

大学物理(下)

华中科技大学

张智

zzhang@hust.edu.cn

●机械波：机械振动在弹性媒质中的传播。

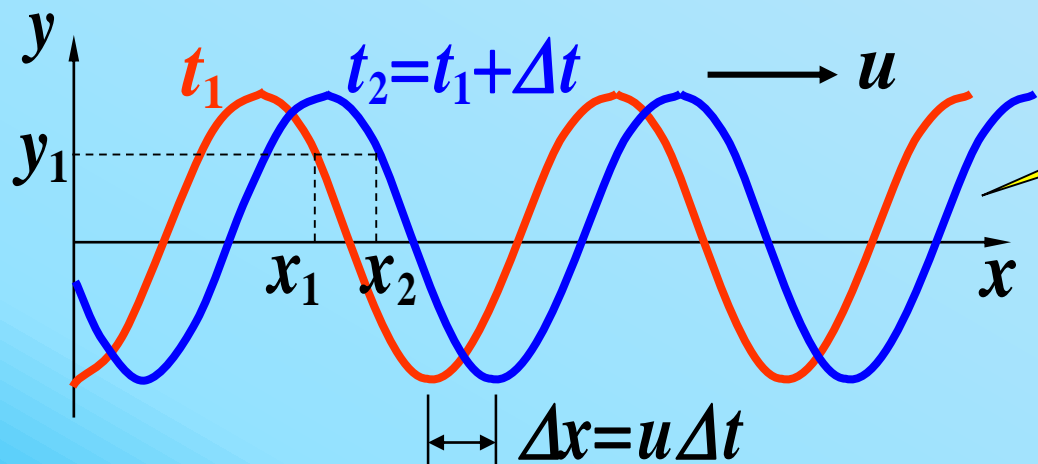
机械波产生的条件 —— 波源、媒质。

平面简谐波的波函数

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

“-” 沿 x 正向
“+” 沿 x 负向

注意： u 为波速的大小。



波形曲线

●波的能量:

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

(1) 每个质元的波动动能与势能数值相同，位相相同。同时变大，同时变小。

W_k 最大则 W_p 也最大，如平衡位置。
 W_k 最小则 W_p 也最小，如最大位移处。

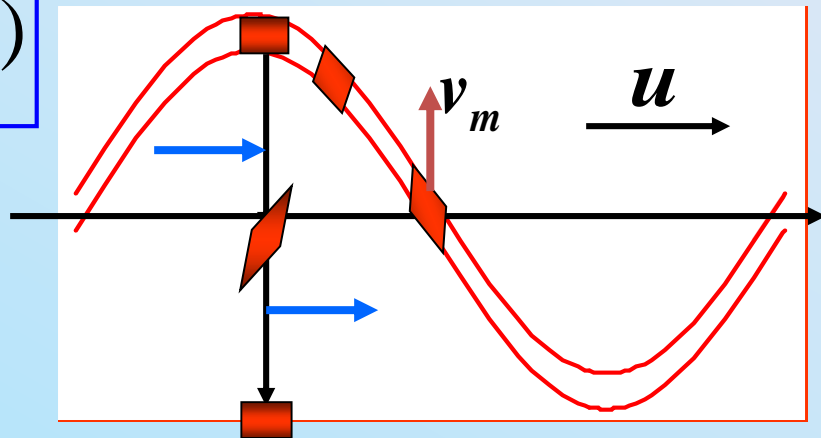
与振动能量的特点不同！

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

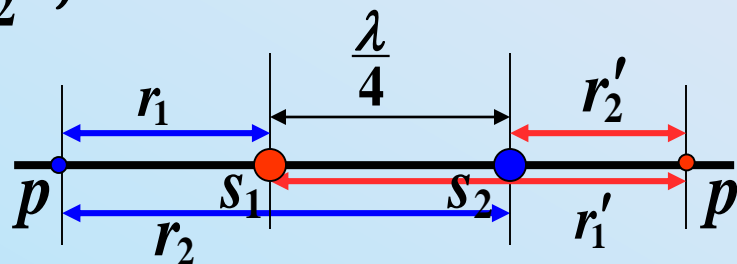
W 随 t 、 x 变，不守恒。能量传输！

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

(横波、纵波均适用)



例：两相干波源 s_2 超前波源 s_1 $\frac{\pi}{2}$ ，
相距 $l = \frac{\lambda}{4}$ ， $A_1 = A_2$ 。讨论
延长线上干涉情况。



解：左边延长线上 p 点：

$$\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 - \frac{2\pi}{\lambda}(r_2 - r_1) = \frac{\pi}{2} - \frac{2\pi}{\lambda} \frac{\lambda}{4} = \underline{0} \quad \text{加强}$$

$$\text{合振幅: } A = 2A_1$$

右边延长线上 p 点：

$$\Delta\varphi = \varphi_2 - \varphi_1 - \frac{2\pi}{\lambda}(r_2' - r_1') = \frac{\pi}{2} - \frac{2\pi}{\lambda}(-\frac{\lambda}{4}) = \underline{\pi} \quad \text{减弱}$$

$$\text{合振幅: } A = 0$$

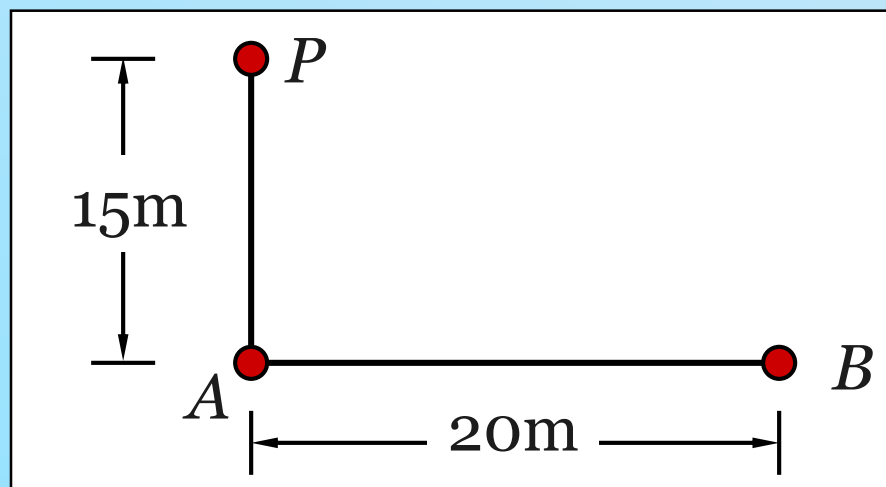
合成波能量向左传加强 —— **定向辐射**（二元端式天线）

波个数愈多则定向性愈好（天线列阵）

- $\Delta\varphi = ?$
- (A) $-\pi$
 - (B) π
 - (C) $\frac{\pi}{2}$
 - (D) 0
 - (E) 其它

声波定向系统的原理类似。

例. 如图所示， A 、 B 两点为同一介质中两相干波源。其振幅皆为5cm，频率皆为100Hz，但当点 A 为波峰时，点 B 为波谷。设波速为10m/s，试写出由 A 、 B 发出的两列波传到点 P 时干涉的结果。



解: $BP = \sqrt{15^2 + 20^2} = 25 \text{ m}$

$$\lambda = \frac{u}{\nu} = \frac{10}{100} = 0.1 \text{ m}$$

设 A 的相位较 B 超前，则

$$\varphi_A - \varphi_B = \pi$$

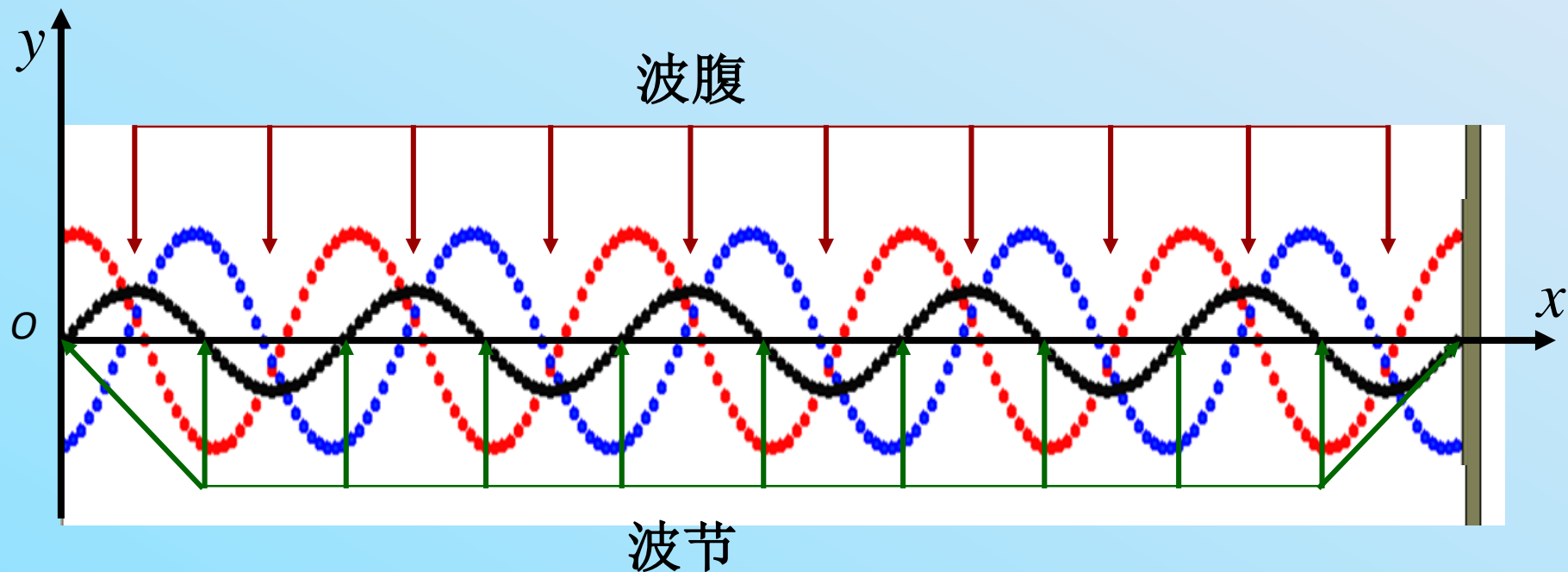
$$\Delta\varphi = \varphi_B - \varphi_A - 2\pi \frac{BP - AP}{\lambda} = -\pi - 2\pi \frac{25 - 15}{\lambda} = -201\pi$$

点 P 合振幅 $A = |A_1 - A_2| = 0$

若 B 的相位较 A 超前，怎样？

三、驻波

1. **驻波的形成**：两列振幅相等的相干波相向而行，在相遇的区域叠加干涉，形成**驻波**。



波腹：振幅最大处

波节：振幅为0处

演示：弦驻波

2. 驻波的表达式

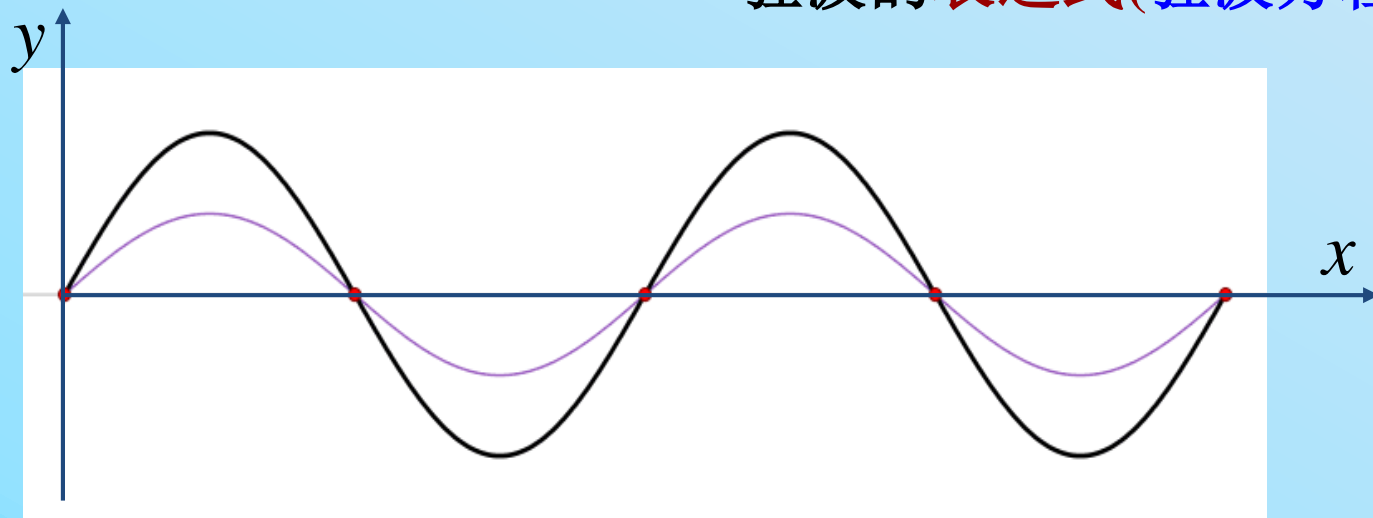
设两列波为平面余弦波:

$$\left\{ \begin{array}{l} y_1 = A \cos \omega(t - \frac{x}{u}) \\ y_2 = A \cos \omega(t + \frac{x}{u}) \end{array} \right.$$

合成波:

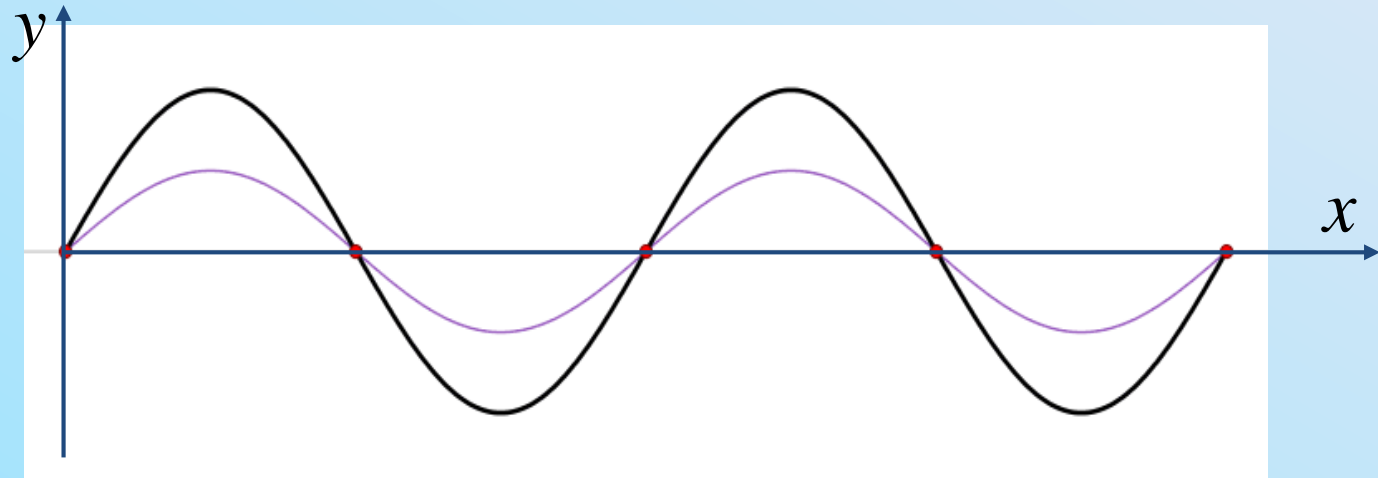
$$y = y_1 + y_2 = 2A \cos \frac{\omega}{u} x \cdot \cos \omega t$$

驻波的表达式(驻波方程)



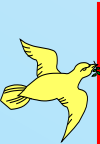
3. 驻波的特征

$$y = y_1 + y_2 = 2A \cos \frac{\omega}{u} x \cdot \cos \omega t$$



(1) 各点均作谐振动，频率相同，但振幅不同。

振幅 $A_{\text{驻}}$ 是 x 的函数： $A_{\text{驻}} = 2A \cos \frac{\omega}{u} x$ $\begin{cases} A_{\text{驻max}} = 2A \\ A_{\text{驻min}} = 0 \end{cases}$



$$y = 2A \cos \frac{\omega}{u} x \cdot \cos \omega t$$

$A_{\text{驻}} = 0$ 处 — 波节

波节的位置:

$$\text{令: } 2A \cos \frac{\omega}{u} x = 0$$

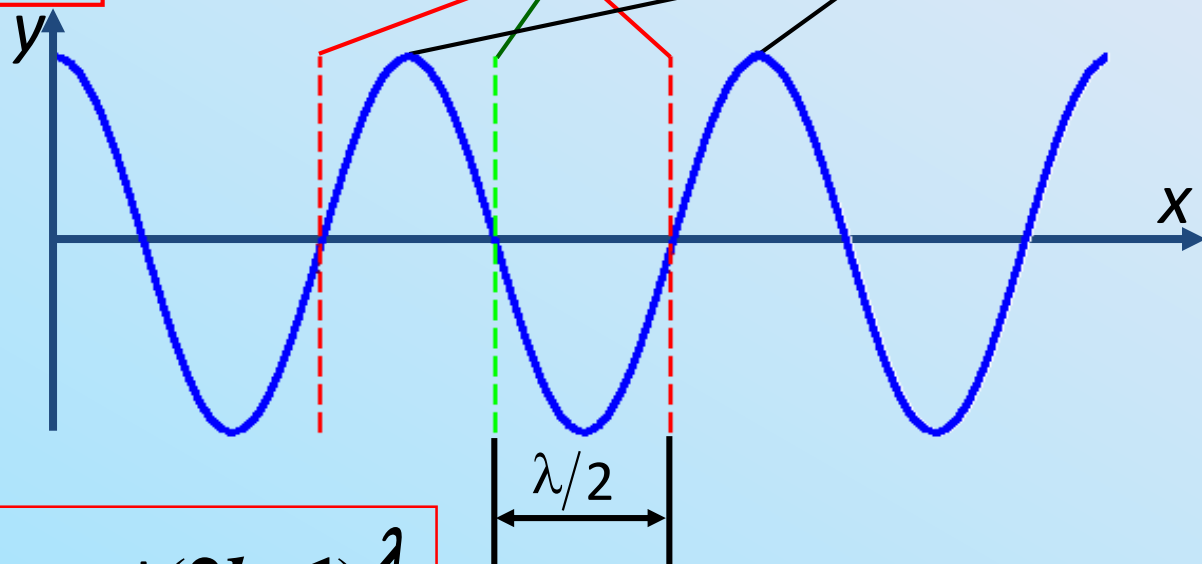
$$\text{即: } \cos \frac{2\pi}{\lambda} x = 0$$

$$\frac{2\pi}{\lambda} x = \pm(2k+1)\frac{\pi}{2}$$

$$x_k = \pm(2k+1)\frac{\lambda}{4}$$

波节

波腹



$(k = 0, 1, 2, \dots)$

$A_{\text{驻}} = 2A$ 处, — 波腹

$$\text{波腹的位置: } \cos \frac{2\pi}{\lambda} x = \pm 1 \quad \frac{2\pi}{\lambda} x = \pm k\pi$$

$$\rightarrow x_k = \pm k \frac{\lambda}{2} \quad (k = 0, 1, 2, \dots)$$

相邻波节间距: $\Delta x = \frac{\lambda}{2}$ 波节与相邻波腹间隔: $\Delta x = \frac{\lambda}{4}$

(2) 驻波的位相关系

相邻波节之间的各点**位相相同**,

波节两侧各半个波长范围内的各点**位相相反**。

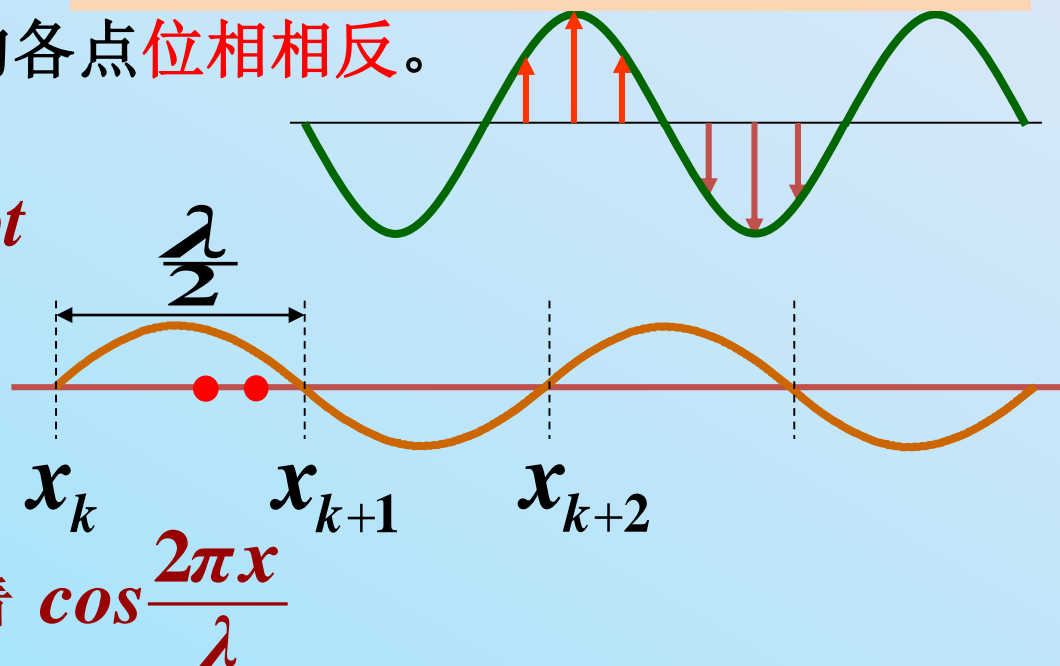
同相：两振动物体在运动过程中步调完全一致，同时达到各自同方向的位移最大值或最小值，同时过平衡位置并向相同方向运动。

$$y = y_1 + y_2 = 2A \cos \frac{2\pi x}{\lambda} \cos \omega t$$

第 k 个波节的坐标是

$$x_k = (2k+1) \frac{\lambda}{4}$$

关键是看 $\cos \frac{2\pi x}{\lambda}$



考虑两个相邻波节 x_k 和 x_{k+1} 之间，离 x_k 分别为 d 和 d' ($0 < d < d' < \frac{\lambda}{2}$) 的任意两个质元的位相。

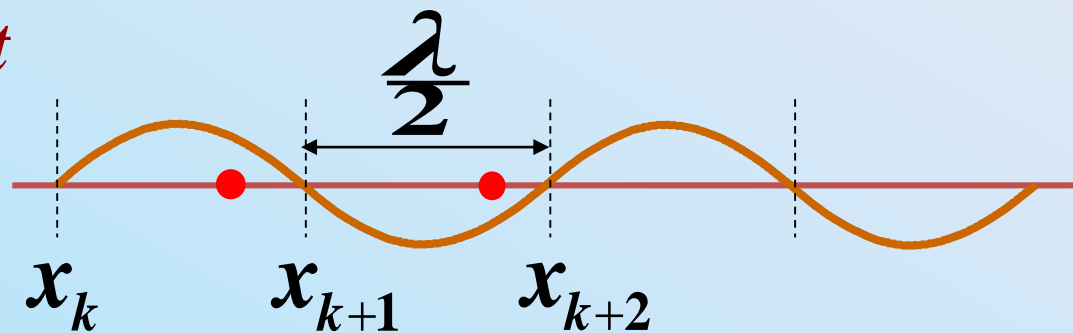
$$\cos \frac{2\pi(x_k + d)}{\lambda} \cos \frac{2\pi(x_k + d')}{\lambda} = \sin \frac{2\pi d}{\lambda} \sin \frac{2\pi d'}{\lambda} > 0$$

故，两个相邻的波节之间所有质元的振动都是同位相的。

$$y=y_1+y_2=2A\cos\frac{2\pi x}{\lambda}\cos\omega t$$

第 k 个波节的坐标

$$x_k=(2k+1)\frac{\lambda}{4}$$



考虑波节 x_{k+1} 两侧的任意两个质元。

在 x_{k+1} 的左侧， x_k 和 x_{k+1} 之间任意质元的坐标可以表示为 x_k+h ，

且 $0<h<\frac{\lambda}{2}$ ；在 x_{k+1} 的右侧， x_{k+1} 和 x_{k+2} 之间任意质元的

坐标可以表示为 x_k+h' ，且 $\frac{\lambda}{2}<h'<\lambda$ 。

$$\cos\frac{2\pi(x_k+h)}{\lambda}\cos\frac{2\pi(x_k+h')}{\lambda}=\sin\frac{2\pi h}{\lambda}\sin\frac{2\pi h'}{\lambda}<0$$

同理有，在任意波节 x_{k+1} 两侧各半个波长范围内，左侧质元的振动位相和右侧质元的位相相反。

(3) 振动状态不传播。波形不移动，分段振动(故称“驻”波)。

(4) 驻波中没有净能量传递，能流密度为0

$$\vec{i}_{\text{驻}} = \vec{i}_{\text{入}} + \vec{i}_{\text{反}} = w\vec{u} + (-w\vec{u}) = 0$$

或波强： $I_{\text{驻}} = I_{\text{入}} + I_{\text{反}} = I_{\text{入}} - I_{\text{入}} = 0$

讨论： 即：驻波系统不向任何方向传播能量。

各质点位移(同时)达最大时：

速度为零，系统的动能为零；

介质形变最大，势能最大；

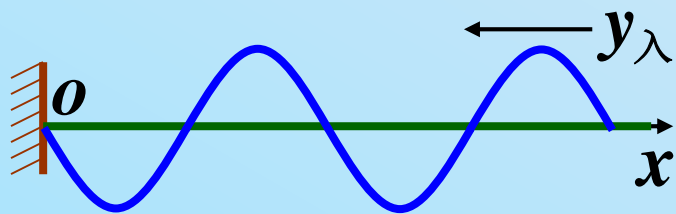
在波节处相对形变最大
在波腹处相对形变为零 } 势能集中在波节

当各质点(同时)回到平衡位置时：介质的形变为零，
系统的势能为零、动能最大。 动能集中在波腹

能量从波腹传到波节，又从波节传到波腹，往复循环。波节始终不动，能量不能经它们向外传播。所以驻波不传播能量，它是媒质的一种特殊的运动状态——稳定态。

6、在课堂演示实验中，观察到在弦线上形成了一列波长为 λ 的驻波，则驻波中相邻两波腹的距离为 _____，相邻两波节间任意两点的振动相位差为 _____。

4. 反射与半波损失



一弦线一端固定在墙上，如图示：

设入射波： $y_\lambda = A \cos w(t + \frac{x}{u})$

考虑固定端 o 点的振动方程。

显然，固定端 o 点的振动： $y_{o\text{合}}=0$ 。此振动为入射波和反射波在 o 点引起的振动的叠加，即

$y_{o\text{合}}=y_{o\lambda}+y_{o\text{反}}=0$ 。 $y_{o\lambda}$ 已知，那么 $y_{o\text{反}}=-y_{o\lambda}$

即 $y_{o\lambda}=A \cos w t$ ， $y_{o\text{反}}=A \cos(w t + \pi)$ 。因此，

和入射波在反射点引起的振动相比，反射波在反射点引起的振动的位相有 π 的突变。

谓之

半波损失

(半波突变)

$$\Delta\phi = \frac{\omega\Delta x}{u} = \frac{2\pi}{\lambda}\Delta x = \pi \quad \Delta x = \frac{\lambda}{2} \text{ (半个波长)}$$

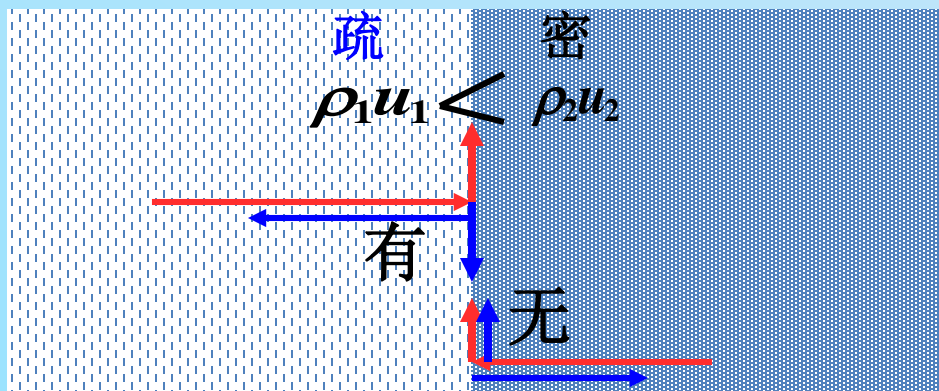
一般地：对半波损失产生条件的进一步讨论

入射波 { 由波疏媒质 → 波密媒质 → 反射：有半波损失(波节)
由波密媒质 → 波疏媒质 → 反射：无半波损失(波腹)

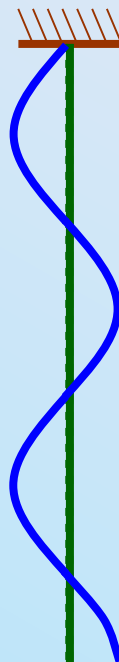
波由波疏媒质传到波密媒质，在分界面上发生反射时，反射点一定是波节；但波在自由端反射时无半波损失，形成波腹。

波疏媒质： ρu 小的媒质。
波密媒质： ρu 大的媒质。 } (ρ 是密度， u 是波速)

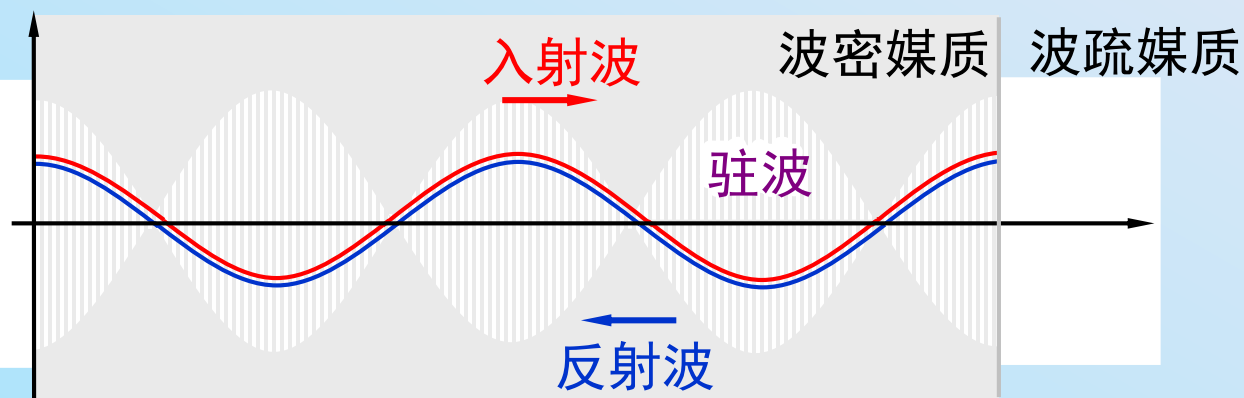
波在两媒质
表面反射时



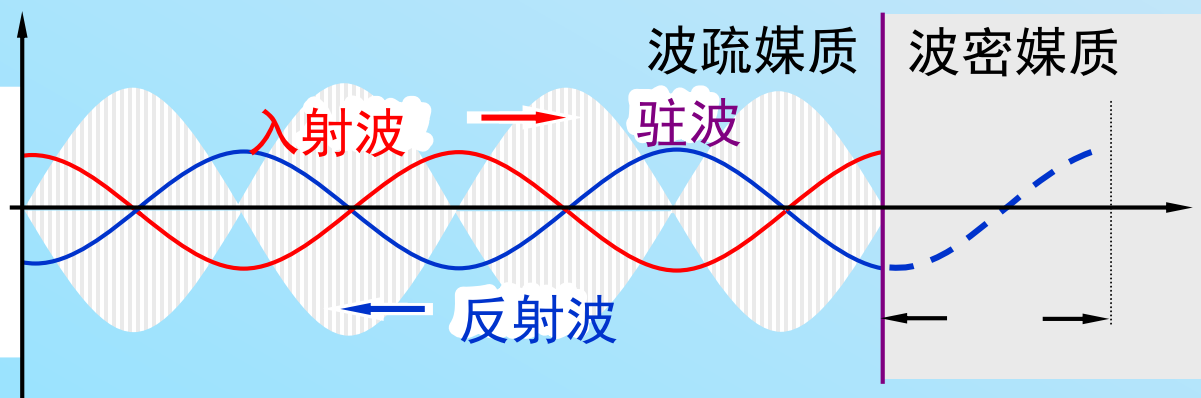
对光波， n 大为密媒质，也有上述结论。



由波密媒质入射在波疏媒质界面上反射，在界面处，反射波的振动相位总是与入射波的振动相位相同，形成驻波时，总是出现波腹。



由波疏媒质入射在波密媒质界面上反射，在界面处，反射波的振动相位总是与入射波的振动相位相反，即差了 π ，形成驻波时，总是出现波节。



位相差了 π 相当于波程差了 $\lambda/2$ ，称为“半波损失”。

● 反射与半波损失

对半波损失产生条件的进一步讨论. 见以下文献:

第19卷第6期
2000年 6月

大 学 物 理
COLLEGE PHYSICS

Vol.19 No.6
June. 2000

“产生半波损失的条件究竟是什么”, 《大学物理》,
2000年 19卷 6期

刘启能(宜宾高等师范专科学校物理系)

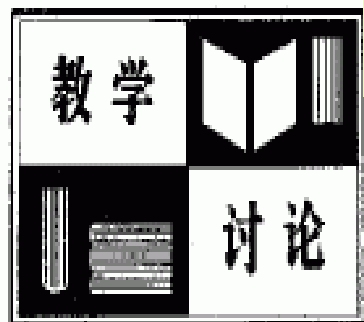
产生半波损失的条件究竟是什么

刘启能

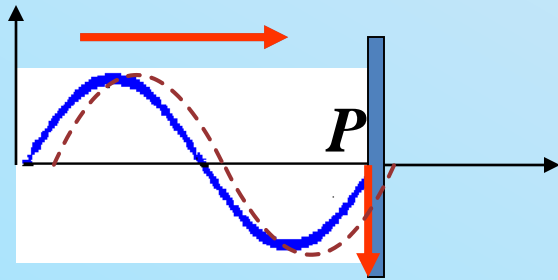
(宜宾高等师范专科学校 物理系, 四川 宜宾 644007)

摘要: 推导出发生半波损失的条件, 并指出了现行教材中关于波在“固定端”、“自由端”反射的解释中存在的问题.

关键词: 半波损失; 反射; 入射

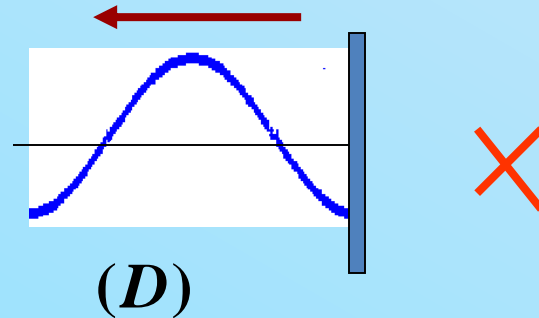
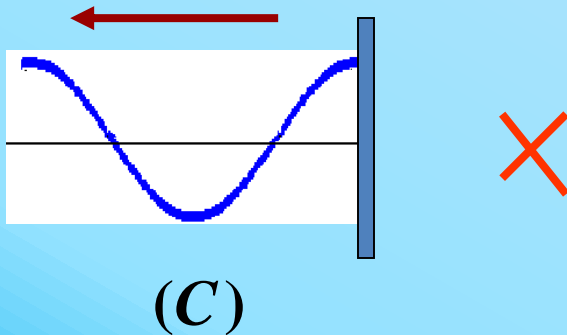
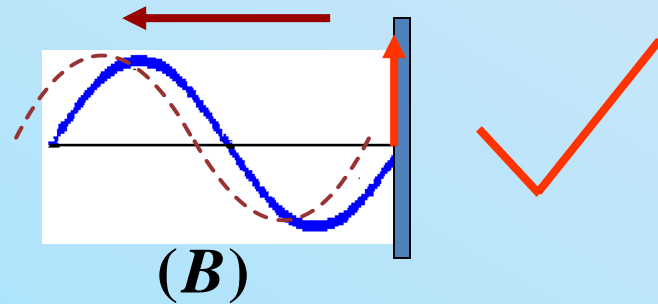
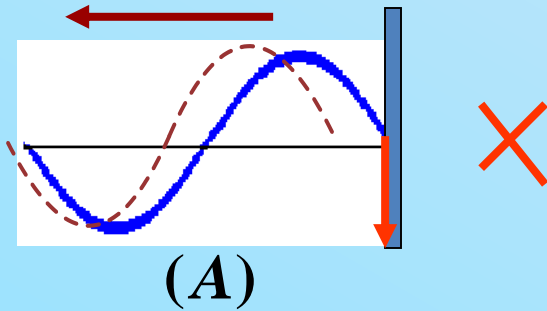


例：已知入射波 t 时刻的波动曲线，问： A 、 B 、 C 、 D 哪条曲线是 t 时刻反射波曲线？（反射壁是波密媒质）



P 点为波节

(B)



例:平面简谐波 $y=A\cos(\omega t-kx)$, 在 $x_0=4\lambda$ 处(固定端)反射, 求: (1)反射波的波函数; (2)驻波的波函数; (3)0与 x_0 处之间的各个波节和波腹的位置。

解: (1) x_0 处反射波的振动:

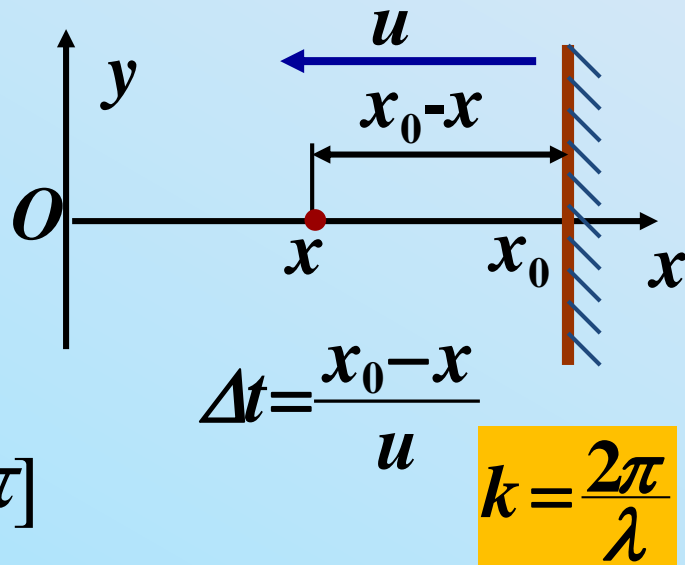
$$y_1 = A\cos[(\omega t - kx_0) + \pi]$$

反射波的波函数:

$$y_{\text{反}} = A\cos[\omega(t - \Delta t) - kx_0 + \pi]$$

$$= A\cos[\omega(t - \frac{x_0 - x}{u}) - kx_0 + \pi]$$

$$= A\cos(\omega t + kx - 15\pi) = A\cos(\omega t + kx - \pi)$$



另解: 考虑波由 $O \rightarrow x_0 \rightarrow x$

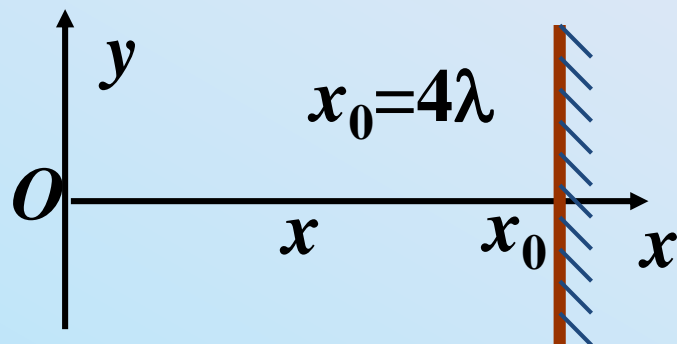
$$\text{需时: } \Delta t = \frac{2x_0 - x}{u}$$

$$y_{\text{反}} = A\cos[\omega(t - \Delta t) - k \cdot 0 + \pi] = A\cos(\omega t + kx - \pi)$$

$$\text{即: } y_{\text{反}} = A\cos(\omega t + kx - \pi)$$

(2) 驻波的波函数:

$$\begin{aligned} y &= y_{\text{入}} + y_{\text{反}} \\ &= 2A \cos(kx - \frac{\pi}{2}) \cos(\omega t - \frac{\pi}{2}) \end{aligned}$$



(3) O与 x_0 处之间的各个波节和波腹的位置:

波节的位置应满足: $2A \cos(kx - \frac{\pi}{2}) = 0$

即: $kx - \frac{\pi}{2} = (2n + 1) \frac{\pi}{2}$

$\therefore x = \frac{n\pi}{k} = \frac{n\lambda}{2} \quad (n = 0, 1, 2 \cdots 8)$ **$x = 0, \frac{\lambda}{2}, \lambda \cdots 4\lambda$**

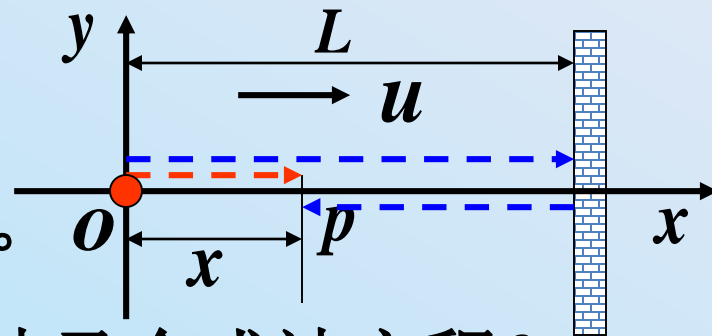
波腹的位置应满足: $2A \cos(kx - \frac{\pi}{2}) = 2A$

即: $kx - \frac{\pi}{2} = n\pi \quad (n = 0, 1, 2 \cdots 7)$

$\therefore x = \frac{(2n + 1)\pi}{k} = (2n + 1) \frac{\lambda}{4}$ **$x = \frac{\lambda}{4}, \frac{3\lambda}{4} \cdots \frac{15\lambda}{4}$**

例：已知：波源 $y_o = A \cos \omega t$

$L = \frac{5\lambda}{2}$ 处有一波密媒质反射壁。



求：（1） $x > 0$ 处的入射波、反射波及合成波方程？

并讨论干涉情况。 $\Delta t = \frac{2L - x}{u}$

解：

$$y_{\text{入}} = A \cos \omega \left(t - \frac{x}{u} \right)$$

u 有半波损失 $\pm \pi$

$$y_{\text{反}} = A \cos \left[\omega \left(t - \frac{2L - x}{u} \right) - \pi \right]$$

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

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

驻波方程

$$y_{\text{驻}} = y_{\text{入}} + y_{\text{反}} = 2A \cos \left(\frac{2\pi}{\lambda} x - \frac{\pi}{2} \right) \cos \left(\omega t - \frac{\pi}{2} \right)$$

$$y_{\text{驻}} = y_{\text{入}} + y_{\text{反}} = 2A \cos\left(\frac{2\pi}{\lambda}x - \frac{\pi}{2}\right) \cos\left(\omega t - \frac{\pi}{2}\right)$$

波腹:

$$\frac{2\pi}{\lambda}x - \frac{\pi}{2} = \pm k\pi$$

$$x_k = \left(\pm k + \frac{1}{2}\right) \frac{\lambda}{2}$$

x 在 $0 \sim \frac{5\lambda}{2}$ 之间

$$k=0,1,2,3,4$$

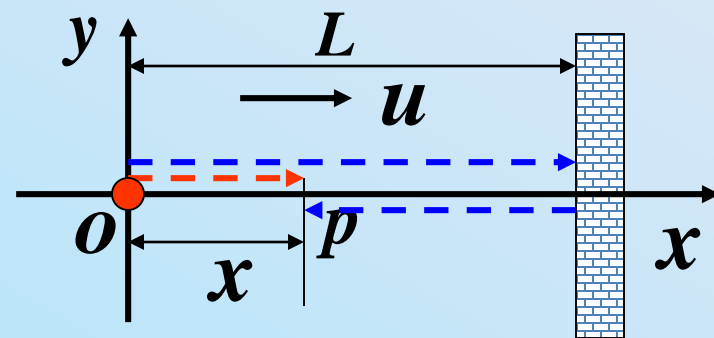
$$x = \frac{\lambda}{4}, \frac{3\lambda}{4}, \frac{5\lambda}{4}, \frac{7\lambda}{4}, \frac{9\lambda}{4}$$

波节:

$$\frac{2\pi}{\lambda}x - \frac{\pi}{2} = \pm(2k+1)\frac{\pi}{2} \longrightarrow x_k = \pm k \frac{\lambda}{2}$$

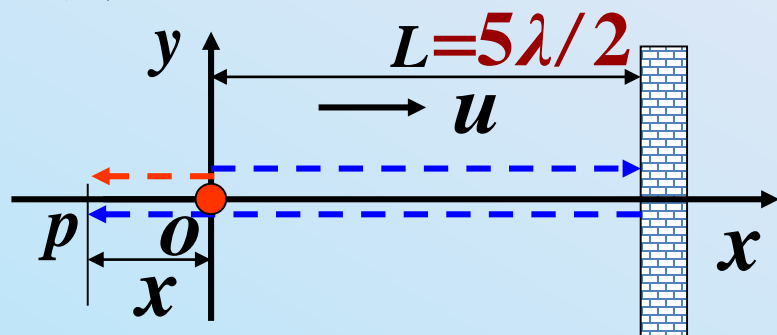
$$k=0,1,2,3,4,5$$

$$x = 0, \frac{\lambda}{2}, \lambda, \frac{3\lambda}{2}, 2\lambda, \frac{5\lambda}{2}$$



(2) $x < 0$ 处的入射波、反射波及合成波方程？

并讨论干涉情况。



$$y_{\text{入}} = A \cos \omega \left(t + \frac{x}{u} \right)$$

$$y_{\text{反}} = A \cos \left[\omega \left(t - \frac{2L-x}{u} \right) - \pi \right] = A \cos \left[\omega \left(t + \frac{x}{u} \right) - \frac{2\pi}{T} \cdot \frac{5\lambda}{u} - \pi \right]$$

$$y_{\text{反}} = A \cos \left[\omega \left(t + \frac{x}{u} \right) - \pi \right]$$

(实际上，这就是上一问中所求出的)

干涉静止

$$y_{\text{合}} = y_{\text{入}} + y_{\text{反}} = 2A \cos \left(-\frac{\pi}{2} \right) \cos \left[\omega \left(t + \frac{x}{u} \right) - \frac{\pi}{2} \right] = 0$$

若 L 为其它值，则 $y_{\text{合}}$ 可不为 0， $x < 0$ 合成为行波方程。

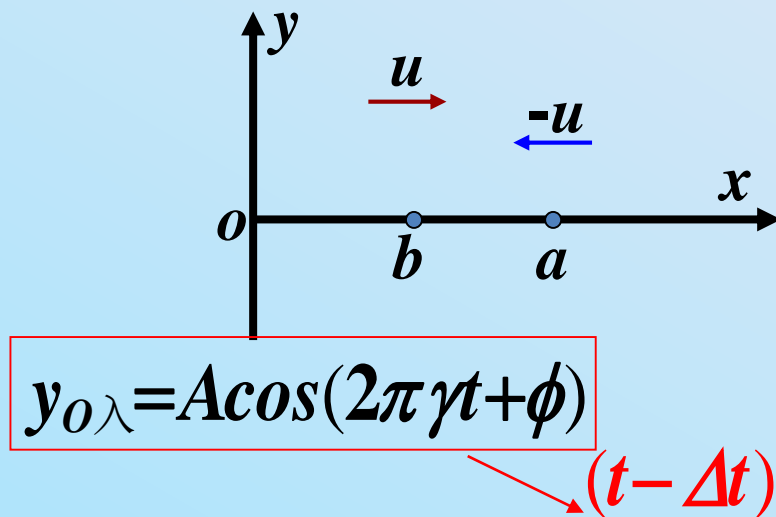
行波方程

例:振幅为 A ，频率为 γ ，波长为 λ 的简谐波沿弦线传播，在自由端 a 点反射。假设反射后波不衰减。已知 $oa=7\lambda/8$ ， $ob=\lambda/2$ 。 $t=0$ 时， $x=0$ 处质元的合振动经平衡位置向 y 负方向运动。求 b 点处入射波和反射波的合振动方程。

解: 设入射波为

$$y_1 = A \cos\left[\omega\left(t - \frac{x}{u}\right) + \phi\right]$$

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



a 点为自由端，故无半波损失。反射波在 o 点引起的振动为

$$y_{o反} = A \cos\left[2\pi\gamma\left(t - \frac{2oa}{u}\right) + \phi\right] = A \cos\left[2\pi\gamma t - \frac{2\pi \times 2oa}{\lambda} + \phi\right]$$

$$= A \cos\left(2\pi\gamma t - 2\pi \times 2 \times 7\lambda/8 / \lambda + \phi\right)$$

$$= A \cos\left(2\pi\gamma t + \phi - \frac{3\pi}{2}\right)$$

$$y_1 = A \cos(2\pi \gamma t - \frac{2\pi x}{\lambda} + \phi)$$

$$y_{o反} = A \cos(2\pi \gamma t + \phi - \frac{3\pi}{2})$$

所以反射波为

$$y_2 = A \cos[\omega(t + \frac{x}{u}) + \phi - \frac{3\pi}{2}]$$

合成波为

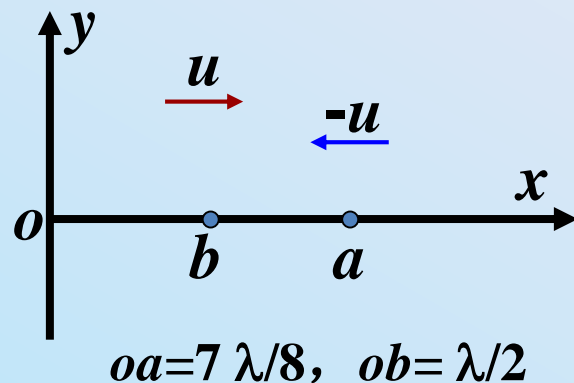
$$y = y_1 + y_2 = 2A \cos(2\pi \frac{x}{\lambda} - \frac{3\pi}{4}) \cos(2\pi \gamma t + \phi - \frac{3\pi}{4})$$

故 $x=0$ 处质元 o 点的合振动为

$$y_o = 2A \cos(-\frac{3\pi}{4}) \cos(2\pi \gamma t + \phi - \frac{3\pi}{4})$$

$$= -\sqrt{2}A \cos(2\pi \gamma t + \phi - \frac{3\pi}{4})$$

$$= \sqrt{2}A \cos(2\pi \gamma t + \phi + \frac{\pi}{4})$$



$$y_o = \sqrt{2}A \cos(2\pi\gamma t + \phi + \frac{\pi}{4})$$

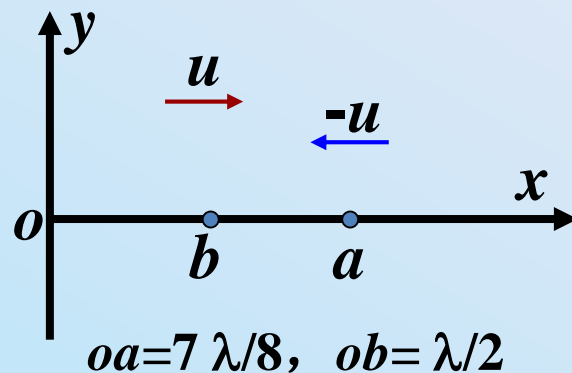
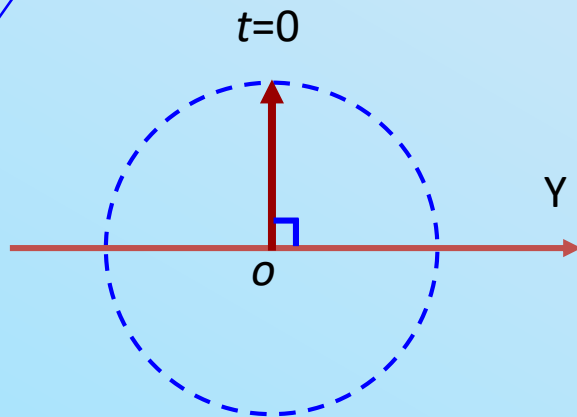
而 $t=0$ 时, $x=0$ 处质元的合振动经平衡位置向负方向运动,

由旋转矢量图知,

$$\phi + \frac{\pi}{4} = \frac{\pi}{2}$$

$$\therefore \phi = \frac{\pi}{4}$$

合成波为



$$y = y_1 + y_2 = 2A \cos(2\pi \frac{x}{\lambda} - \frac{3\pi}{4}) \cos(2\pi\gamma t + \phi - \frac{3\pi}{4})$$

$$= 2A \cos(2\pi \frac{x}{\lambda} - \frac{3\pi}{4}) \cos(2\pi\gamma t + \frac{\pi}{4} - \frac{3\pi}{4})$$

所以, b 点($x_b = \lambda/2$)的合振动方程为

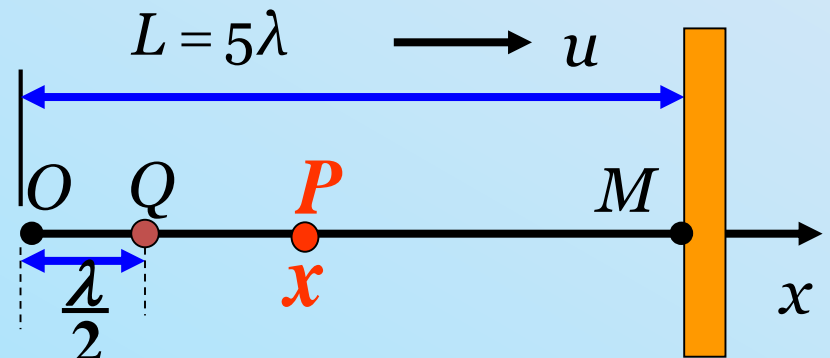
$$\begin{aligned} y_b &= 2A \cos(2\pi \frac{\lambda/2}{\lambda} - \frac{3\pi}{4}) \cos(2\pi\gamma t + \frac{\pi}{4} - \frac{3\pi}{4}) \\ &= \sqrt{2}A \cos(2\pi\gamma t - \frac{\pi}{2}) \end{aligned}$$

例. 波长为 λ 的平面简谐波沿 x 正向传播,如图。已知 Q 处振动方程为 $y_Q = A\cos(\omega t - \pi)$, 波在 M 处遇一波密媒质反射面, 且假设反射波振幅仍为 A , 求:

- (1) 该平面简谐波波函数;
- (2) 反射波波函数;
- (3) 驻波方程。

解:(1) 以 Q 为参考点

$$\begin{aligned}
 y_{\lambda} &= A\cos\left[\omega\left(t - \frac{x - \frac{\lambda}{2}}{u}\right) - \pi\right] \\
 &= A\cos\left(\omega t - \frac{2\pi x}{\lambda} + \cancel{\frac{2\pi}{\lambda} \frac{\lambda}{2}} - \pi\right) \\
 &= A\cos\left(\omega t - \frac{2\pi x}{\lambda}\right) = A\cos\omega\left(t - \frac{x}{u}\right)
 \end{aligned}$$



(2) 以 P 为参考点，波由

$P \rightarrow M \rightarrow P$

所需时间：

$$\Delta t = \frac{2(L-x)}{u}$$

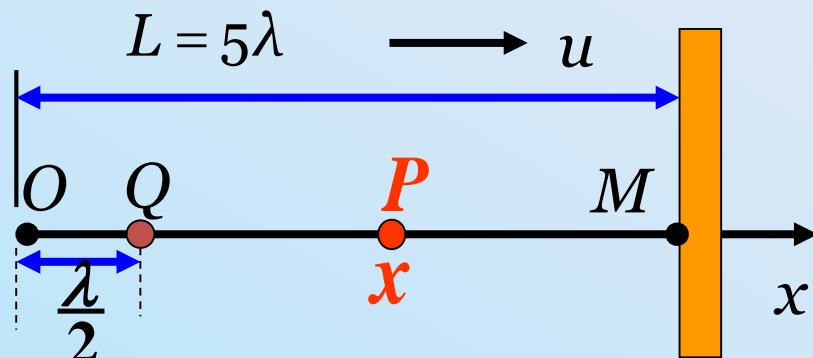
反射波为：

~~$$y_{\text{反}} = A \cos \omega \left[t - \frac{2(L-x)}{u} - \frac{x}{u} \right]$$~~


$$y_{\text{反}} = A \cos \left\{ \omega \left[t - \frac{2(L-x)}{u} - \frac{x}{u} \right] + \pi \right\}$$

整理后得

$$y_{\text{反}} = A \cos \left(\omega t + \frac{2\pi x}{\lambda} - 19\pi \right)$$



波在 M 处遇一波密媒质反射面



$$\left. \begin{aligned} y_{\lambda} &= A \cos\left(\omega t - \frac{2\pi x}{\lambda}\right) \\ y_{\text{反}} &= A \cos\left(\omega t + \frac{2\pi x}{\lambda} - 19\pi\right) \end{aligned} \right\}$$

(3) 入射波与反射波叠加成驻波，方程为

$$y = 2A \cos\left(\frac{2\pi x}{\lambda} - 9.5\pi\right) \cos(\omega t - 9.5\pi)$$

波腹

$$\left| \cos\left(\frac{2\pi x}{\lambda} - 9.5\pi\right) \right| = 1$$

$$\frac{2\pi x}{\lambda} - 9.5\pi = k\pi \quad (k = 0, \pm 1, \pm 2 \cdots)$$

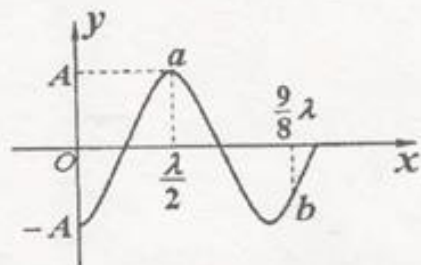
$$x = (k + 9.5) \frac{\lambda}{2}$$

$$\because 0 < x < 5\lambda$$

$$\therefore k = -9, -8, -7, -6, -5, -4, -3, -2, -1, 0$$

共10个波腹

[] 5. 设某时刻的驻波波形曲线如图所示, 则 a , b 两质点的振动位相差为:



(A) π

(B) $\frac{9}{4}\pi$

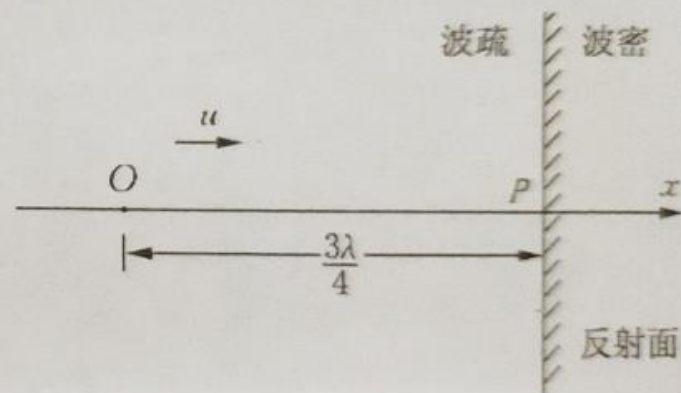
(C) $\frac{5}{4}\pi$

(D) 0

2、如图所示，一平面简谐波沿 x 轴正向传播，已知其振幅为 A ，频率为 ν ，波速为 u ；

(1) 若 $t=0$ 时，入射波在原点 O 处引起的振动使质元正好由平衡位置向正方向运动，写出此入射波的波函数；

(2) 若从波密媒质分界面反射的波的振幅与入射波振幅相等，试写出反射波的波函数和合成波的波函数，并求 x 轴上因入射波与反射波干涉而静止的各点的位置。



4. 弦线上的驻波

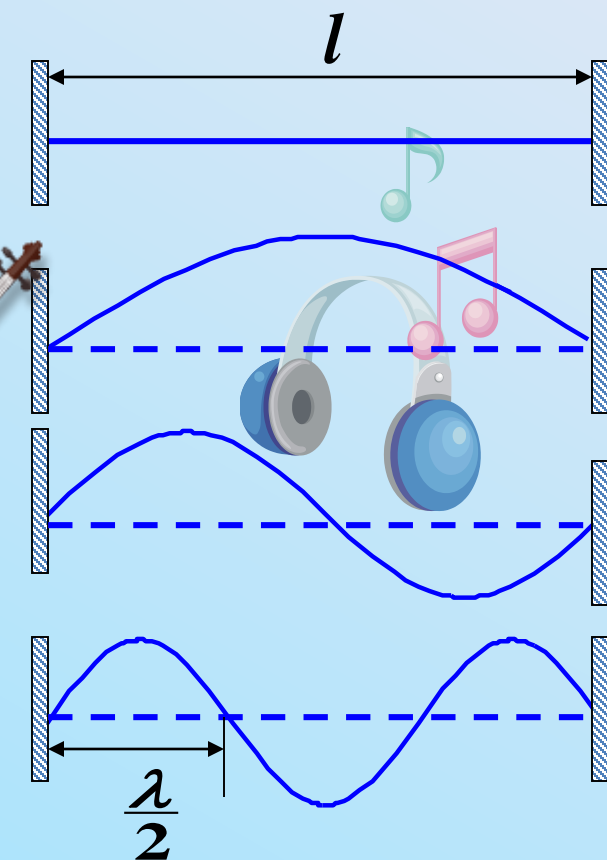
◆ 讨论两端固定的弦自由振动

要形成稳定驻波，两固定端一定为波节，此边界条件就限制了波长，在波速一定时也就限制了频率。

只有弦长等于半波长的整数倍时，才能保证两固定端为波节的边界条件，即

$$l = n \frac{\lambda}{2} \quad n=1,2,3 \cdots$$

$$\lambda = \frac{2l}{n} \longrightarrow v = \frac{u}{\lambda} = \frac{nu}{2l}$$



$n = 1$ 基频（基音）

$n \geq 2$ 谐频（谐音）

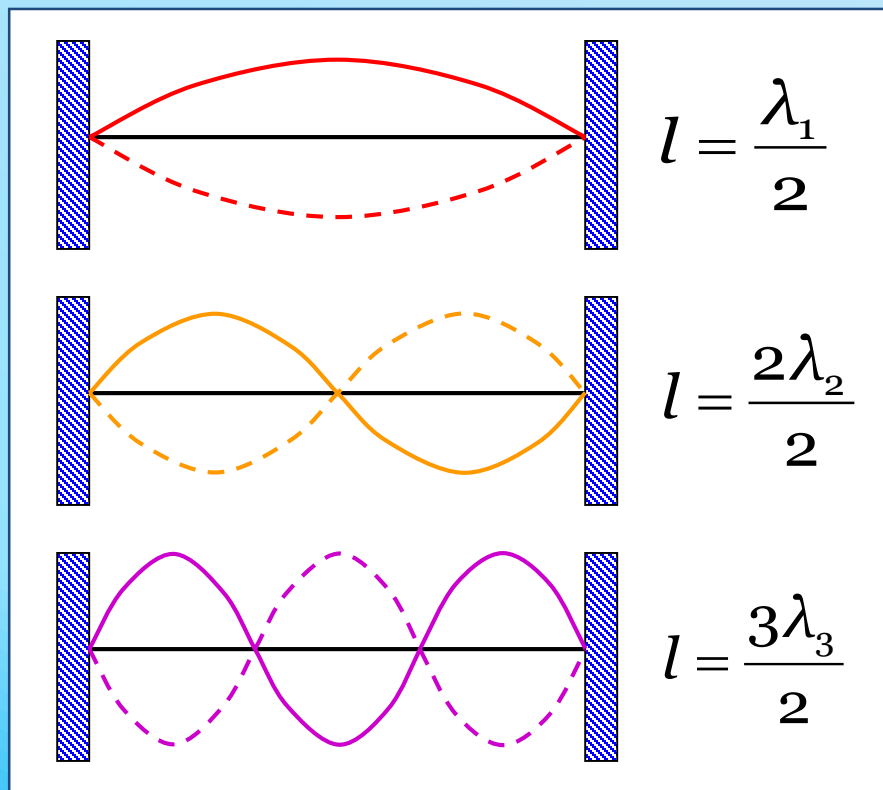
两端**固定**的弦线形成**驻**波时，波长 λ_n 和弦线长 l 应满足：

$$l = n \frac{\lambda_n}{2}, \quad v_n = n \frac{u}{2l} \quad n = 1, 2, \dots$$

由此频率决定的各种振动方式称为弦线振动的**简正模式**。

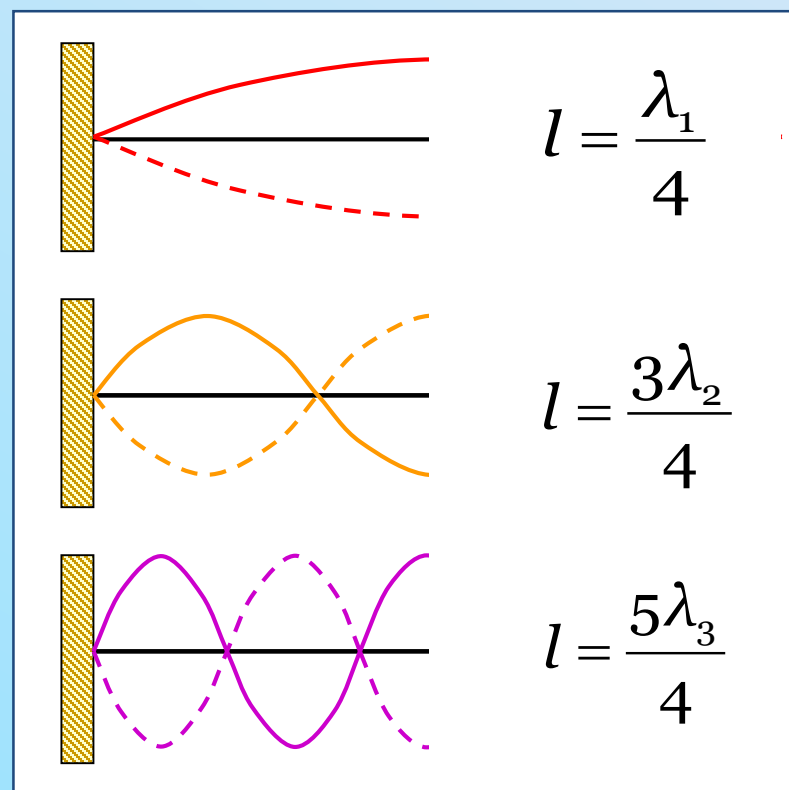
两端**固定**的弦振动的简正模式

$$l = n \frac{\lambda_n}{2} \quad n = 1, 2, \dots$$

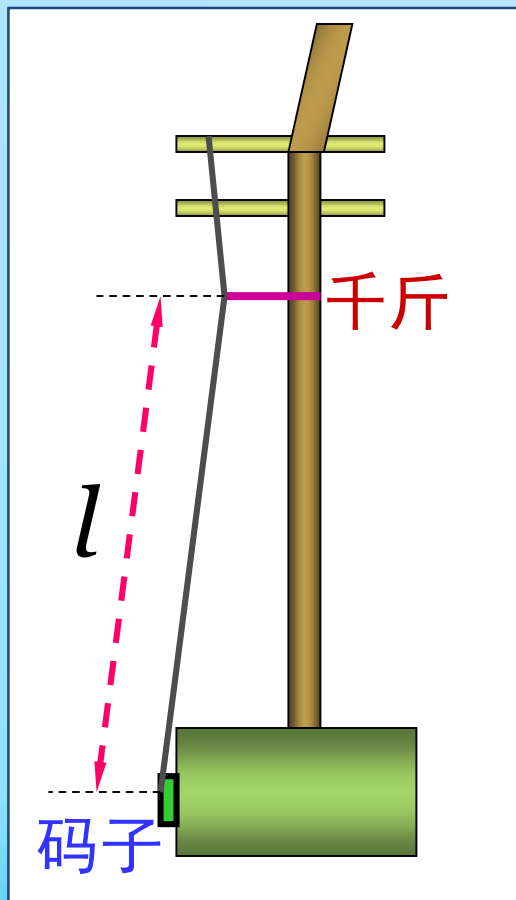


一端**固定**一端**自由**的弦振动的简正模式

$$l = \left(n - \frac{1}{2}\right) \frac{\lambda_n}{2} \quad n = 1, 2, \dots$$



举例：如图二胡弦长 $l=0.3\text{m}$ ，张力 $T=9.4\text{N}$ 。线密度 $\rho=3.8\times 10^{-4}\text{kg/m}$ ，求弦发出的声音的基频与谐频。



解：弦两端为固定点，是波节。

$$l = n \frac{\lambda_n}{2} \quad n = 1, 2, \dots$$

频率 $\nu = \frac{u}{\lambda} = \frac{n u}{2l}$ 波速 $u = \sqrt{\frac{T}{\rho}}$

基频 $n = 1, \quad \nu_1 = \frac{1}{2l} \sqrt{\frac{T}{\rho}} = 262\text{Hz}$

谐频.....