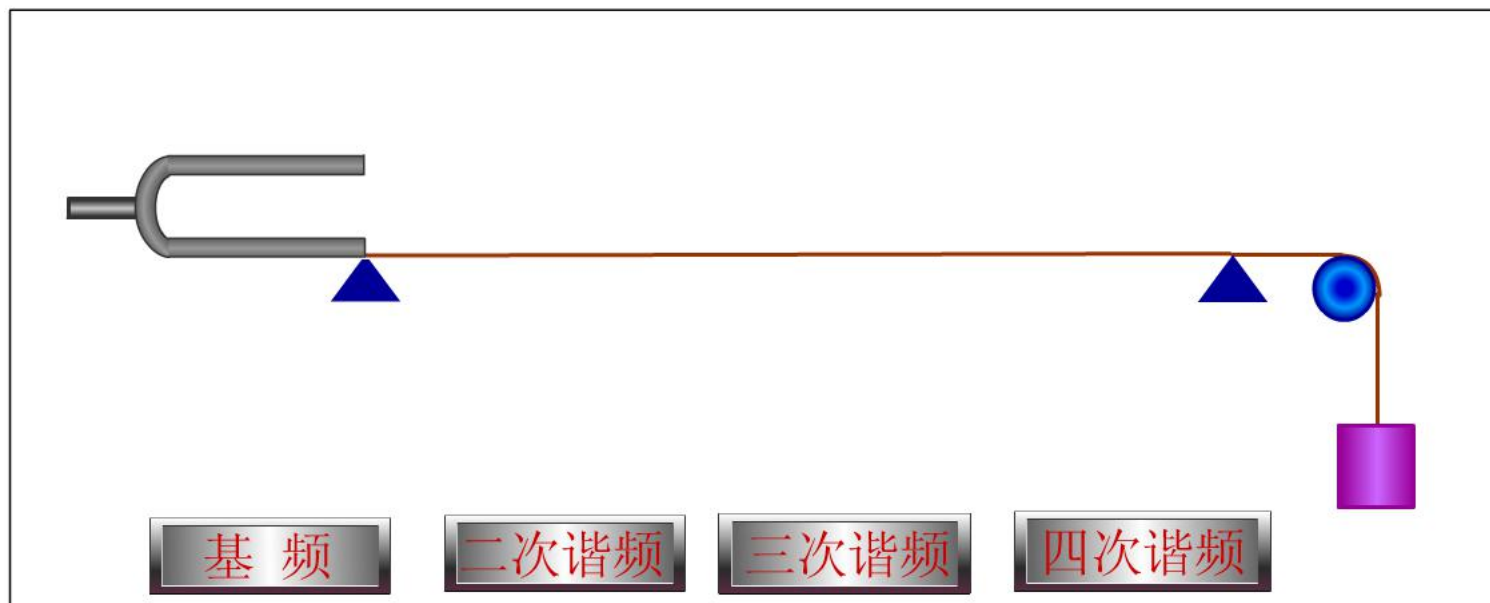


水波通过狭缝后的衍射



一、驻波的形成

振幅、频率、传播速度都相同的两列相干波，在同一直线上沿相反方向传播时叠加而形成的一种特殊的干涉现象。



二、驻波的描述

正向 $y_1 = A \cos 2\pi \left(\nu t - \frac{x}{\lambda} \right)$

负向 $y_2 = A \cos 2\pi \left(\nu t + \frac{x}{\lambda} \right)$

$$y = y_1 + y_2$$

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

$$= 2A \cos 2\pi \frac{x}{\lambda} \cos 2\pi \nu t$$

驻波的振幅与
位置有关

各质点都在作同
频率的简谐运动

二、驻波的描述

讨论

➤ 驻波方程 $y = 2A \cos 2\pi \frac{x}{\lambda} \cos 2\pi \nu t$

(1) 振幅 $\left| 2A \cos 2\pi \frac{x}{\lambda} \right|$ 随 x 而异, 与时间无关。

$$\left| \cos 2\pi \frac{x}{\lambda} \right| = \begin{cases} 1 & 2\pi \frac{x}{\lambda} = \pm k\pi \quad (k = 0, 1, 2, \dots) \\ 0 & 2\pi \frac{x}{\lambda} = \pm(k + \frac{1}{2})\pi \quad (k = 0, 1, 2, \dots) \end{cases}$$

$$x = \begin{cases} \pm k \frac{\lambda}{2} & (k = 0, 1, \dots) \quad A_{\max} = 2A \quad \text{波腹} \\ \pm (k + \frac{1}{2}) \frac{\lambda}{2} & (k = 0, 1, \dots) \quad A_{\min} = 0 \quad \text{波节} \end{cases}$$

二、驻波的描述

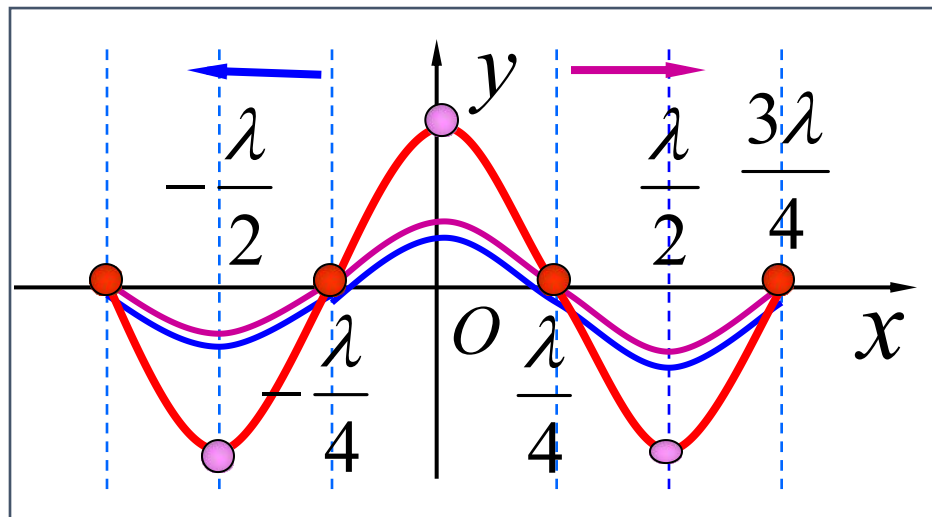
讨论

➤ 驻波方程 $y = 2A \cos 2\pi \frac{x}{\lambda} \cos 2\pi \nu t$

(2) 相邻两波节之间质点振动同相位，任一波节两侧振动相位相反，在波节处产生 π 的相位跃变。

$$\cos 2\pi \frac{x}{\lambda} > 0, -\frac{\lambda}{4} < x < \frac{\lambda}{4},$$

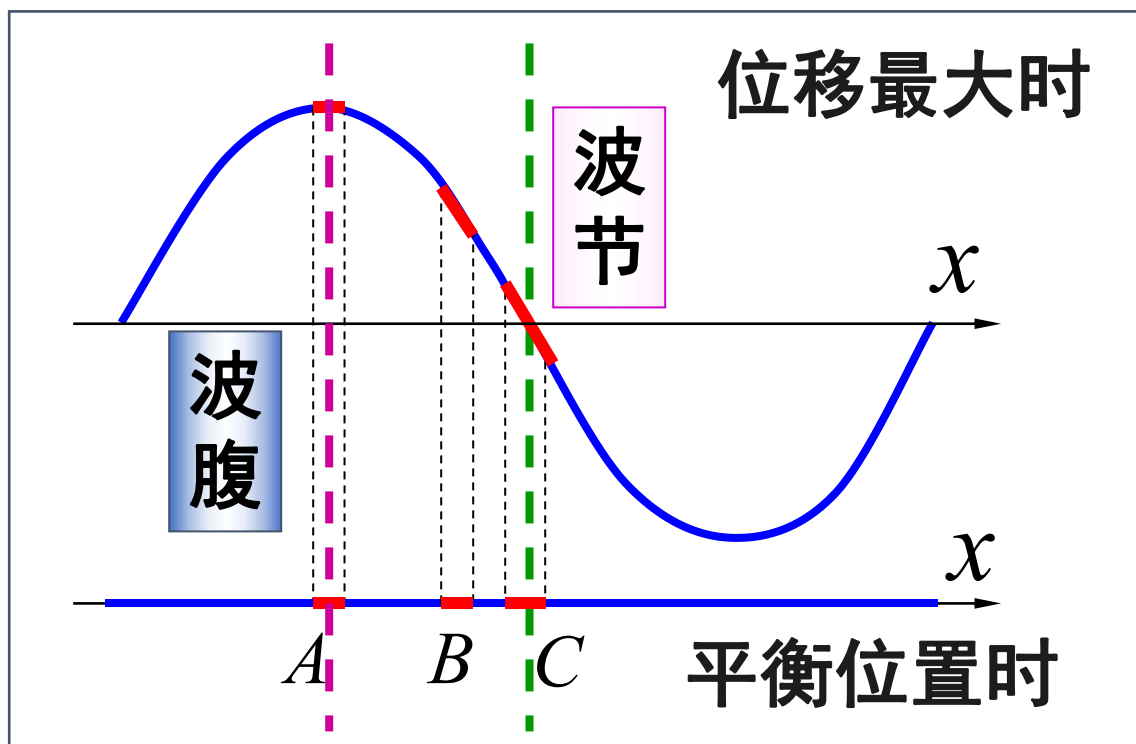
$$y = 2A \cos 2\pi \frac{x}{\lambda} \cos 2\pi \nu t$$



$$\cos 2\pi \frac{x}{\lambda} < 0, \frac{\lambda}{4} < x < \frac{3\lambda}{4}, \quad y = \left| 2A \cos 2\pi \frac{x}{\lambda} \right| \cos(2\pi \nu t + \pi)$$

三、驻波的能量

驻波的能量在相邻的波腹和波节间往复变化，在相邻的波节间发生动能和势能间的相互转换，动能主要集中在波腹，势能主要集中在波节，驻波无长距离的能量传播。



$$dW_p \propto \left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)^2$$

$$dW_k \propto \left(\frac{\partial y}{\partial t}\right)^2$$

*3.2.5 驻波

例 已知一根线上的驻波方程为: $y = 0.05 \sin 10\pi x \cos 20\pi t$

求: 1) 在 $0 \leq x \leq 0.50\text{m}$ 所有波节的位置; 2) 线上除波节外任意质元的振动周期; 3) 在 $0 \leq t \leq 0.25\text{s}$ 内线上质元横向速度为零的什么时刻。

解: (1) 由 $|\sin 10\pi x| = 0$ 得 $10\pi x = k\pi$ ($k = 0, 1, 2, \dots$)

则 $x = \frac{1}{10}k$, 在 $0 \leq x \leq 0.50\text{m}$ 内的波节为:

$$x_1 = 0\text{m} \quad x_2 = 0.10\text{m} \quad x_3 = 0.20\text{m}$$

$$x_4 = 0.30\text{m} \quad x_5 = 0.40\text{m} \quad x_6 = 0.50\text{m}$$

三、驻波的能量

解：(2) 由 $2\pi\nu = 20\pi$ 得 $\nu = 10\text{Hz}$

则 $T = 0.10\text{s}$

(3) 由 $\cos 20\pi t = \pm 1$ 得 $20\pi t = k\pi \ (k = 0, 1, 2, \dots)$

则 $t = \frac{1}{20}k$

在 $0 \leq t \leq 0.10\text{s}$ 内的波节为：

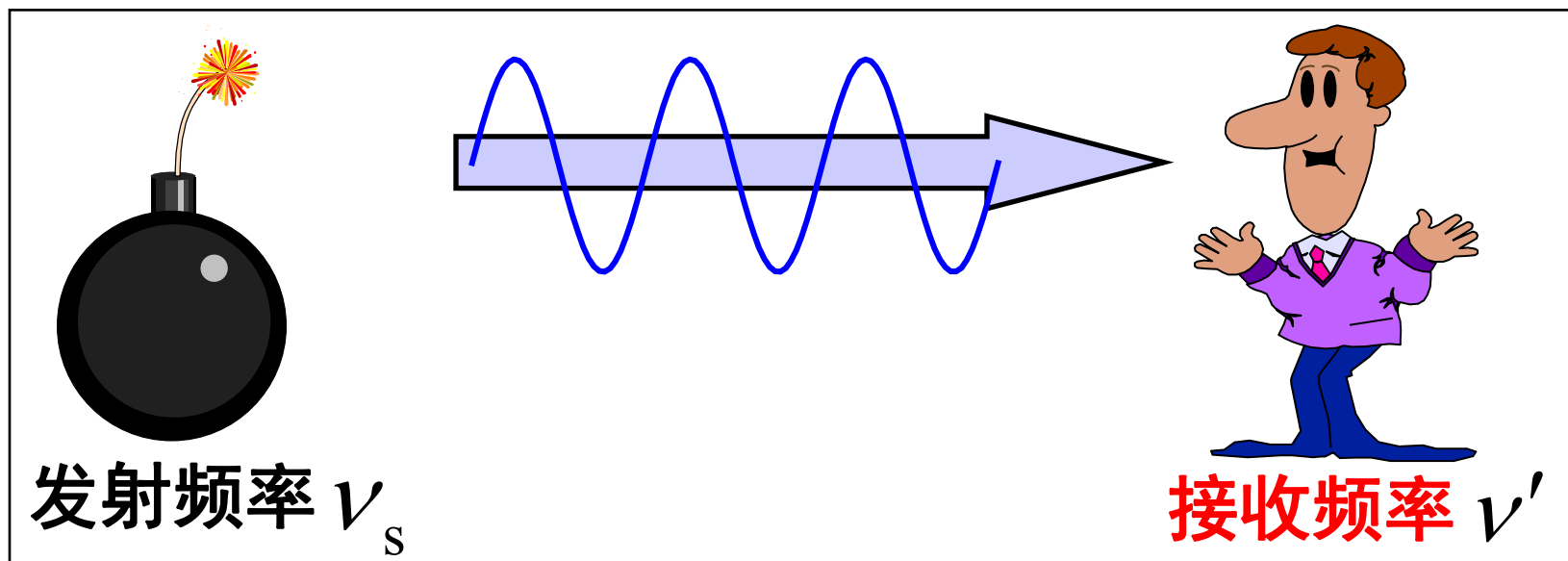
$$t_1 = 0\text{s} \quad t_2 = \frac{1}{20}\text{s} \quad t_3 = \frac{1}{10}\text{s}$$

*3.2.6 多普勒效应

思考

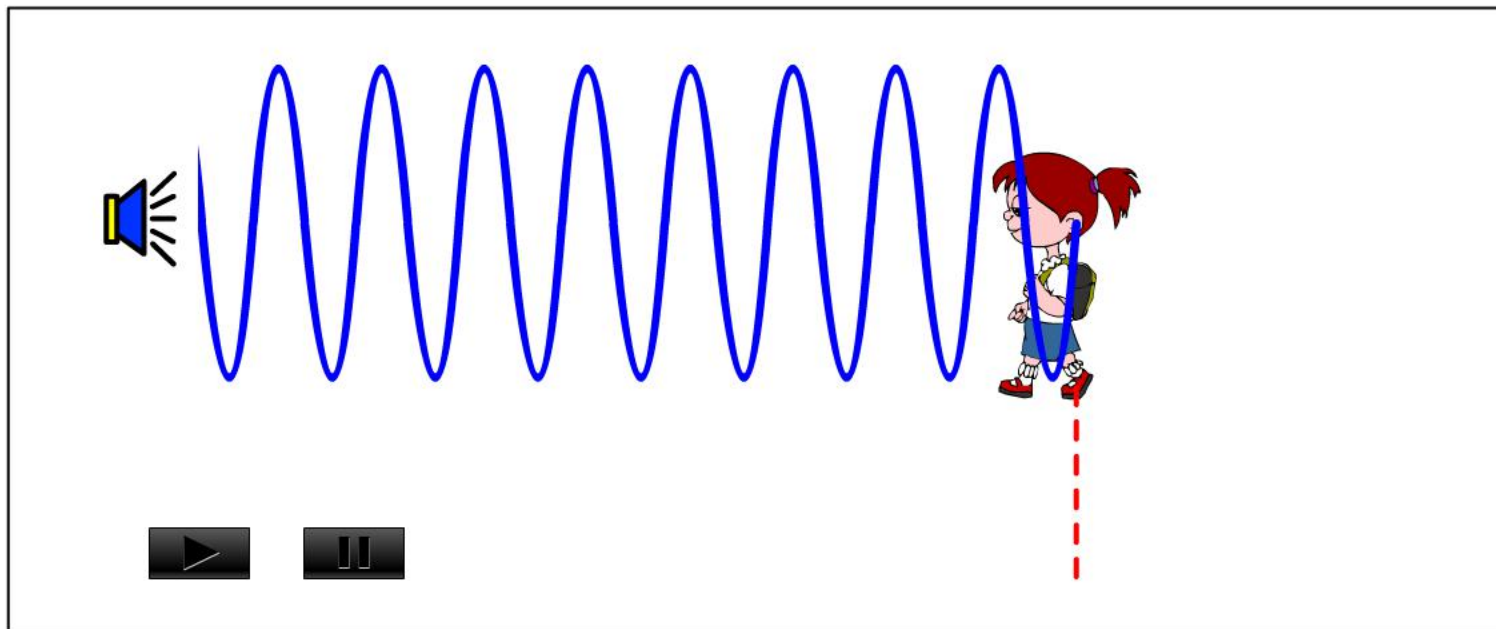
人耳听到的声音的频率与声源的频率相同吗？

接收频率——单位时间内观测者接收到的振动次数或完整波数。



*3.2.6 多普勒效应

一、波源不动，观察者相对介质以 v_0 速度运动

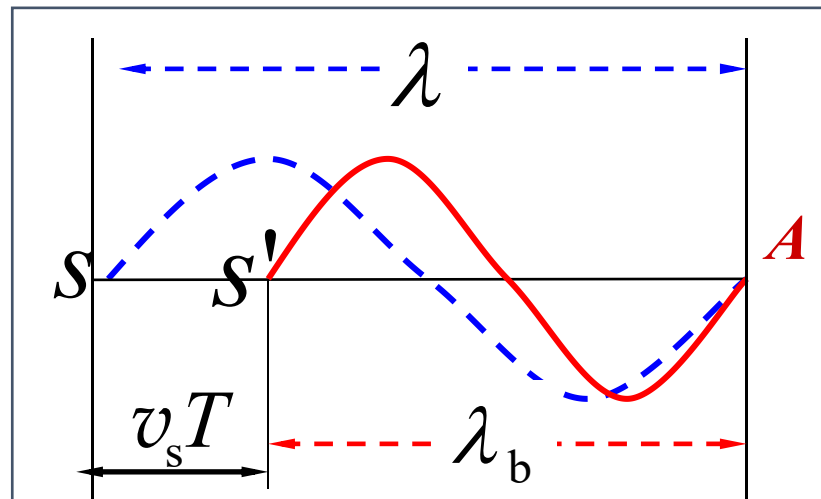
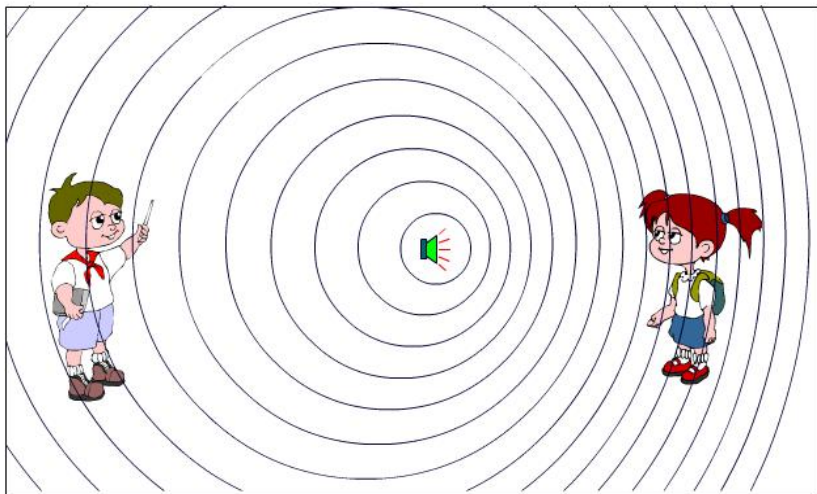


观察
者接
收的
频率

$$v' = \frac{u + v_0}{u} v \quad \text{观察者向波源运动}$$

$$v' = \frac{u - v_0}{u} v \quad \text{观察者远离波源}$$

二、观察者不动，波源相对介质以 v_s 速度运动



$$T' = \frac{\lambda - v_s T}{u} = \frac{\lambda_b}{u}$$

$$\nu' = \frac{1}{T'} = \frac{u}{\lambda - v_s T} = \frac{u}{u - v_s} \nu$$

观察
者接
收的
频率

$$\nu' = \frac{u}{u - v_s} \nu$$

$$\nu' = \frac{u}{u + v_s} \nu$$

波源**向**观察者运动

波源**远**离观察者

三、波源与观察者同时相对介质运动

(1) 波源与观察者沿二者连线运动

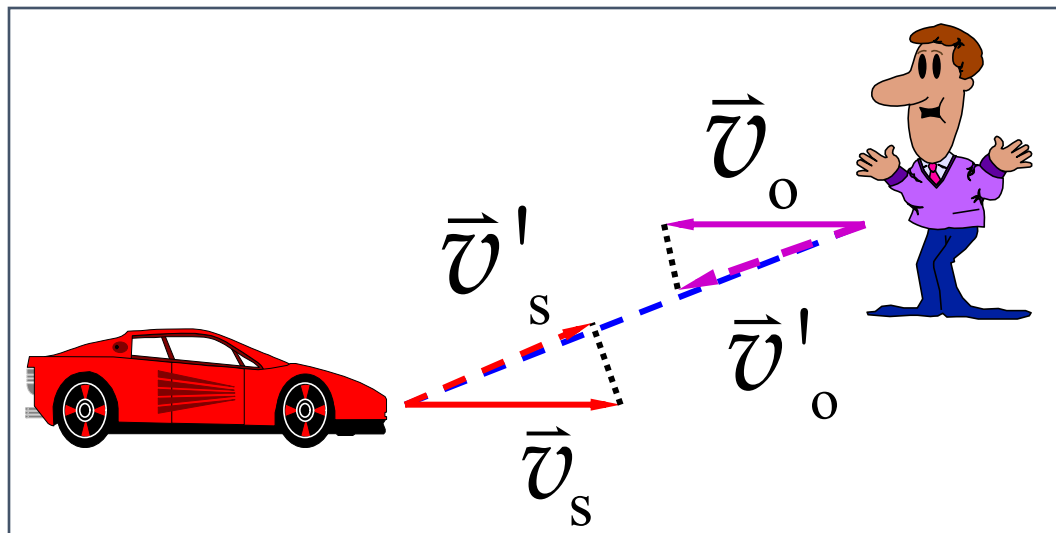
$$\nu' = \frac{u \pm v_o}{u \mp v_s} \nu$$

v_o 观察者**向**波源运动 + **远离** -

v_s 波源**向**观察者运动 - **远离** +

(2) 波源与观察者不沿二者连线运动

$$\nu' = \frac{u \pm v'_o}{u \mp v'_s} \nu$$



*3.2.6 多普勒效应

例 利用多普勒效应测定车速，测速装置发出频率为 $\nu = 100\text{kHz}$ 的超声波，当汽车向测速装置行驶时，装在测速装置上的接收器接收到从汽车反射回来的波的频率为 $\nu'' = 108\text{kHz}$ ，已知空气中的声速为 $u = 340\text{m} \cdot \text{s}^{-1}$ ，求汽车的车速。

解：车为接收器时，车接受到的频率为：
$$\nu' = \frac{u + v_0}{u} \nu$$

车为发射器时，接收器接受到的频率为：

$$\nu'' = \frac{u}{u - v_s} \nu' = \frac{v_0 + u}{u - v_s} \nu$$

汽车车速为：

$$v_s = \frac{\nu'' - \nu}{\nu'' + \nu} u = 68 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$$