



# 普通物理I PHYS1181.03

彭鹏

Office: 物质学院8号楼301室

Email: [pengpeng@shanghaitech.edu.cn](mailto:pengpeng@shanghaitech.edu.cn)

研究方向: 超快光谱、X射线阿秒脉冲产生、阿秒瞬态吸收光谱、  
强场激光物理、飞秒激光成丝。

<https://spst.shanghaitech.edu.cn/2021/0115/c2349a59066/page.htm>





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

## ◆ 简谐波波函数的其它形式

将  $k = 2\pi/\lambda$ 、 $uT = \lambda$ 、 $\omega = 2\pi\nu = 2\pi/T$  代入

$$y(x, t) = A \cos(\omega t - kx + \varphi_0)$$

有

$$\begin{cases} y(x, t) = A \cos[2\pi(\nu t - \frac{x}{\lambda}) + \varphi_0] \\ y(x, t) = A \cos[2\pi(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda}) + \varphi_0] \\ y(x, t) = A \cos[\frac{2\pi}{\lambda}(ut - x) + \varphi_0] \end{cases}$$

若波沿轴负向传播时，则有波函数

$$\begin{cases} y(x, t) = A \cos(\omega t + kx + \varphi_0) \\ y(x, t) = A \cos[2\pi(\nu t + \frac{x}{\lambda}) + \varphi_0] \\ y(x, t) = A \cos[2\pi(\frac{t}{T} + \frac{x}{\lambda}) + \varphi_0] \\ y(x, t) = A \cos[\frac{2\pi}{\lambda}(ut + x) + \varphi_0] \end{cases}$$

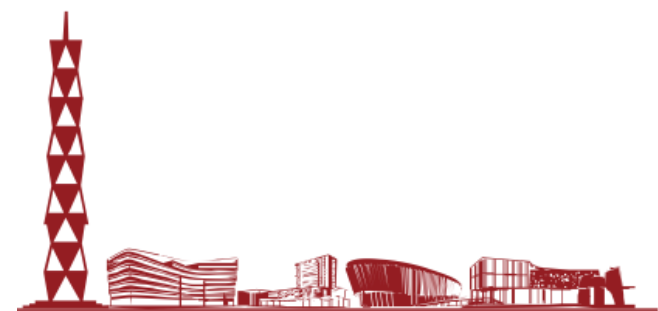


**例** 一平面简谐波沿  $x$  轴正方向传播，已知其波函数为

$$y = 0.04 \cos \pi(50t - 0.10x) \text{ m}$$

**求** (1) 波的振幅、波长、周期及波速；

(2) 质点振动的最大速度.



**例** 如图, 已知  $A$  点的振动方程为:  $y_A = A \cos[4\pi(t - \frac{1}{8})]$

在下列情况下试求波函数:

(1) 以  $A$  为原点;

(2) 以  $B$  为原点;

(3) 若  $u$  沿  $x$  轴负向, 以上两种情况又如何?



## 平面波的波动微分方程

由  $y(x, t) = A \cos(\omega t - kx + \varphi_0)$

知 
$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} &= -A\omega^2 \cos(\omega t - kx + \varphi_0) \\ \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} &= -Ak^2 \cos(\omega t - kx + \varphi_0) \end{aligned} \right\} \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} = \frac{k^2}{\omega^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = \frac{1}{u^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2}$$

### ➤ 说明

- (1) 上式是一切平面波所满足的微分方程（正、反传播）；
- (2) 不仅适用于机械波，也适用于电磁波、热传导、化学中的扩散等过程；
- (3) 若物理量是在三维空间中以波的形式传播，波动方程为

$$\frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \xi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi}{\partial z^2} = \frac{1}{u^2} \frac{\partial^2 \xi}{\partial t^2}$$



# 机械波的类型：波前形状

**波线：** 用有向直线表示波的传播方向

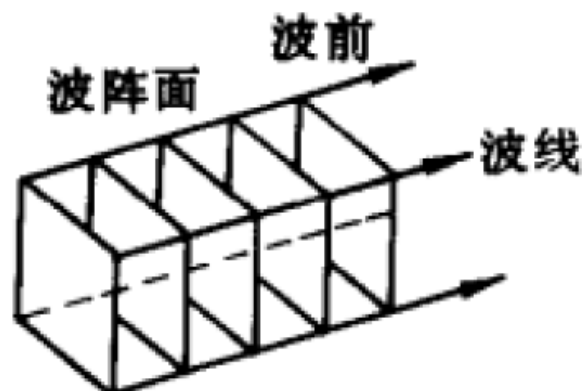
**波阵面：** 某一时刻波的前方达到的相位相同的各点构成的连续的面，又称**波前 (wave front)**

各向同性介质中，波线与波阵面**垂直**

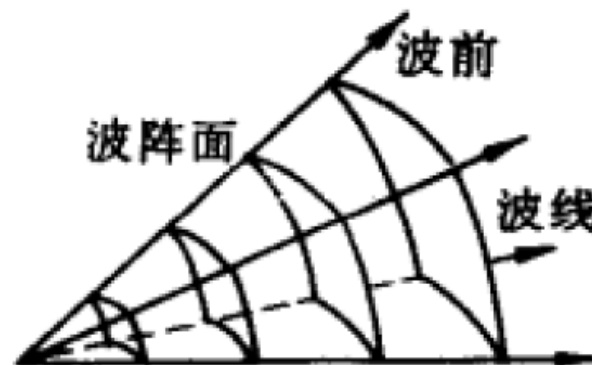
- 若波阵面为平面，称为**平面波**
- 若波阵面为球面，称为**球面波**
- 若波阵面为柱面，称为**柱面波**



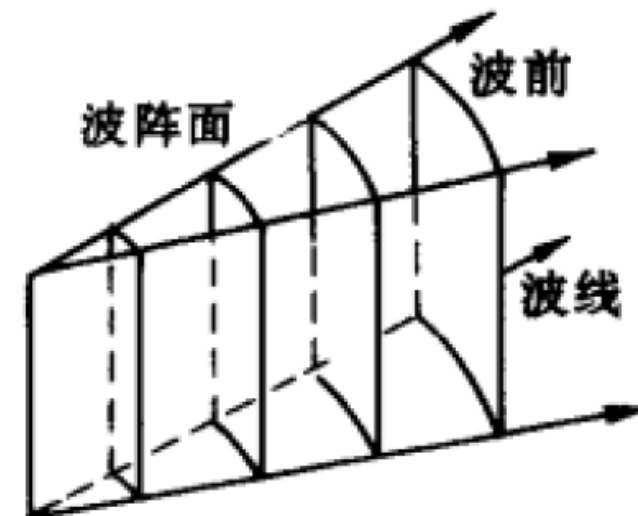
# 机械波的类型：波前形状



平面波




球面波



柱面波

**波速  $u$ :** 波阵面沿波线的推进速度 (相位传播)

$t, \Psi$                        $t + \Delta t, \Psi$



$\Delta S$

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

机械波的速度决定于媒质的弹性和密度

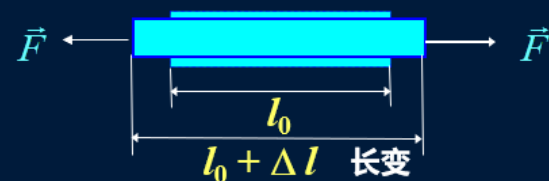
**波速：**亦称相速度，其大小主要决定于媒质的性质，与波的频率无关。

例：a. 拉紧的绳子或弦线中横波的波速为：

$$u_t = \sqrt{\frac{T}{\mu}} \quad \begin{cases} T - \text{张力} \\ \mu - \text{线密度} \end{cases}$$

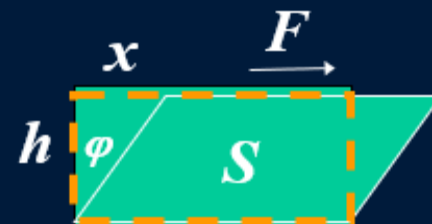
b. 均匀细棒中，纵波的波速为：

$$u_l = \sqrt{\frac{Y}{\rho}} \quad \begin{cases} Y - \text{杨氏模量} \\ \rho - \text{棒的密度} \end{cases} \quad \frac{F}{S} = Y \frac{\Delta l}{l}$$



c. 固体介质中传播的横波速率由下式给出：

$$u_t = \sqrt{\frac{G}{\rho}} \quad G: \text{切变弹性模量} \quad \frac{F}{S} = G \frac{x}{h}$$



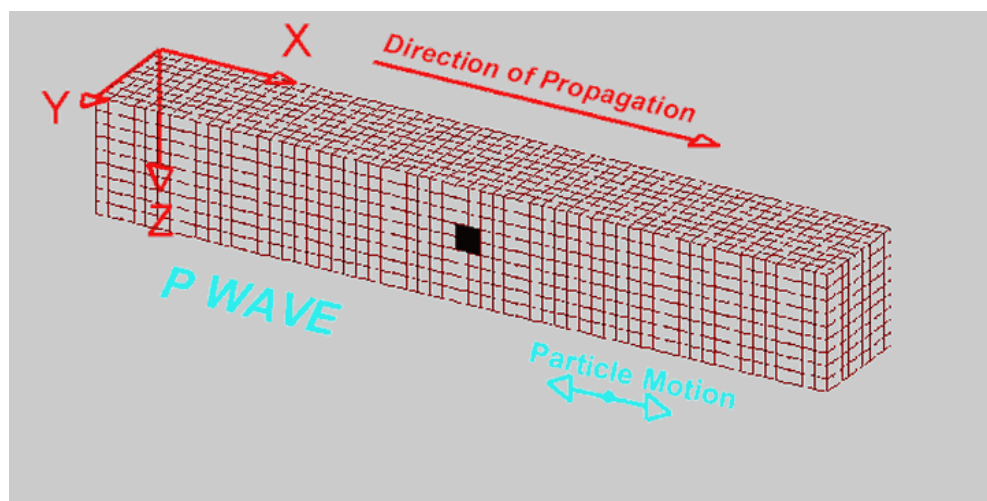
由于:  $G < Y$ , 固体中  $u_{\text{横波}} < u_{\text{纵波}}$



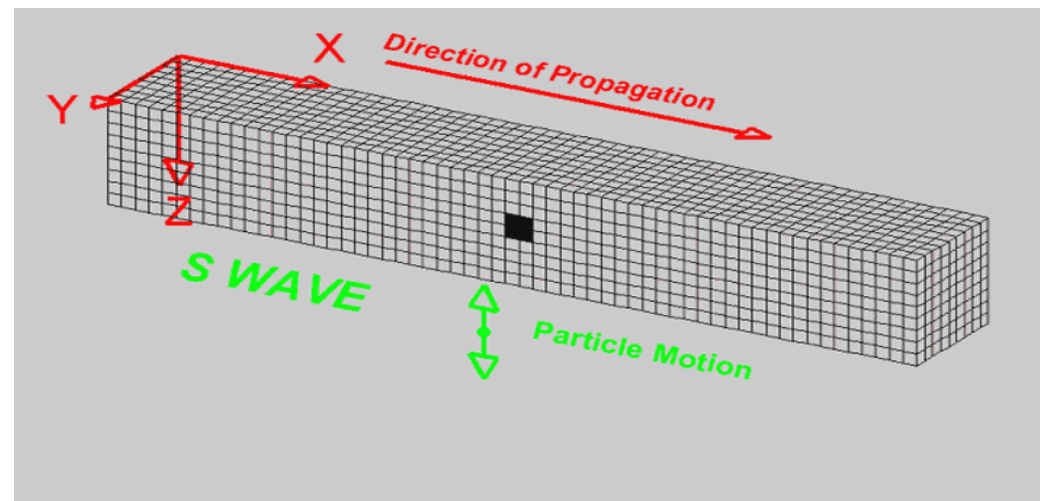
# 江苏盐城市大丰区海域发生5.0级地震，南京、上海等地有震感

来源：央视网 | 2021年11月17日 14:21:02

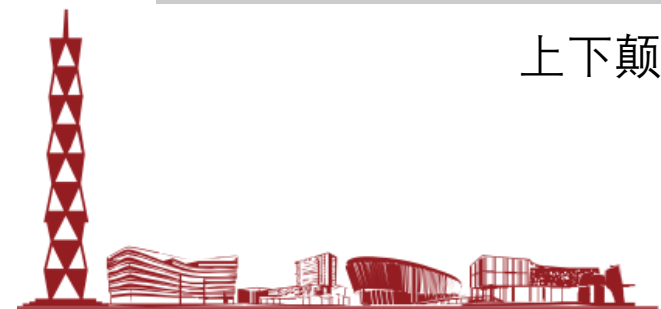
中国地震台网正式测定：11月17日13时54分在江苏盐城市大丰区海域（北纬33.50度，东经121.19度）发生5.0级地震，震源深度17千米。震中距最近海岸线45公里，距盐城市97公里，距南京市276公里，距上海市254公里。地震造成江苏盐城、南通等地震感强烈，江苏南京、上海等地亦有震感。



上下颠簸（纵波）

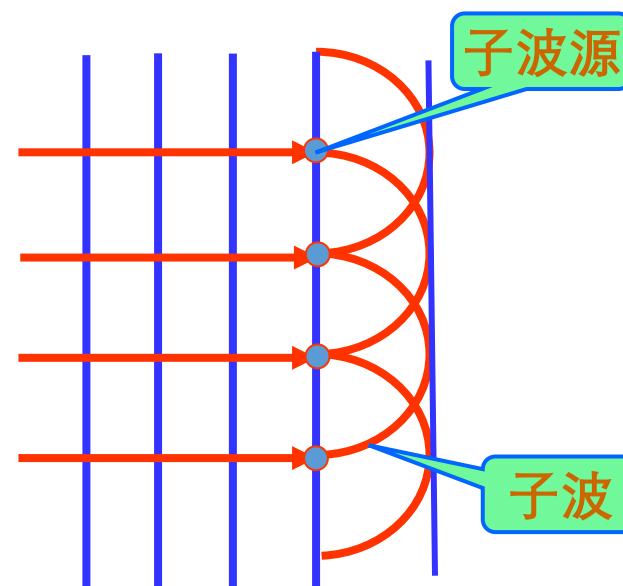
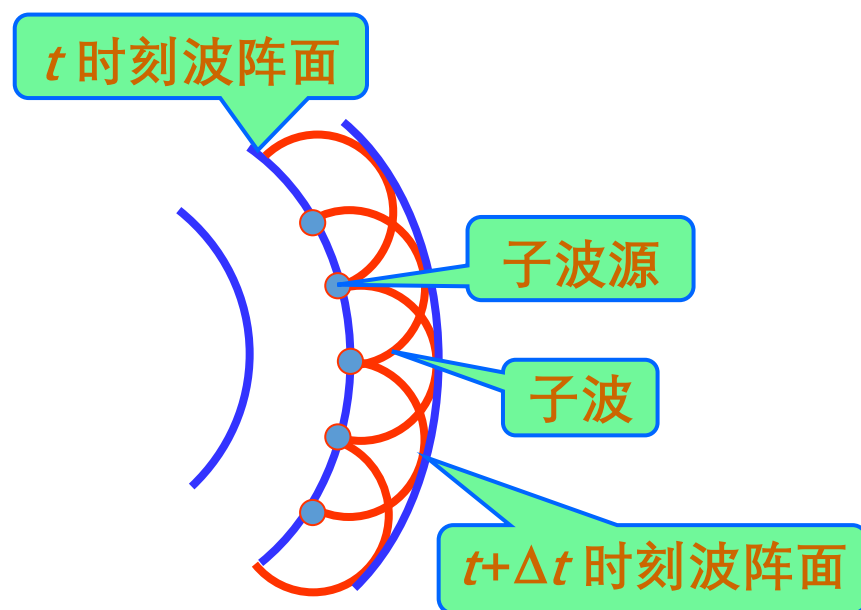


左右晃动（横波）



# 惠更斯原理

波动传到的各点都可以看作是发射子波的波源，在其后的任一时刻，这些子波波阵面的包络面就决定新的波阵面。

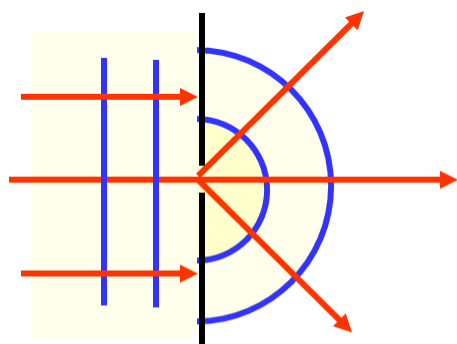


# 波动现象：衍射

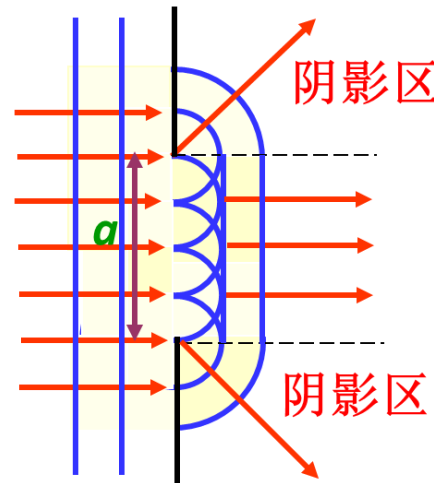
## 1. 现象

波传播过程中当遇到障碍物时，能绕过障碍物的边缘而传播的现象——衍射。

## 2. 作图（可用惠更斯原理作图）



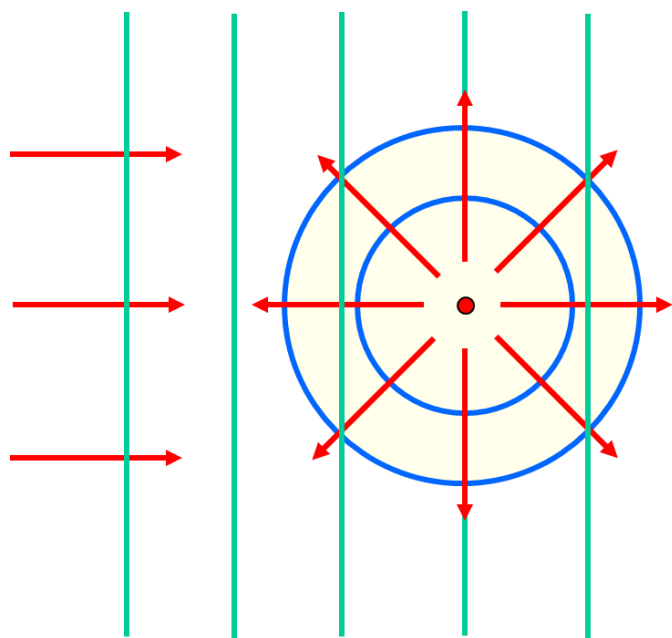
(1)  $a \ll \lambda$



(2)  $a \sim \lambda$

# 波动现象： 散射

当波在传播途中遇到球形小颗粒时，波将以小颗粒为球心发射球面子波，使波向各个方向散开，这一现象称为**散射**。



# 波动现象： 折射

用作图法求出折射波的传播方向

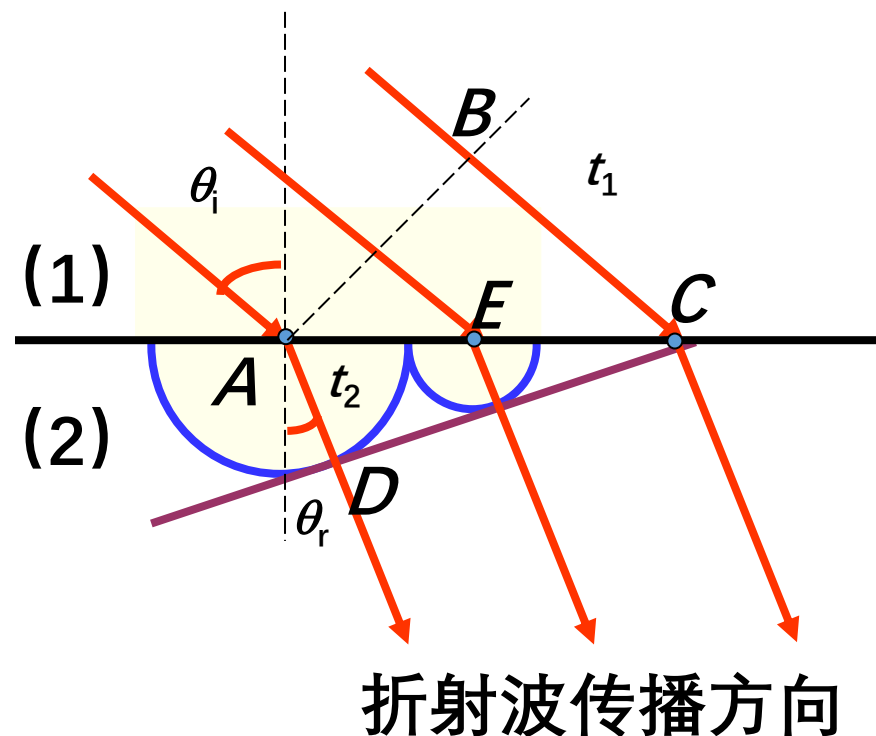
$$BC = u_1(t_2 - t_1)$$

$$AD = u_2(t_2 - t_1)$$

由图可得波的折射定律：

$$\frac{\sin \theta_i}{\sin \theta_r} = \frac{u_1}{u_2}$$

$\theta_i$ —入射角， $\theta_r$ —折射角。

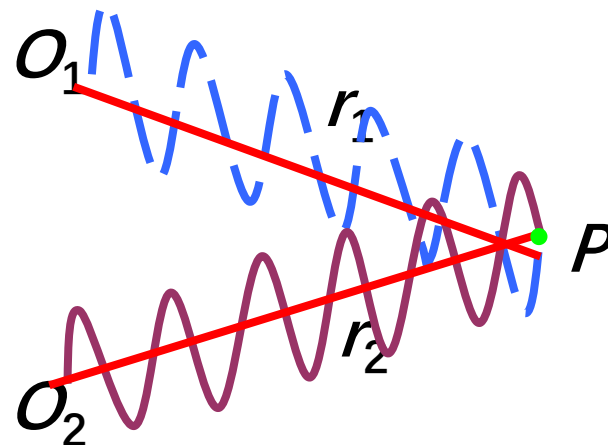
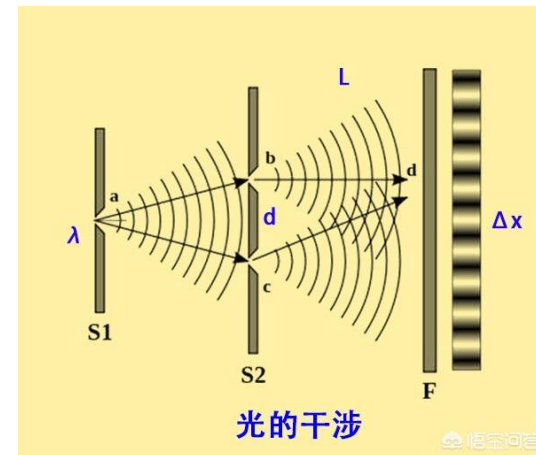


# 波的干涉现象

- 基于波的独立传播和叠加原理

相干条件：频率相同，振动方向相同，相位差恒定

两相干波在空间相遇，某些点的振动始终加强另一些点的振动始终减弱，即出现干涉现象。



$$\text{设 } y_1 = A_1 \cos(\omega t + \varphi_1 - kr_1)$$

$$y_2 = A_2 \cos(\omega t + \varphi_2 - kr_2)$$

$$y = y_1 + y_2 = A \cos(\omega t + \varphi)$$



# 波的干涉现象

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

$$\Delta\varphi = \varphi_1 - \varphi_2 - k(r_1 - r_2)$$

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

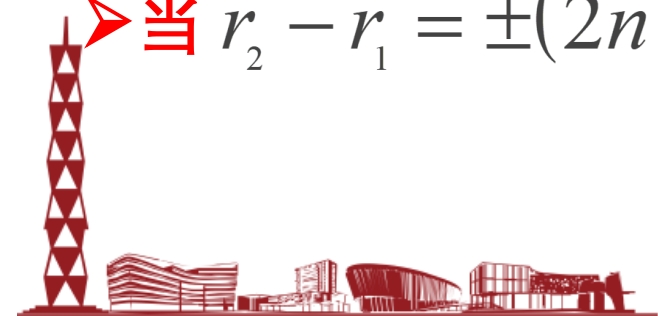
➤ 当  $r_2 - r_1 = \pm n\lambda$ ,  $n = 0, 1, 2, \dots$

$$A = A_1 + A_2 \quad I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \quad \text{相长}$$

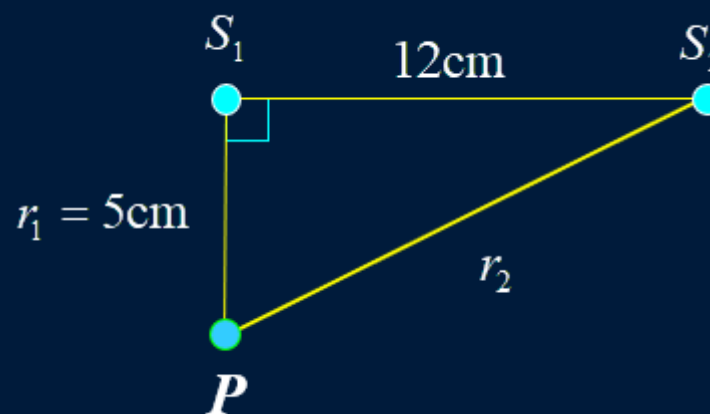
➤ 当  $r_2 - r_1 = \pm(2n+1)\frac{\lambda}{2}$ ,  $n = 0, 1, 2, \dots$

$$A = |A_1 - A_2| \quad I = I_1 + I_2 - 2\sqrt{I_1 I_2}$$

相消

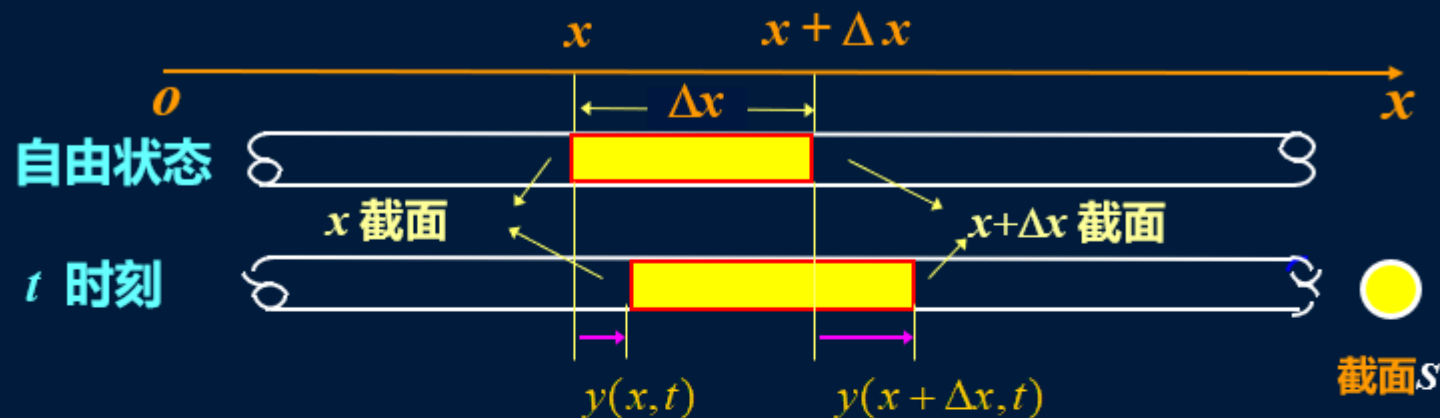


例  $S_1$ 、 $S_2$ 为两相干波源，它们的振幅皆为10 cm,频率为75 Hz.  
已知两波源的相位差为  $2\pi$ ，波速为  $15 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$ , 试确定两列波  
到达  $P$  点(见图)时相干的结果.





## 波的能量和能量密度(以匀质细杆中简谐纵波为例)



设纵波  $y = A \cos(\omega t - kx)$  沿  $x$  方向传播, 取微元  $\Delta m = \rho S \Delta x$

则微元的动能为  $E_k = \frac{1}{2} \Delta m v^2 = \frac{1}{2} \Delta m \left( \frac{\partial y}{\partial t} \right)^2 = \frac{1}{2} \rho S \Delta x A^2 \omega^2 \sin^2(\omega t - kx)$

由杨氏模量的定义和胡克定律  $F = YS \frac{\Delta y}{\Delta x} = k \Delta y$

微元的势能为  $E_p = \frac{1}{2} k (\Delta y)^2 = \frac{1}{2} \frac{YS}{\Delta x} (\Delta y)^2 = \frac{1}{2} YS \Delta x \left( \frac{\Delta y}{\Delta x} \right)^2 =_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{1}{2} YS \Delta x \left( \frac{\partial y}{\partial x} \right)^2$

$$u = \sqrt{\frac{Y}{\rho}}, \quad k = \frac{\omega}{u} \quad \Rightarrow \quad \frac{1}{2} YS \Delta x A^2 k^2 \sin^2(\omega t - kx) = \frac{1}{2} \rho S \Delta x A^2 \omega^2 \sin^2(\omega t - kx) = E_k$$

❖ 微元的机械能为  $E = E_k + E_p = \rho S \Delta x A^2 \omega^2 \sin^2(\omega t - kx)$

❖ 能量密度  $w = \frac{W}{S \Delta x} = \rho A^2 \omega^2 \sin^2(\omega t - kx)$

平均能量密度  $\bar{w} = \frac{1}{T} \int_0^T w dt = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2$

➤ 讨论

- (1) 在波的传播过程中，媒质中任一质元的动能和势能是同步变化的，即  $E_k = E_p$ ，与简谐弹簧振子的振动能量变化规律是不同的。
- (2) 质元机械能随时空周期性变化，仍是一波动过程，表明质元在波传播过程中不断吸收和放出能量；因此，波动过程也是能量的传播过程。

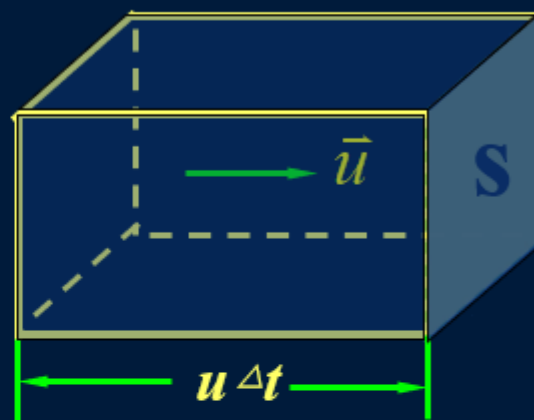
## 能流密度

能流：单位时间内通过某一截面的波动能量。

$$P = \frac{wu\Delta tS}{\Delta t} = wuS$$

在一个周期中的平均能流为

$$\bar{P} = \frac{1}{T} \int_0^T P dt = \bar{w}uS$$

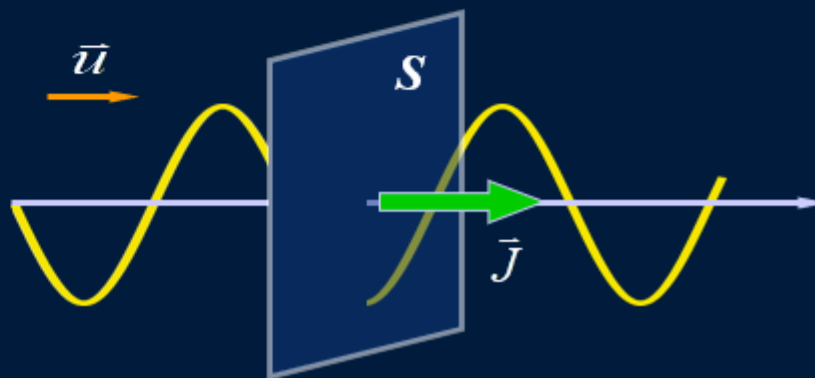


能流密度：通过垂直于波线截面单位面积上的能流。

大小：  $J = \frac{dP}{dS} = wu$

方向：波的传播方向

矢量表示式：  $\vec{J} = w\vec{u}$



波的强度：一个周期内能流密度大小的平均值。

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

❖ 球面波的振幅（介质不吸收能量）

由 
$$\frac{1}{2} \rho A_1^2 \omega^2 u S_1 = \frac{1}{2} \rho A_2^2 \omega^2 u S_2$$

得 
$$A_1^2 \cdot 4\pi r_1^2 = A_2^2 \cdot 4\pi r_2^2$$

$$A_1 r_1 = A_2 r_2$$

令  $A r = A_0 r_0$  ( $A_0$ 为离原点（波源） $r_0$  距离处波的振幅)

则球面简谐波的波函数为

$$y(r, t) = \frac{A_0 r_0}{r} \cos\left[\omega\left(t - \frac{r - r_0}{u}\right) + \varphi_0\right]$$

球面波的振幅随  $r$  增大而减小。



## 驻波和驻波的形成

两列等振幅相干波相向传播时叠加形成驻波.

设两列分别沿  $x$  正方向和负方向传播的等振幅相干波为

$$y_1 = A \cos 2\pi(\nu t - \frac{x}{\lambda}), \quad y_2 = A \cos 2\pi(\nu t + \frac{x}{\lambda})$$

按叠加原理, 合成波的波函数为

$$\begin{aligned} y &= y_1 + y_2 = A[\cos 2\pi(\nu t - \frac{x}{\lambda}) + \cos 2\pi(\nu t + \frac{x}{\lambda})] \\ &= (2A \cos 2\pi \frac{x}{\lambda}) \cdot \cos 2\pi \nu t = A'(x) \cos \omega t \end{aligned}$$

### ➤ 讨论

(1) 波腹:  $\left| \cos \frac{2\pi x}{\lambda} \right| = 1 \quad 2\pi \frac{x}{\lambda} = k\pi \quad x = k \frac{\lambda}{2}$

波节:  $\left| \cos \frac{2\pi x}{\lambda} \right| = 0 \quad 2\pi \frac{x}{\lambda} = (2k+1) \frac{\pi}{2} \quad x = (2k+1) \frac{\lambda}{4}$

其中  $k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$

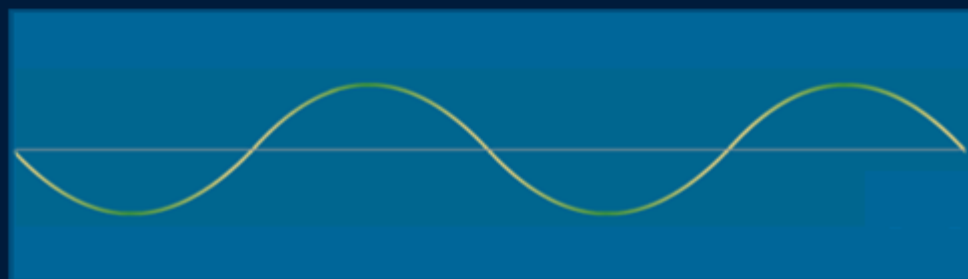
相邻两波腹之间的距离:

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

相邻两波节之间的距离:

$$x_{k+1} - x_k = [2(k+1)+1]\frac{\lambda}{4} - (2k+1)\frac{\lambda}{4} = \frac{\lambda}{2}$$

(2) 所有波节点将媒质划分为长  $\lambda/2$  的许多段, 每段中各质点的振动振幅不同, 但相位皆相同; 而相邻段间各质点的振动相位相反; 即驻波中不存在相位的传播.



## 绳上的驻波

设绳长为  $L$ , 线密度为  $\mu$ , 张力为  $F$ , 绳两端固定.

**驻波条件:** 在两端固定的绳

形成驻波的条件为

$$L = k \frac{\lambda_k}{2} \quad k = 1, 2, 3 \dots$$

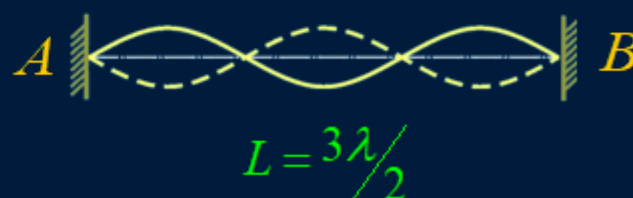
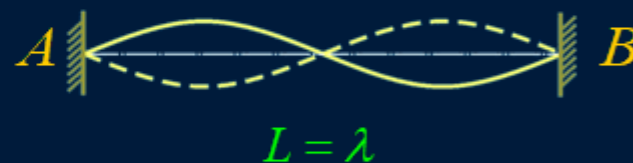
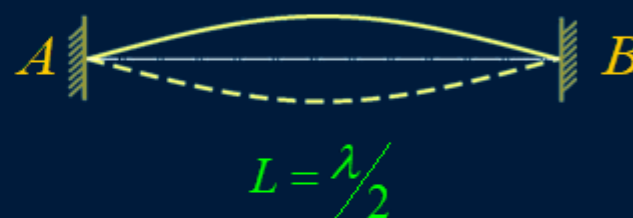
或  $\lambda_k = \frac{2L}{k} \quad k = 1, 2, 3 \dots$

由  $u = \sqrt{F/\mu}$  有

$$\nu_k = \frac{k}{2L} \sqrt{\frac{F}{\mu}} \quad k = 1, 2, 3 \dots$$

$\nu_k$  称为本正频率,  $\nu_1$  称为基频;

$\nu_2, \nu_3, \dots$  分别称为二次, 三次谐频等.

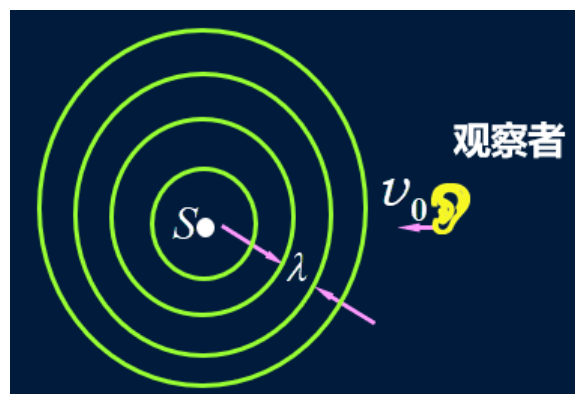




**多普勒效应：由于观察者（接收器）或波源、或二者同时相对媒质运动，而使观察者接收到的频率与波源发出的频率不同的现象。**

## 1. 波源静止，观察者运动

$$f' = \left(1 + \frac{v_o}{u}\right) f$$



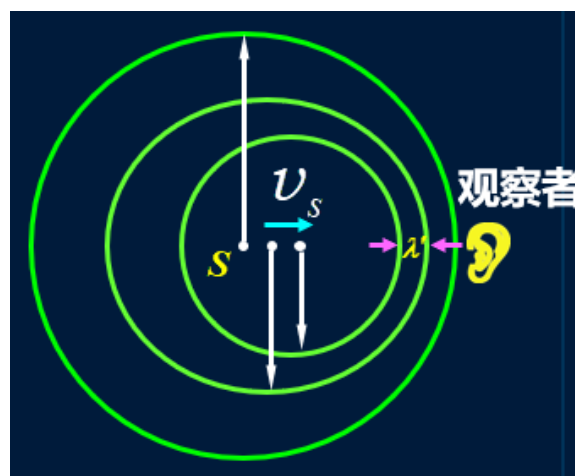
**靠近**  $v_o > 0$

**远离**  $v_o < 0$

观察者相对波源相向运动，频率增大；观察者相对波源远离运动，频率减小。

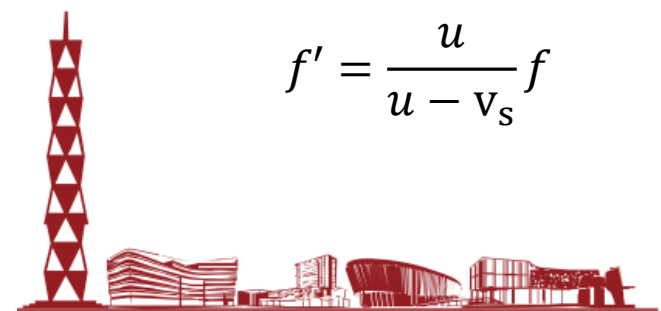
## 2. 观察者静止，波源运动

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



**靠近**  $v_s > 0$

**远离**  $v_s < 0$



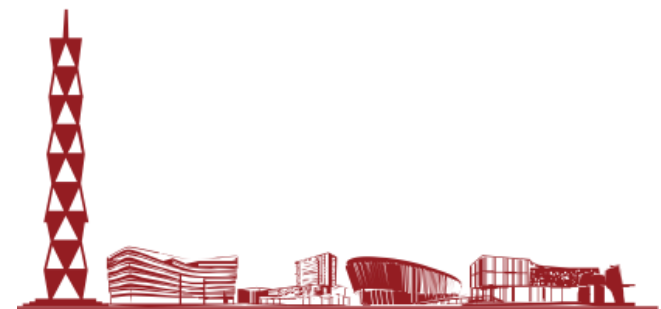




### 3. 波源和观察者同时运动

$$f' = \frac{u + v_o}{u - v_s} f$$

(符号正负的选择与上述相同)



1.  $t=0$ 时, 振源发出第一个波, 到达接收者的时间是 $t_1$

$$ut_1 + v_0 t_1 = d$$

$$t_1 = (d - v_0 t_1)/u$$

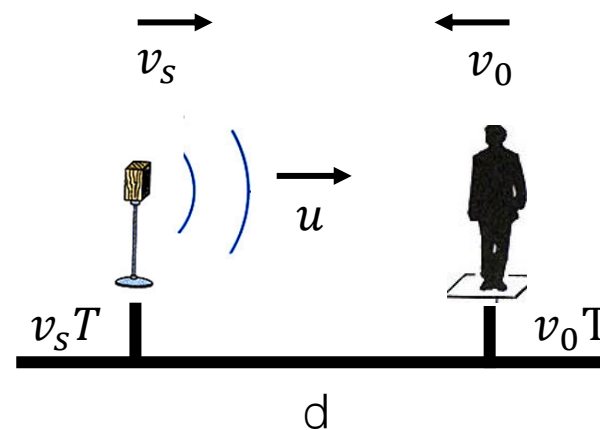
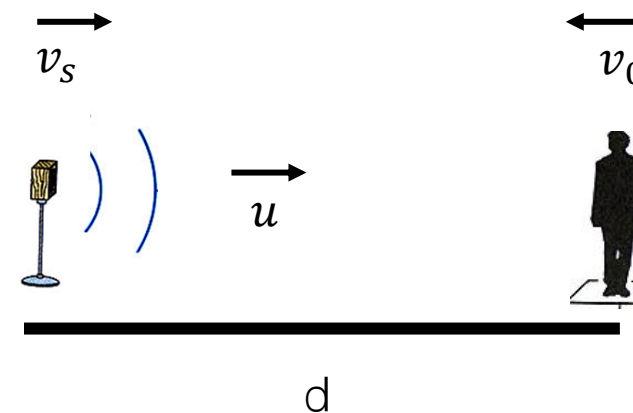
2.  $t=T$ 时, 振源发出第二个波, 到达接收者的时间是 $t_2$

$$u(t_2 - T) + v_0(t_2 - T) = d - v_s T - v_0 T$$

$$t_2 = T + (d - v_s T)/u - v_0 t_2/u$$

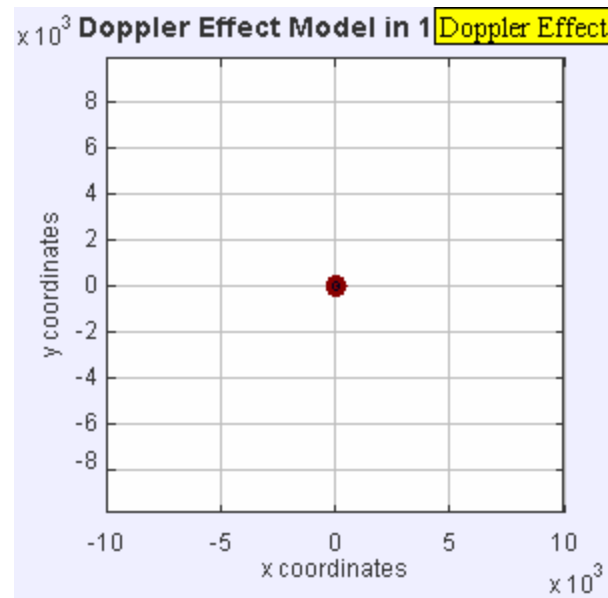
$$T' = \frac{u - v_s}{u + v_0} T$$

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

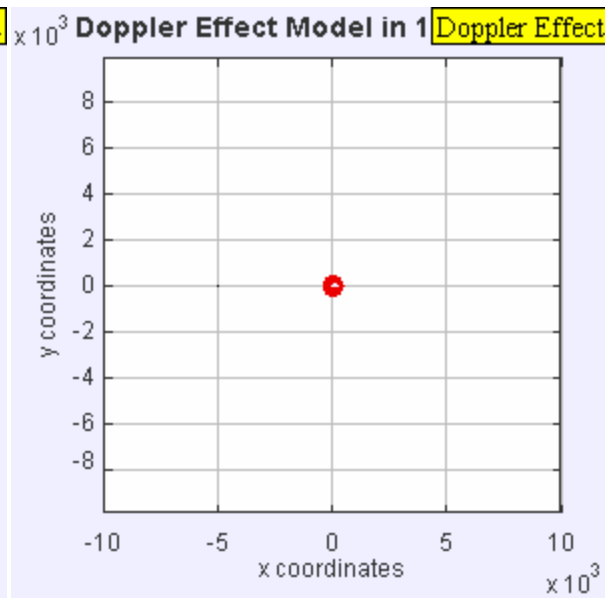




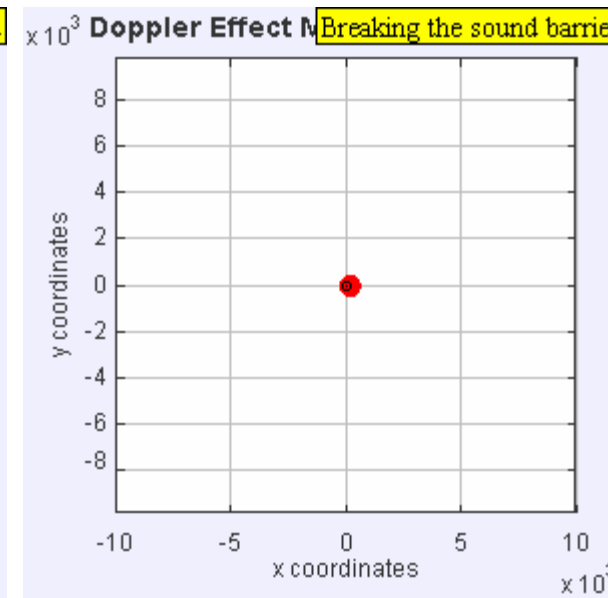
$$f' = \frac{u + v_0}{u - v_s} f$$



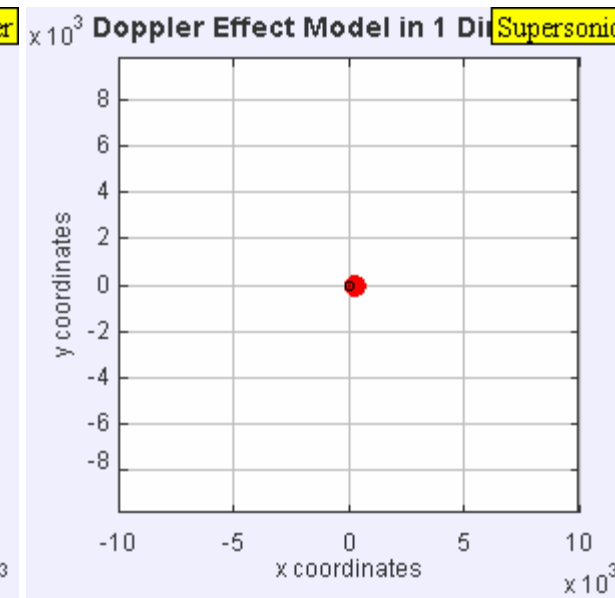
波源相对于介质静止



多普勒效应



“音障”



激波  
(Shock Wave)

波源的速度超过了  
介质中的波速，  
超音速飞机



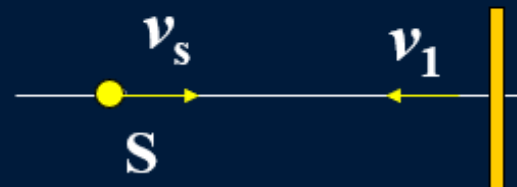


**例** 一固定的超声波波源发出频率为  $\nu_0=100\text{ kHz}$  的超声波. 当一汽车迎面驶来时, 在超声波所在处收到了从汽车反射回来的超声波其频率为  $\nu=110\text{ kHz}$ . 设声波的速度为  $u=330\text{ m/s}$ .  
**求** 汽车的行驶速度.



**例** 一频率为1 kHz的声源,以  $v_s=34\text{ m/s}$  的速率向右运动.在声源的右方有一反射面,以  $v_1=68\text{ m/s}$  的速率向左运动. 设声波的速度为  $u=340\text{ m/s}$ .

- 求**
- (1)声源所发出的声波在空气中的波长.
  - (2)每秒内到达反射面的波数;
  - (3)反射波在空气中的波长.





11. 两个观察者  $A$  和  $B$  携带频率均为  $1000\text{ Hz}$  的声源。如果  $A$  静止， $B$  以  $10\text{ m/s}$  的速率向  $A$  运动， $A$  和  $B$  听到的拍频是多少？设声速为  $340\text{ m/s}$ 。





10. 装于海底的超声波探测器发出一束频率为  $30000\text{Hz}$  的超声波, 被迎面驶来的潜水艇反射回来。反射波与原来的波合成后, 得到频率为  $241\text{Hz}$  的拍。求潜水艇的速率。设超声波在海水中的传播速度为  $1500\text{m/s}$ 。



12. 如本题图，劲度系数为 $k_1$ 和 $k_2$ 的两个弹簧与质量为  $m$  的物体组成一个振动系统。求系统振动的固有角频率。

