第七章 波 动

振动在空间的传播过程—波动。

机械振动在弹性介质中的传播—机械波。

电磁震荡在空间的传播—电磁波。

不同种类的波其产生和传播的机制不同,但有着波动的共性:有相似的波动方程,有反射、折射、干涉、衍射等波动性。

本章主要讨论机械波。

主要内容:

- (1) 平面简谐波方程(波函数);
- (2) 波的能量和能流密度;
- (3) 波的干涉和驻波;
- (4) 多普勒效应。



§7-1 机械波的产生和传播

1、产生机械波的必要条件:

- > 波源(振源):波动的能量来源。
- ▶ 弹性介质: 机械波只能在介质(气体、液体、 固体)中传播。介质内各质元间当有相对位移 时,能互相施以弹性恢复力,使各质元能在平 衡位置附近按波源的形式振动,并将波源的振 动形式(和能量)传播开去。

2、横波和纵波:

横波—介质中质元的振动方向垂直于波的传播方向。

如:绳波 横波只能在固体中传播。

纵波—介质中质元的振动方向平行于波的传播方向。

如:声波 纵波可在任何介质中传播。

水面波—水表面除受张(压)应力外,还受重力和表面张力的作用。水面波为横波和纵波的叠加。

> 波传播的是振动的状态和能量,而不是质量。

横波演示

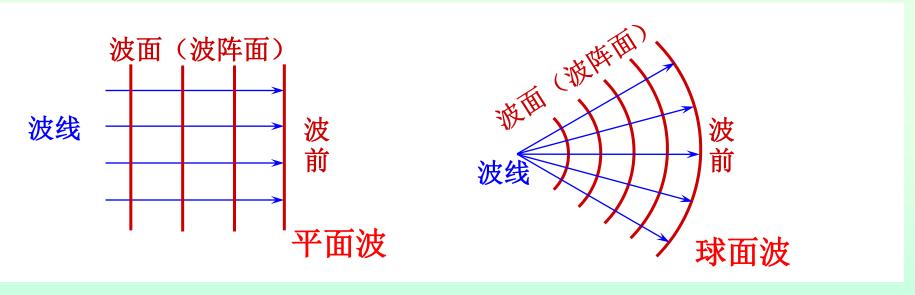


纵波演示



3、波线和波面:

波线—沿波的传播方向所画的射线。 波面—介质中振动相位相同的点所构成的面。 在各向同性的均匀介质中,波线恒与波面垂直。



球面波传到足够远时,在一小范围内可看作平面波。 (如:传到地球上的太阳光波)

4、波长、周期、频率、波速:

波长λ — 同一波线上相位差为2π的两质元间的距离。

周期T — 波传播一个波长的距离所需要的时间。

频率ν — 单位时间内传出的完整波形的个数。

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

波的周期、频率和波源的相同。

波速(相速) u — 单位时间内,某振动状态(相位) 传播的距离。

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

波速的大小决定于弹性介质的性质,与波源无关。

$$u_{\text{#}} = \sqrt{\frac{G}{\rho}}$$

G: 固体的切变弹性模量

固体中:

$$u_{\text{M}} = \sqrt{\frac{Y}{
ho}}$$

Y: 固体的杨氏弹性模量

张紧的软 绳中:

$$u_{\mathfrak{A}}=\sqrt{rac{T}{\mu}}$$

T: 张力; $\mu:$ 质量线密度

流体中:

$$u = \sqrt{\frac{B}{\rho}}$$

B: 流体的容变弹性模量

空气中的声波:

$$u_{\neq} = \sqrt{\frac{\gamma p}{\rho}} \approx 331 \, \text{m/s}$$

波的频率决定于波源,波速决定于介质。所以:

同一列波在不同介质中的波长不同。



§7-2 平面简谐波及其波动今程

最简单、最基本的波动形式称为简谐波。

简谐波:介质中各质元作余弦(或正弦)运动的波。

任意复杂的波总可以表示为若干简谐波的叠加。

波面为平面且向前传播的简谐波称为平面简谐行波。

本节讨论均匀无限大、无吸收(没有能量损失)介质中平面简谐波的表达式。

1、平面简谐波方程:

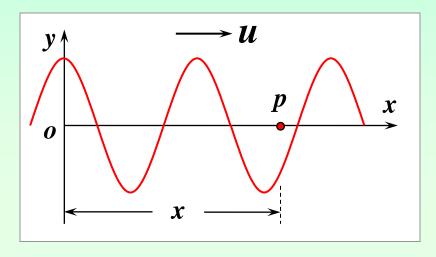
设平面简谐波以波速u沿波线x传播。

波线上0点的振动方程为:

$$y_o = A \cos \omega t$$

波从o点传到p点需要时间:

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



即p点质元t 时刻的振动状态(相位)为o点质元t- Δt 时刻的振动状态(相位)。

p点质元的振动方程:

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

称为(沿x正向传播的)平面简谐波方程或波函数。

若波沿x轴负方向传播,则波函数为:

$$y = A\cos\omega(t + \frac{x}{u})$$

若o点质元振动初相位 $\varphi\neq0$,则波函数为:

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

考虑到:
$$\omega = 2\pi v = \frac{2\pi}{T}$$
 和 $u = \lambda v = \frac{\lambda}{T}$ 波函数还可写成:

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

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

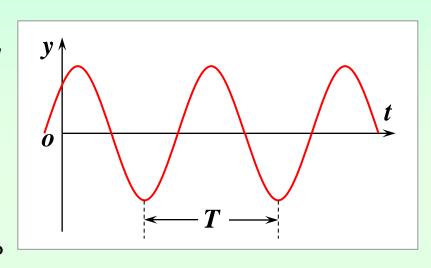
2、对波函数的讨论:

(1) 当x一定时,波函数为x点处质元的振动方程:

$$y = A\cos[2\pi vt + (\phi - \frac{2\pi}{\lambda}x)]$$

式中:
$$\varphi - \frac{2\pi}{\lambda}x$$

为x点处质元的振动初相位。



而: $-\frac{2\pi}{\lambda}x$ 为x点处振动落后于0点处振动的相位。

位移—时间图上相邻两个同相点的间隔即为周期T。

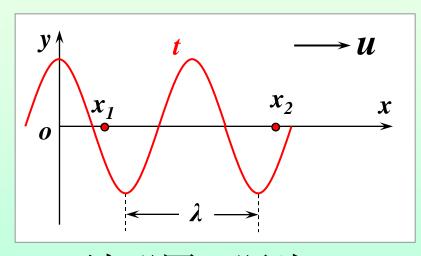
(2) 当t一定时,波函数为t时刻各质元的位移分布情况: 波形图上相邻同相位点的间隔为波长λ。

同一时刻t,同一波线上 x_1 、 x_2 两点处振动的相位差:

$$\Delta \varphi = \left[2\pi \left(vt - \frac{x_2}{\lambda}\right) + \varphi\right] - \left[2\pi \left(vt - \frac{x_1}{\lambda}\right) + \varphi\right]$$

$$=-2\pi\frac{x_2-x_1}{\lambda}=-\frac{2\pi}{\lambda}\Delta x$$

 $\Delta x = x_2 - x_1$ 称为波程差。

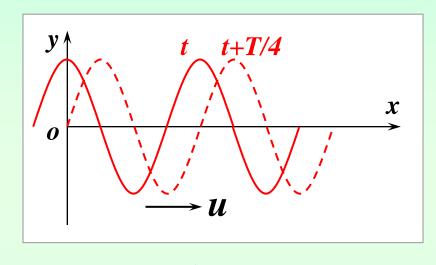


波形图 (照片)

(3) 当t、x都变化时,波函数表示波线上所有质元的位移随时间的变化情况。

实线: t 时刻波形。

虚线: $t + \frac{T}{4}$ 时刻波形。



(电影)

整个波形随时间向x正方向运动 \rightarrow 行波

例7-1: 声波: v = 3000Hz, u = 1560m/s, 沿一波线从A传播到 $B \circ \Delta x = AB = 0.13m$ 。求: (1) 波的周期和波长; (2)B点振动比 A点落后多少时间; (3) $A \circ B$ 两点的相位差; (4) $\Xi A = 0.1mm$, 则波线上各质元振动速度的最大值为多少?

例7-1: 声波: v = 3000Hz, u = 1560m/s, 沿一波线从A传播到 $B \circ \Delta x = AB = 0.13m$ 。求: (1) 波的周期和波长; (2)B点振动比 A点落后多少时间; (3) $A \circ B$ 两点的相位差; (4) $\Xi A = 0.1mm$, 则波线上各质元振动速度的最大值为多少?

(1)
$$T = \frac{1}{v} = 3.33 \times 10^{-4} \text{ s}, \quad \lambda = \frac{u}{v} = 0.52 m = 4 \Delta x$$

(2)
$$\Delta t_{A\to B} = \frac{\Delta x}{u} = \frac{T}{4} = 8.33 \times 10^{-5} \,\mathrm{s}$$

(3)
$$\Delta \varphi = -2\pi \frac{\Delta x}{\lambda} = -\frac{\pi}{2}$$

$$(4) v_m = A\omega = 18.8 m/s$$

波的传播速度与介质中质元的振动速度是两个不相同的概念。

例7-2: 沿x轴正向传播的平面简谐波: u=1.0m/s, x=0点处质元的振动方程为 $y_0=0.1\cos(\pi t+\varphi)$ (m), t=0 时,该质元振动速度 $v_0=0.1\pi(m/s)$ 。求: (1) 波动表达式; (2) t=1s 时,x 轴上各质元的位移分布; (3) x=0.5m 处质元的振动方程。

例7-2: 沿x轴正向传播的平面简谐波: u=1.0m/s, x=0点处质元的振动方程为 $y_0=0.1cos(\pi t+\varphi)$ (m), t=0 时,该质元振动速度 $v_0=0.1\pi(m/s)$ 。求: (1) 波动表达式; (2) t=1s 时,x 轴上各质元的位移分布; (3) x=0.5m 处质元的振动方程。

(1) x = 0 处质元振动的速度:

$$v = \frac{dy_0}{dt} = -0.1\pi \sin(\pi t + \varphi)$$

$$t=0$$
 时:
$$0.1\pi = -0.1\pi \sin \varphi \implies \varphi = -\frac{\pi}{2}$$

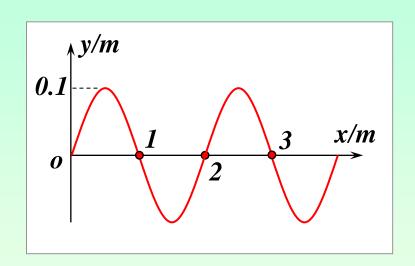
x = 0 处质元的振动方程:

$$y_0 = 0.1\cos\pi(t - \frac{1}{2})$$
 (m)

波函数:
$$y = 0.1\cos \pi (t - x - \frac{1}{2}) = 0.1\sin \pi (t - x)$$
 (m)

$$(2) t = 1s$$
 时:

$$y = 0.1 \sin \pi (1 - x)$$
$$= 0.1 \sin \pi x \quad (m)$$



(3) x = 0.5m 处质元的振动方程:

$$y|_{x=0.5m} = 0.1 \sin \pi (t - \frac{1}{2}) = -0.1 \cos \pi t \quad (m)$$

习题7-12: 一正弦横波沿一张紧的弦从左向右传播,A=10cm, $\lambda=200cm$, $u=100\ cm/s$ 。 t=0 时,弦左端经平衡位置向下运动。求: (1) 弦左端振动方程; (2) 波函数; (3) x=150cm处质元的振动方程; (4) 弦上质点的最大振动速度; (5) t=3.25s时,x=150cm 处质元的位移和速度。

习题7-12: 一正弦横波沿一张紧的弦从左向右传播,A=10cm, $\lambda=200cm$, $u=100\ cm/s$ 。 t=0 时,弦左端经平衡位置向下运动。求: (1) 弦左端振动方程; (2) 波函数; (3) x=150cm处质元的振动方程; (4) 弦上质点的最大振动速度; (5) t=3.25s时,x=150cm 处质元的位移和速度。

(1) 设弦左端的振动方程为:

$$y_0 = A\cos(2\pi v \ t + \varphi)$$

由题设条件:
$$v = \frac{u}{\lambda} = 0.5 Hz$$
, $\varphi = \frac{\pi}{2}$

所以:
$$y_0 = 0.1\cos(2\pi \cdot \frac{1}{2}t + \frac{1}{2}\pi) = -0.1\sin\pi t$$
 (m)

(2) 波函数:

$$y = A\cos[2\pi(vt - \frac{x}{\lambda}) + \varphi] = 0.1\cos[2\pi(\frac{t}{2} - \frac{x}{2}) + \frac{\pi}{2}]$$

= -0.1\sin\pi(t - x) \quad (m)

(3) x=150cm处质元的振动方程为:

$$y|_{x=1.5m} = -0.1 \sin \pi (t-1.5)$$
 (m)

(4) 弦上质点的最大振动速度:

$$v_{max} = A \omega = 2\pi vA = 0.1\pi = 0.314 \quad (m/s)$$

(5) t=3.25s, x = 150cm处质元的位移和速度为:

$$y|_{x=1.5m,t=3.25s} = -0.1 \sin 1.75\pi = 7.07 \times 10^{-2} m$$

$$v|_{x=1.5m,t=3.25s} = -0.1\pi\cos 1.75\pi = -0.22 \ m/s$$



§7-3 波的能量和能流密度

1、波的能量、能量密度:

设一列简谐纵波沿均匀细杆传播,波的表达式:

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

细杆上任取体积元 $\Delta V = S \Delta x$,其质量为 $\Delta m = \rho \Delta V$ 。

対能:
$$E_k = \frac{1}{2} (\Delta m) (\frac{\partial y}{\partial t})^2 = \frac{1}{2} \rho \Delta V \omega^2 A^2 \sin^2 \omega (t - \frac{x}{u})$$

對能:
$$E_p = \frac{1}{2}k(\Delta y)^2 = \frac{1}{2}Y\Delta V\left(\frac{\partial y}{\partial x}\right)^2 = \frac{1}{2}\rho\Delta V\omega^2 A^2 \sin^2\omega(t - \frac{x}{u})$$

机械能(不守恒):

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

波的能量密度:单位体积介质内的能量。

$$w = \frac{E}{\Delta V} = \rho \omega^2 A^2 \sin^2 \omega (t - \frac{x}{u})$$
 $(\frac{J}{m^3})$

波的平均能量密度:能量密度在一个周期内的平均值。

$$\overline{w} = \frac{1}{T} \int_0^T w dt = \frac{1}{2} \rho \omega^2 A^2$$

- $\triangleright E_k$ 、 E_p 随时间周期性变化且 $E_k=E_p$ 。它们同时达到最大值(过平衡位置时);同时为零(最大位移时),介质内任一体积元的机械能不守恒。
- ▶ E增大时,体积元从一侧吸收能量; E减小时,从 另一侧输出能量,从而实现能量的传递。

2、波的能流、能流密度:

能流:单位时间内通过某一面积的波的能量。

平均能流:
$$\Delta E = \overline{w}u\Delta S = \frac{1}{2}\rho\omega^2 A^2 \cdot u \cdot \Delta S$$

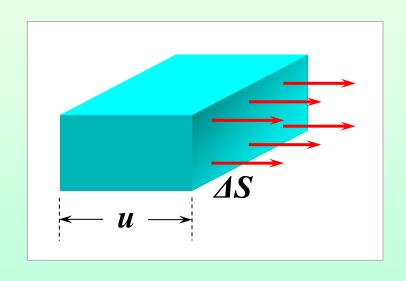
能流密度(波的强度):

通过垂直于波传播方向单位面积的平均能流。

$$I = \frac{\Delta E}{\Delta S} = \overline{w}u = \frac{1}{2}\rho\omega^2 A^2 \cdot u$$

或:
$$\vec{I} = \overline{w} \cdot \vec{u} = \frac{1}{2} \rho \omega^2 A^2 \vec{u}$$

单位:
$$\binom{W}{m^2}$$



3、声强和声强级:

声波的能流密度称为声强。

正常听觉反应的声强范围 (v = 1000 Hz):

最低(闻域): $10^{-12} (W/m^2)$ 最高(痛感域): $1 (W/m^2)$

响度:人耳对声音强弱的主观感觉。

响度大致正比于声强的对数。

声强级: 按对数标度的声强。

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

式中 I_0 为闻域的声强($I_0 = 10^{-12} \text{ W/m}^2$)。

- ▶ 声强增大 10 倍, 声强级增加 10 dB。
- ▶ 声强增大1倍,声强级增加3dB。

例7-4: 狗叫声功率约为1mW,设叫声向四周均匀传播,求5m远处的声强级;若两只狗在同一地方同时叫,则5m处的声强级为多少?



例7-4: 狗叫声功率约为1mW,设叫声向四周均匀传播,求5m远处的声强级;若两只狗在同一地方同时叫,则5m处的声强级为多少?

若不计空气对声波的吸收,则:

$$P = I \times 4\pi r^2$$

r = 5m 处声波的强度(平均能流密度):

$$I = \frac{P}{4\pi r^2} = 3.18 \times 10^{-6} \text{ W/m}^2$$

$$\therefore L = 10 \lg \frac{I}{I_0} = 65 \; dB$$

两只狗同时叫时:

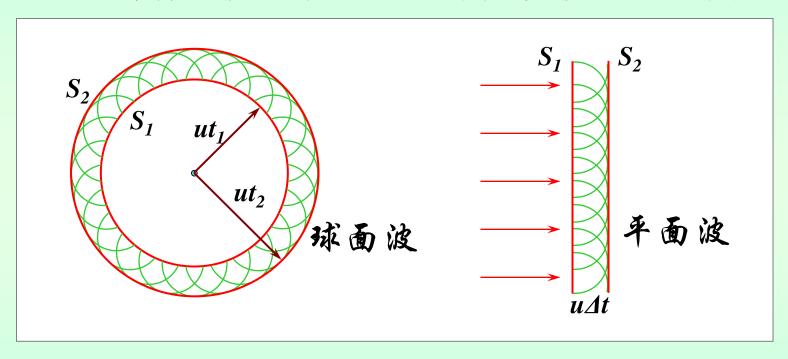
$$L' = 10 \lg \frac{2I}{I_0} = 68 dB$$



§7-4 惠更斯原理与波的传播

1、惠更斯原理:

波前上每一个点都可看作产生球面次波的波源,而后一时刻新的波前就是这些球面次波的包络面。



惠更斯原理可用于定性解释波的反射、折射和光在各向异性介质中的传播,但不能解释: (1)子波为何不会向后传; (2)波的强度分布问题。

2、波的衍射:

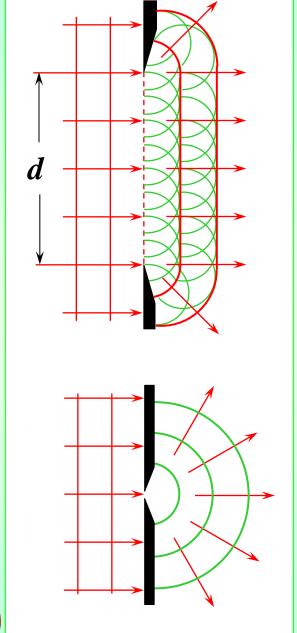
当平面波在传播过程中遇到障碍物时,波将改变传播方向—波的衍射。

- (1) 当d >>λ 时,衍射不明显,波仍 沿原方向传播;
- (2) 当 $d \sim \lambda$ 时,衍射较明显;
- (3) 当 $d << \lambda$ 时,衍射很明显。

声波波长: 16.5m~1.65cm

如:

无线电中波: 180~560m





§7-5 波的干涉、驻波

1、波的叠加原理:

(1) 波的独立传播原理:几列波在传播时,无论是否相遇,都将保持各自原有特性(频率、波长、振幅、振动方向)不变,互不影响。

(2) 波的叠加原理:几列波相遇处质元的位移为各列波单独存在时在该点引起位移的矢量和。

波的叠加原理



2、波的干涉:

任意两列波在空间的叠加情况是很复杂的,但当两列简谐波满足相干条件时,可在波场中得到稳定的干涉图样。

相干条件:

- (1) 两列波具有相同的频率;
- (2) 两列波具有相同的振动方向;
- (3) 两列波的相位相同或相位差保持恒定。

满足相干条件的两列波称为相干波,它们的波源称为相干波源。

定量分析:

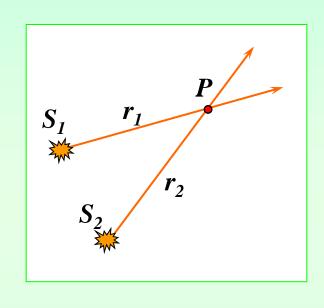
设产生简谐波的两波源 S_1 、 S_2 的振动方程为:

$$y_{10} = A_{10} \cos(\omega t + \varphi_1)$$
$$y_{20} = A_{20} \cos(\omega t + \varphi_2)$$

两列波在波场中P点引起的振动为:

$$y_{1} = A_{1} \cos(\omega t + \varphi_{1} - \frac{2\pi r_{1}}{\lambda})$$

$$y_{2} = A_{2} \cos(\omega t + \varphi_{2} - \frac{2\pi r_{2}}{\lambda})$$



这是两个同方向、同频率的简谐振动,相位差为:

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

波程差引起的相位差

波源相位

由简谐振动的合成规律: P点的振动仍为简谐振动。

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

其振幅和初相位为:

$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos \Delta \varphi}$$

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

两列相干波在空间叠加时,波场中各质元的振幅A保持不变,有些点处振动始终被加强(相长干涉)、有些点处始终被减弱(相消干涉),得到稳定的干涉图样,称为干涉现象。

讨论:

$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos \Delta \varphi}$$

(2) $\varphi_2 = \varphi_1$ 时:

当
$$\Delta \varphi = 2\pi \frac{r_1 - r_2}{\lambda} = \pm 2k\pi$$
 时:

即: $\delta = r_1 - r_2 = \pm k\lambda$ 时 \rightarrow 相长干涉

当 $\Delta \varphi = 2\pi \frac{r_1 - r_2}{\lambda} = \pm (2k+1)\pi$ 时:

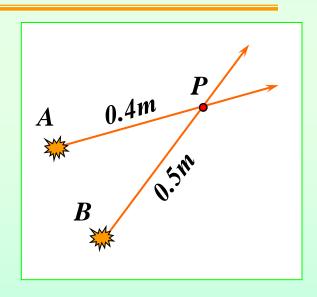
即: $\delta = r_1 - r_2 = \pm (2k+1)\lambda/2$ 时 \rightarrow 相消干涉

不满足相干条件的两列波不能产生干涉现象。

习题7-18: A、B为两平面简谐横波的波源,振动表达式分别为:

$$x_1 = 0.2 \times 10^{-2} \cos 2\pi t \quad (m)$$
$$x_2 = 0.2 \times 10^{-2} \cos(2\pi t + \pi) \quad (m)$$

两列波在P点相遇,u = 0.2 m/s,PA = 0.4 m,PB = 0.5 m。求:(1)两列波在P点处的相位差;(2)P点合振动的振幅;(3)若两列波振动方向相互垂直,则P点合振动的振幅多大?



习题7-18: A、B为两平面简谐横波的波源,振动表达式分别为:

$$x_1 = 0.2 \times 10^{-2} \cos 2\pi t \quad (m)$$
$$x_2 = 0.2 \times 10^{-2} \cos(2\pi t + \pi) \quad (m)$$

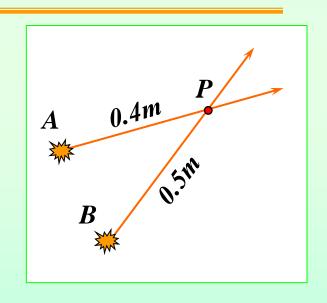
两列波在P点相遇,u = 0.2 m/s,PA = 0.4 m,PB = 0.5 m。求:(1)两列波在P点处的相位差;(2)P点合振动的振幅;(3)若两列波振动方向相互垂直,则P点合振动的振幅多大?

(1)
$$\Delta \varphi = \pi - 2\pi \frac{PB - PA}{\lambda} = 0$$

(2) 两列波在P点引起的振动相位相同。

$$\therefore A_p = A_1 + A_2 = 0.4 \times 10^{-2} m$$

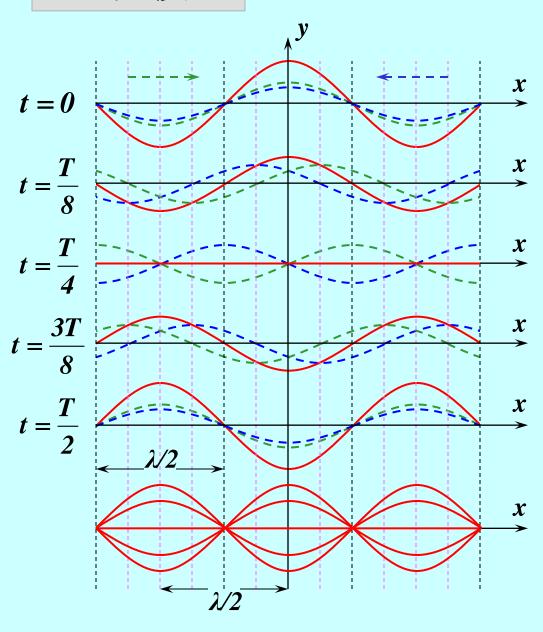
(3)
$$A_p = \sqrt{A_1^2 + A_2^2} = 0.283 \times 10^{-2} \text{ m}$$



波的干涉



3、驻波:



两列反向传播的相干波形成驻波。

- (1) 波节—振幅为零;
- (2) 波腹—振幅最大;
- (3) 波节、波腹位置不变:
- (4) 相邻波节(波腹) 相距λ/2;
- (5) 相邻波节间— 同相位;
- (6) 同一波节两侧— 反相位;

驻波方程:

两行波方程: $y_1 = A\cos 2\pi (vt - \frac{x}{\lambda})$, $y_2 = A\cos 2\pi (vt + \frac{x}{\lambda})$ 驻波方程:

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

(1) 驻波的振幅: $2A\cos\frac{2\pi x}{\lambda}$

波节处:
$$2\pi \frac{x}{\lambda} = \pm (2k+1)\frac{\pi}{2} \implies x = \pm (2k+1)\frac{\lambda}{4}$$

波腹处:
$$2\pi \frac{x}{\lambda} = \pm k\pi$$
 $\Rightarrow x = \pm k \frac{\lambda}{2}$

测得波节、波腹位置可求出波长。

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

- (2) 驻波的相位:
- 一同一时刻t,相邻波节间 $\cos \frac{2\pi x}{\lambda}$ 符号相同,所以:相邻波节间所有质元相位相同;
- 一同一时刻t,同一波节两侧 $\cos \frac{2\pi x}{\lambda}$ 符号相反,所以:同一波节两侧的质元相位相反。
- ▶ 形成驻波的两列行波能流密度等值、反向,所以: 驻波不传播能量,只是介质的一种特殊振动形式。

强波的形成



强波的特点



4、半波损失:

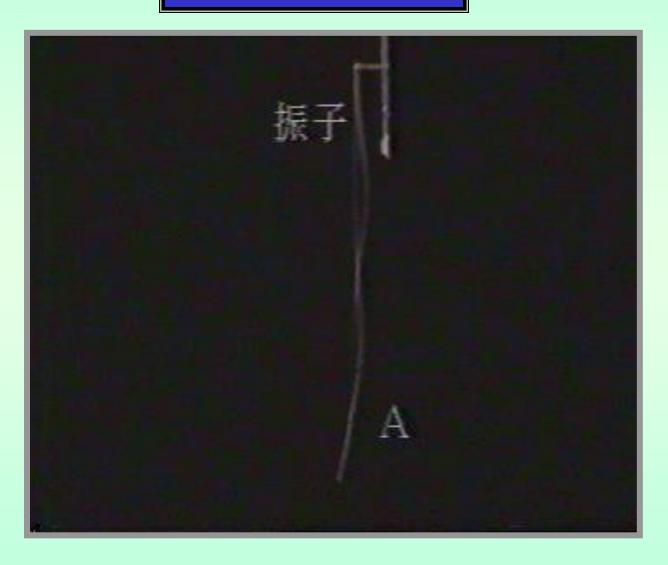
一列行波遇到两种介质的分界面时,会发生反射。入射波与反射波叠加可形成驻波。

定义:介质密度与波速的乘积ρυ称为波阻。

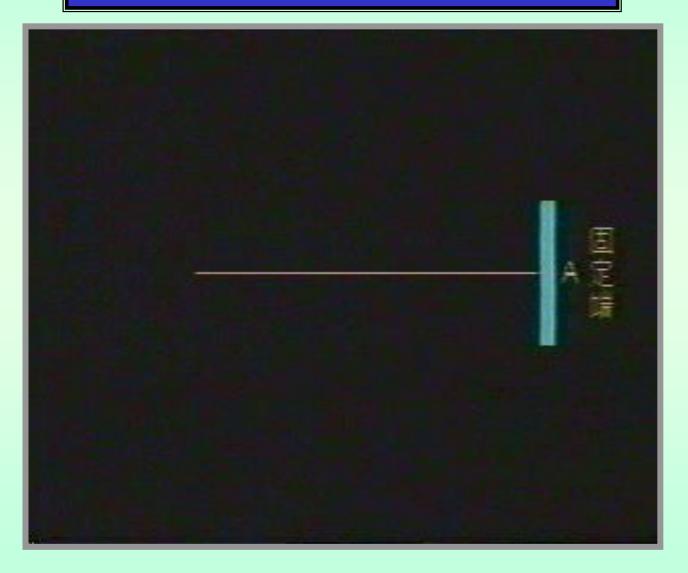
 ρu 大称为波密介质; ρu 小称为波疏介质。

- ▶波从波密介质射到波疏介质表面时,入射波与反射波 在反射点处相位相同,形成波腹。称为全波反射。
- ightharpoonup波成从波疏介质射到波密介质表面时,入射波与反射波在反射点处相位相反,形成波节。称为半波反射。在反射点处反射波相位突变 π 的现象称为半波损失。

全波反射



建波反射、建波损失



例7-5: 分析两端固定,长为L的弦可能产生的振动频率。

弦的两端固定,所以均为波节,故仅当弦长为半波长的整数倍时才能形成稳定的驻波。即:

$$L=n\frac{\lambda_n}{2} \qquad n=1,2,3,\cdots$$

波速: $u = \sqrt{\frac{T}{\mu}} = \lambda_n v_n$

所以:
$$v_n = \frac{u}{\lambda_n} = n \frac{u}{2L} = \frac{n}{2L} \sqrt{\frac{T}{\mu}}$$
 $n = 1, 2, 3, \cdots$

可见: 当弦的线密度和弦长一定时,调节张力可改变弦发出声音的频率。当n=1时, v_1 称为基频; n>1时, v_n 称为倍频。

用驻波测量频率





§7-6 罗普勒效应

波源与观察者相对静止时,观察者测得的频率与波源相同;但当波源和观察者相对介质运动时,观察者测得的频率与波源频率不同。这种现象称为多普勒效应。

设波源频率为v(与运动无关);波相对介质的传播速度为u(与运动无关);波源相对介质的速度为 v_{xx} ;观察者相对介质的速度为 v_{xx} 。

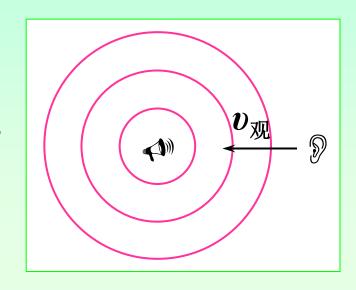
以波源和观察者沿两者连线方向运动为例讨论。

1、波源静止、观察者运动($v_{ii} = 0$ 、 $v_{ii} \neq 0$):

(1) 观察者向着波源运动:

波以 $u+v_{\infty}$ 通过观察者,波长不变。

$$v' = \frac{u + v_{\mathcal{M}}}{\lambda} = \frac{u + v_{\mathcal{M}}}{u} \cdot v \quad (> v)$$



(2) 观察者离开波源运动: $(v_{m} < u)$

波以 $u-v_{\infty}$ 通过观察者,波长不变。

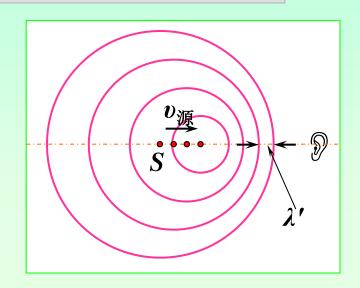
$$v' = \frac{u - v_{\mathcal{M}}}{\lambda} = \frac{u - v_{\mathcal{M}}}{u} \cdot v \quad (< v)$$

2、观察者静止、波源运动($v_{\text{M}} = 0$ 、 $v_{\text{M}} \neq 0$):

(1) 波源向着观察者运动: 波速不变,波长变短:

$$\lambda' = \lambda - v_{\text{M}}T = (u - v_{\text{M}})T$$

$$v' = \frac{u}{\lambda'} = \frac{u}{u - v_{ij}} \cdot \frac{1}{T} = \frac{u}{u - v_{ij}} \cdot v \quad (> v)$$



(2) 波源离开观察者运动: 波速不变,波长变长:

$$v' = \frac{u}{\lambda'} = \frac{u}{u + v_{ij}} \cdot \frac{1}{T} = \frac{u}{u + v_{ij}} \cdot v \quad (< v)$$

多普勒致应

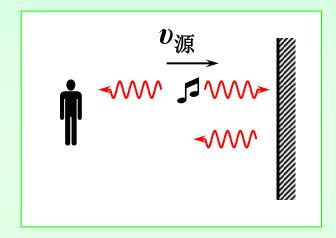


3、波源和观察者同时运动($v_{ii} \neq 0$ 、 $v_{ii} \neq 0$):

$$v' = \frac{u \pm v_{\underline{w}}}{u \mp v_{\underline{w}}} \cdot v$$

- ▶波源、观察者相互接近时,观测频率高于波源频率;相互远离时,观测频率低于波源频率。
- \triangleright 波源运动和观察者运动对观测频率的影响不同。即使当 $v_{xx}=v_{xx}$ 时,对频率的影响也不同。
- ▶ 当运动不沿两者的连线时,只需考虑速度沿两者 连线的分量即可。
- > 电磁波、光波也有多普勒效应。

习题7-25: 一音叉以 v_{ij} = 2.5 m/s 的速度接近墙壁,观察者在音叉后面听到的拍频 $\Delta v = 3Hz$ 。求音叉振动的频率。声速取u=340m/s。





习题7-25: 一音叉以 v_{ii} = 2.5 m/s 的速度接近墙壁,观察者在 音叉后面听到的拍频 $\Delta v = 3Hz$ 。求音叉振动的频率。声速取 u = 340 m/s.

设音叉频率为v,观察者直接听到的声波频率为:

$$v_1 = \frac{u}{u + v_{ij}} v$$

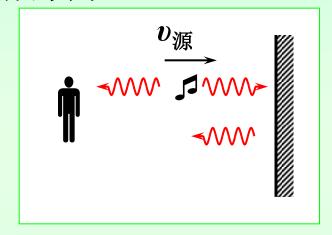
墙接受到的声波频率等于观察者听到的 反射声波频率:

$$v_2 = \frac{u}{u - v_{\text{MB}}} v$$

$$v_{2} = \frac{u}{u - v_{ij}} v$$

$$\therefore \Delta v = v_{2} - v_{1} = \left(\frac{1}{u - v_{ij}} - \frac{1}{u + v_{ij}}\right) uv = \frac{2v_{ij}uv}{u^{2} - v_{ij}^{2}}$$

$$\therefore \quad v = \frac{u^2 - v_{ij}^2}{2v_{ij}u} \Delta v = 204 \ Hz$$





作业

7-7

7-12

7-13

7-14

7-17

7-21

7-30

7-33