

## §7 机械波与电磁波

扰动或扰动在空间以一定速度传播过程称为波动, 简称波

### §7.1 波动的基本概念

#### §7.1.1 机械波的形成

形成机械波需要弹性介质与波源

抖动一次扰动称为脉冲, 脉冲的传播称为脉冲波

质元运动方向和扰动的传播方向垂直. 横波

在同一直线 纵波

脉冲波最简单的是简谐波

某质元的简谐振动依次引起其它质元的简谐振动, 简谐振动传播出去, 形成机械波

#### §7.1.2 波的几何描述

相同相位组成面称为波面

最前的波面称为波前

与波面垂直表明波的传播方向, 有向线段称为射线.

#### §7.1.3. 波函数与波形曲线

波速为  $u$  的波沿  $x$  轴正向传播. 只要知道一个质元的规律: 有

$$y_0(t_0) = f(t)$$

在  $x$  处:

$$y(t, x) = y_0\left(t - \frac{x}{u}, 0\right) = f\left(t - \frac{x}{u}\right)$$

$x$  轴负方向处:

$$y(t, x) = y_0\left(t + \frac{x}{u}, 0\right) = f\left(t + \frac{x}{u}\right)$$

波函数表示  $t$  时刻各质元相对于自己的平衡位置位移的. 波形曲线

#### §7.1.4 描述波动的特征物理量

取同相位点的  $\Delta x$  内时间间隔  $\Delta t$   $u = \frac{\Delta x}{\Delta t}$



在全振动周期  $T$  后, 有波长  $\lambda = vT \rightarrow$  波源振动周期.

$$\lambda = \frac{v}{f} = \frac{v}{\frac{1}{T}} = vT, \quad \omega = 2\pi f = \frac{2\pi}{T}$$

波的频率等于波源的振动频率. 波的周期和频率与介质无关

### §7.1.5 波的种类

机械波 电磁波

横波 纵波

平面波 球面波, 柱面波

简谐波, 复波

连续波, 脉冲波

行波 驻波

### §7.2 平面简谐波

#### §7.2.1 波动函数

原点  $O$  的函数.  $y_0(0, t) = A \cos(\omega t + \varphi_0)$   $x=0$  处质元在  $t$  时刻离开平衡位置的位置  
波传播到  $x$  处的所需  $\Delta t = \frac{x}{v}$ , 其将重复  $x=0$  处质元在  $t - \frac{x}{v}$  时的运动

$$y(x, t) = y_0(0, t - \frac{x}{v}) = A \cos[\omega(t - \frac{x}{v}) + \varphi_0], \quad y = A \cos[\omega(t - \frac{x}{v}) + \varphi_0]$$

关键在于传播方向. 因为它决定了谁先发生.

#### §7.2.2 特征物理量.

##### 1. 波速

$$\varphi(t, x) = [\omega(t - \frac{x}{v}) + \varphi_0] \quad \text{确定了质元振动状态}$$

$$\varphi(t, x) = \omega(t + \Delta t) - \omega(\frac{x + \Delta x}{v}) + \varphi_0$$

##### 2. 周期和频率

$$[\omega(t + T) - \omega(\frac{x}{v}) + \varphi_0] - [\omega(t - \frac{x}{v}) + \varphi_0] = 2\pi$$

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = T, \quad \lambda' = \frac{1}{f'} = \frac{1}{f} = \frac{v}{\omega} = \lambda$$



### §7.2.3 平面简谐波的其他表示形式

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

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

$$y = A \cos[\omega t - \frac{2\pi}{\lambda}x + \varphi_0], y = A \cos[\omega t + \frac{2\pi}{\lambda}x + \varphi_0]$$

### §7.2.4 平面简谐波的物理意义

在某给定的质元  $x = x_0$  处, 由沿  $x$  轴正方向传播的波函数

$$y(x=x_0) = A \cos[\omega t - \frac{2\pi}{\lambda}x_0 + \varphi_0] = y(t)$$

在某时间  $t = t_0$  时

$$y(t=t_0) = A \cos[\omega t_0 - \frac{2\pi}{\lambda}x + \varphi_0]$$

### §7.3 波动方程

$$\frac{\partial^2 y}{\partial x^2} = f''(t \pm \frac{x}{u}), \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = \frac{1}{u^2} f''(t \pm \frac{x}{u})$$

$$\Rightarrow \frac{\partial^2 y}{\partial x^2} - \frac{1}{u^2} \frac{\partial^2 y}{\partial t^2} = 0 \quad \text{称为波动方程}$$

随时间变化的物理量  $y(t, x)$  满足  $\nabla^2$  就以波的形式传播, 速度为  $u$

$$\text{三维空间: } \frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \xi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \xi}{\partial z^2} - \frac{1}{u^2} \frac{\partial^2 \xi}{\partial t^2} = 0$$

### §7.4 波的能量

#### §7.4.1 波动过程中能量在介质中的传播

在弦中传播时, 任取一面积为  $\Delta V$  的质元  $\Delta m = \rho \Delta V = \rho S \Delta x$ , 则时刻  $t$  速度为

$$v = \frac{\partial y}{\partial t} = -\omega A \sin \omega(t - \frac{x}{u})$$

动能为:

$$E_k = \frac{1}{2} \Delta m v^2 = \frac{1}{2} \rho S \omega^2 A^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u}) \Delta V = \frac{1}{2} \rho S \omega^2 A^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u}) \Delta x$$

$$\text{张力为: } F = GS \frac{\partial y}{\partial x} = k \Delta y, \quad k = \frac{GS}{\Delta x}$$



具有弹性势能:

$$E_p = \frac{1}{2} k (\Delta y)^2 = \frac{1}{2} \frac{G S}{\Delta x} (\Delta y)^2 = \frac{1}{2} \frac{G}{\Delta x} S \Delta x \Delta y^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u}) = \frac{1}{2} \rho S \omega^2 A^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u})$$

$$\text{则 } E_k = E_p = \frac{1}{2} \rho S \Delta x \omega^2 A^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u})$$

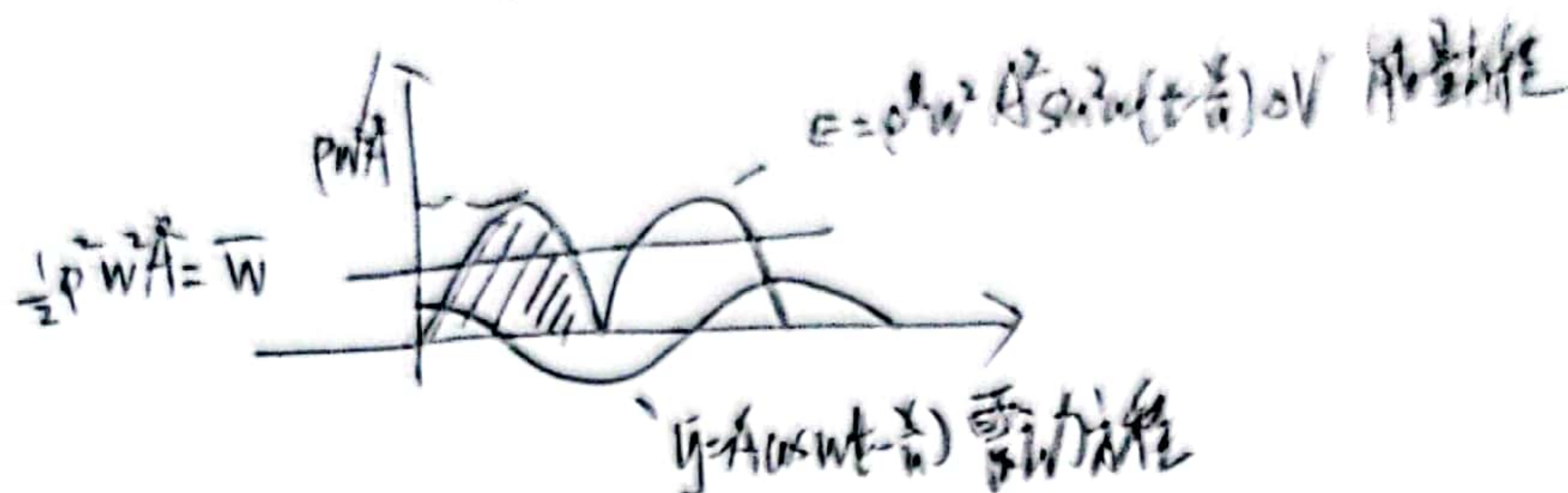
$$w = \frac{E}{\Delta V} = \frac{E}{S \Delta x}$$

单位体积内所带的能量称为波的能量密度  $w$  表示

$$w = \frac{E}{\Delta V} = \rho \omega^2 A^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u}) = \frac{1}{2} \rho \omega^2 A^2 [1 - \cos 2\omega(t - \frac{x}{u})]$$

一个周期内能量平均密度可

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



## §7.4.2 能流密度

通过某一面积的能量就是时间单位内通过该面的平均能量

$$S = \frac{dw}{dt} \frac{dw}{\cos \theta} = u w = u \rho \omega^2 A^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u})$$

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

可以用  $A^2$  表示波强

而因  $\frac{I}{r^2}$  始终相等

$$\therefore \text{对于柱面波: } \frac{I}{r_1} = \frac{I}{r_2}, \frac{A_1}{A_2} = \sqrt{\frac{r_2}{r_1}} \text{ 为}$$

球面波是发散波. 波强与到源距离成反比

## §7.5 惠更斯原理

### §7.5.1 惠更斯原理

确定半径可以画出下一时刻的图.  $r = u \Delta t$

### §7.5.2 波的衍射



波在遇到障碍物时传播方向发生改变

### §7.5.3 波的反射与折射

#### 1. 反射定律

入射角等于反射角

#### 2. 折射定律

与法线夹角有  $\frac{\sin i}{\sin r} = \frac{v_1}{v_2} = \frac{n_2}{n_1}$  波速之比。入射角与折射角的位置之比是常数

### §7.6 驻波

行波是能够传播的，而驻波是一种特殊的干涉现象

#### §7.6.1 驻波的形成

$$y_1(t, x) = A \cos(\omega t - 2\pi \frac{x}{\lambda})$$

$$y_2(t, x) = A \cos(\omega t + 2\pi \frac{x}{\lambda})$$

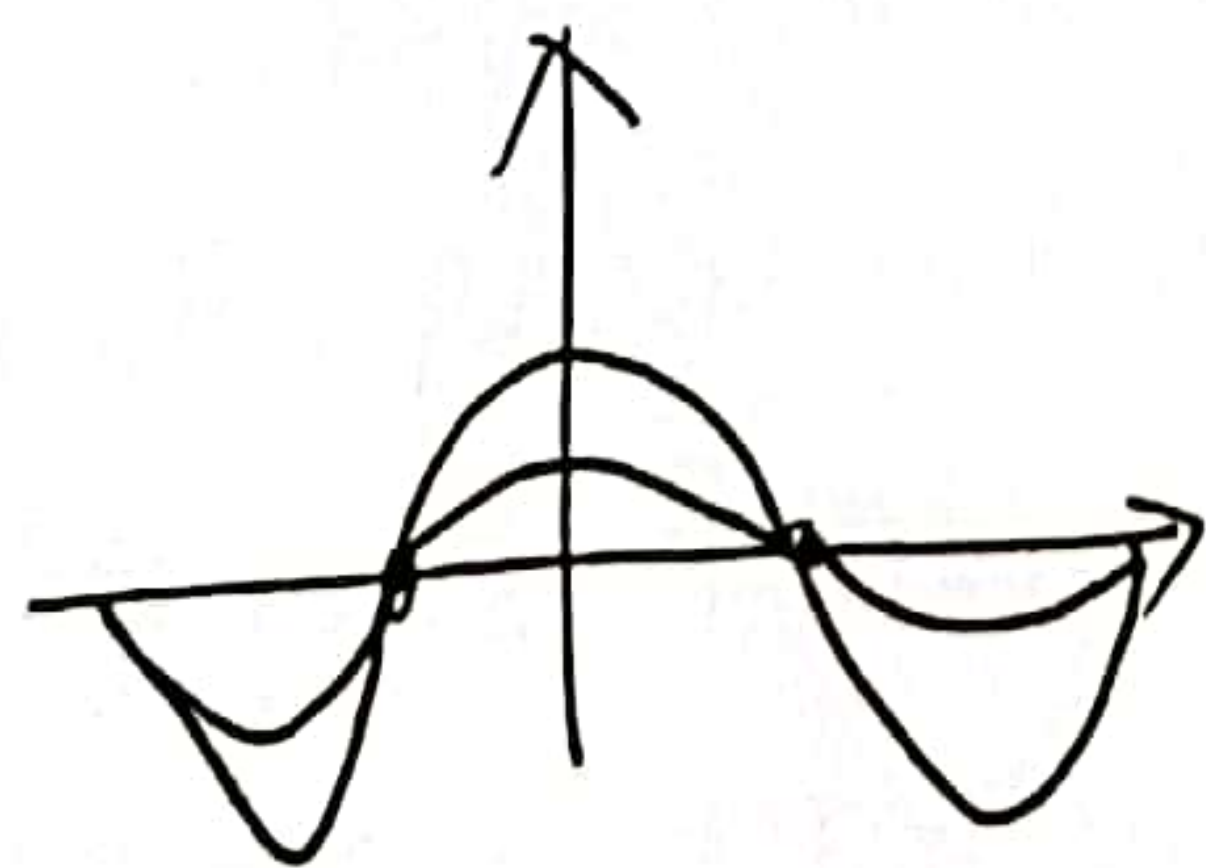
$$\text{叠加波为 } y(t, x) = y_1(t, x) + y_2(t, x) = 2A \cos(2\pi \frac{x}{\lambda}) \cos(\omega t) \quad (\text{驻波})$$

$$t=0 \text{ 时刻 } y(x) = y_1(x) + y_2(x) = 2A \cos(2\pi \frac{x}{\lambda})$$

各质元都相对于自己的平衡位置

$$y(0) = 2A, y(\pm \frac{\lambda}{8}) = \sqrt{2}A, y(\pm \frac{\lambda}{4}) = 0, y(\pm \frac{3\lambda}{8}) = -\sqrt{2}A, y(\pm \frac{\lambda}{2}) = -2A$$

#### §7.6.2 驻波的特征



#### 1. 各段振动

$x = \pm \frac{\lambda}{4}, \pm \frac{3\lambda}{4}$  处的质元永远不动，满足  $|\cos(2\pi \frac{x}{\lambda})| = 0$   $x = (k + \frac{1}{2}) \frac{\lambda}{2}$

$x = 0, \pm \frac{\lambda}{2}, \pm \lambda$  处波腹振幅最大，满足  $|\cos(2\pi \frac{x}{\lambda})| = 1$   $x = k \frac{\lambda}{2}$



波动相位.

在  $(-\frac{\lambda}{4}, \frac{\lambda}{4})$  段.

$$y(t, x) = 12A \cos(\pi x / \lambda) \cos \omega t.$$

因为驻波是由同频率等振幅沿相反方向传播的相干波叠加的结果.  
在空间  $x$  处的相位差恒定

$$\Delta \varphi = \varphi_2 - \varphi_1 = (\omega t + 2\pi \frac{x}{\lambda}) - (\omega t - 2\pi \frac{x}{\lambda}) = \frac{4\pi x}{\lambda}$$

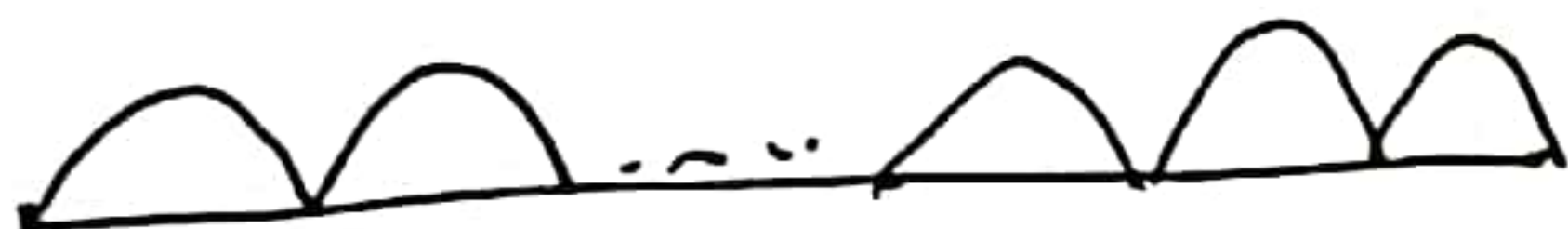
### 3. 半波损失

驻波常由行波反射形成

反射波函数:  $y_2(t, x) = A \cos(\omega t + 2\pi \frac{x}{\lambda} - 4\pi \frac{x_0}{\lambda} + \varphi_0 + \pi)$

但是否发生半波损失.  $p_1 u_1 > p_2 u_2$ ,  $p_1 u_1 \rightarrow p_2 u_2$  无;  $p_2 u_2 \rightarrow p_1 u_1$  有

### 4. 弦上驻波



当取弦长为  $\lambda = \frac{2L}{n}$  的波是驻波

### §7.7 声波

#### §7.7.1 声强和声强级

声波的平均能流密度称为声强. 即  $I = \frac{1}{2} \rho u \omega^2 A^2$

取空气密度  $\rho = 1.293 \text{ kg/m}^3$  声速  $u = 332 \text{ m/s}$ .  $I_0 = 10^{-12} \text{ W/m}^2$

定义声强为  $I$  的声波的声强级为  $L = \lg_{10} \frac{I}{I_0} (\text{B}) = 10 \lg_{10} \frac{I}{I_0} (\text{dB})$

人身所能忍受的声强为  $1 \text{ W/m}^2$  声强级为  $120 \text{ dB}$ .

#### §7.7.2 声压

有波时与无波时之差为声压

$$p = -k \frac{\Delta V}{V} = -k \frac{\partial \xi}{\partial x}$$



如将其应用于有传播的流体

$$\xi(t, x) = A \cos w(t - \frac{x}{u})$$

纵波波速即声波的波速为  $u = \sqrt{\frac{E}{\rho}}$  因为存:

$$\text{声压: } p = -\rho u^2 \frac{\partial \xi}{\partial x} = -\rho u w A \sin w(t - \frac{x}{u})$$

声压幅值为  $p_{\max} = \rho u w A$

$$\text{声强: } I = \frac{1}{2} \rho u w A^2 = \frac{1}{2} \frac{p_{\max}^2}{\rho u}$$

§7.7.3 超声波和次声波

超声波, 频率高, 可获得声强高达  $10^7 \text{ W/m}^2$  的超声波, 且穿透能力强.

次声波频率低, 衰减极小, 有远距离传播的突出优点.

§7.4

§7.8 多普勒效应

有相对运动时发生. 靠近时, 接收到的频率增大 (蓝移)  
远离时, 频率减小 (红移)

§7.8.1 频率、波长和波速.

如果定义: 波长为  $\lambda$ , 波速为  $u_s$ , 波长  $\lambda_s$ , 接收到的波速为  $u_R$ , 波长为  $\lambda_R$ .

$$v = \frac{u}{\lambda}, \quad v_s = \frac{u_s}{\lambda_s}, \quad v_R = \frac{u_R}{\lambda_R}$$

有三种观察方式: 看这三者是否存在相对运动. 得到  $v, v_s, v_R$  是否相等.

§7.8.2 波源与观测者, 沿同一直线运动

1. 波源静止而观测者向波源运动, 波长不变

$$\text{观测到: } u_R = u + v_R = u + u_R$$

$$v_R = \frac{u_R}{\lambda_R} = \frac{u + u_R}{\lambda_s} = \frac{u + u_R}{u_s} v_s$$

2. 波源静止而观测者背离波源运动 (远离).

$$\text{观测到: } u_R = u - v_R = u_s - u_R$$

$$v_R = \frac{u_R}{\lambda_R} = \frac{u - u_R}{\lambda_s} = \frac{u - u_R}{u_s} v_s, \quad v_R = \frac{u - u_R}{u} v_s$$



3. 观测者静止而波源向观测者运动

由于波速固定有观测到的波长  $\lambda_R = uT - v_s T = \frac{u - v_s}{\gamma_s}$

$$\gamma_R = \frac{u_R}{\lambda_R} = \frac{u}{u - v_s} \gamma_s$$

4. 观测者静止而波源向观测者背向运动

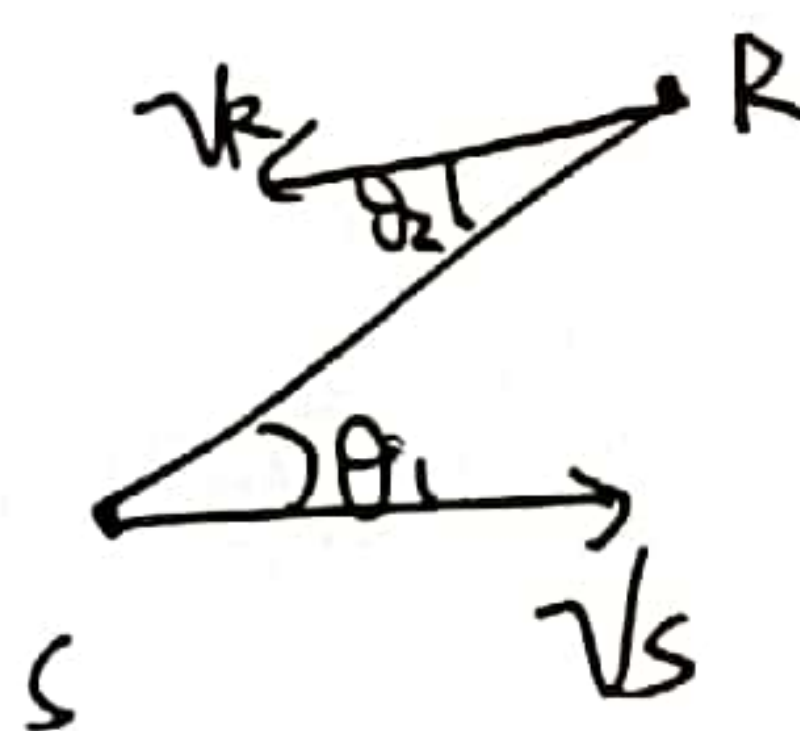
$$\text{观测到 } \lambda_R = uT + \overline{v_s T} = uT + v_s T = \frac{u + v_s}{\gamma_s}$$

$$\gamma_R = \frac{u_R}{\lambda_R} = \frac{u}{u + v_s} \gamma_s$$

综上:  $\gamma_R = \frac{u \pm v_R}{u \pm v_s} \gamma_s$  其中  $\gamma_s$  表示波源振动频率  $\gamma_R$  表示观测者接收到的

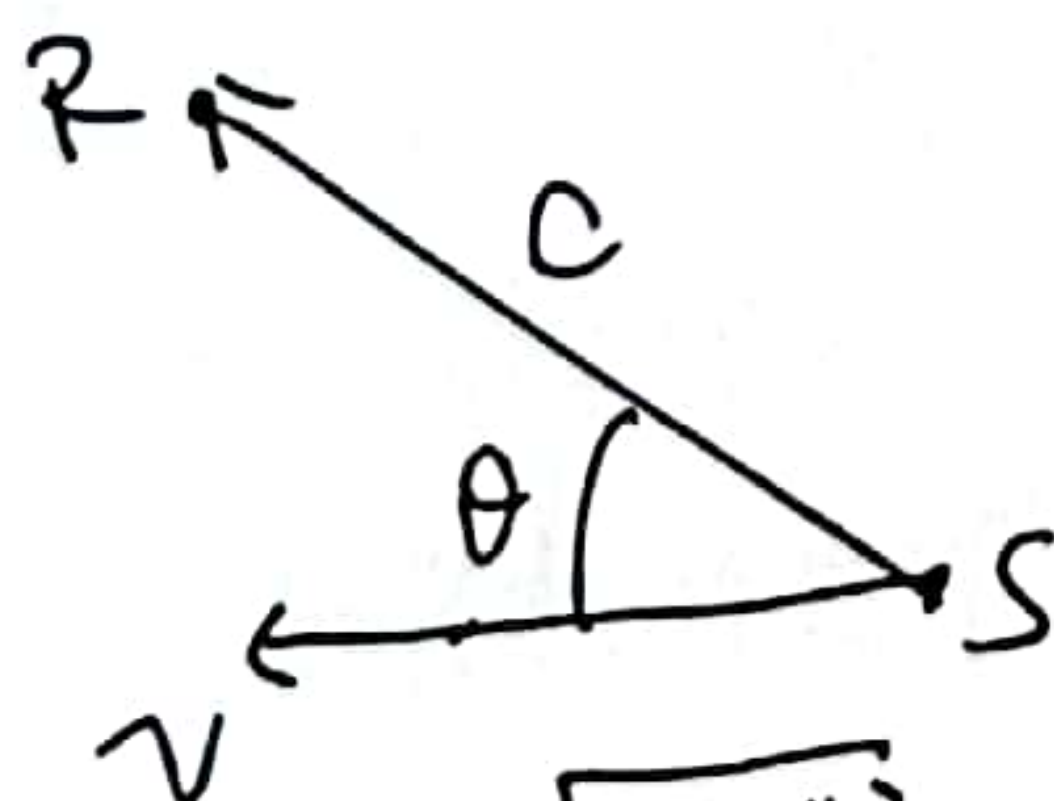
波的频率.  $u$  表示波在介质中的速度:  $v_R$  表示观测者在介质中的速度. 当观测者朝波源时取正号:  $v_s$  表示波源相对于介质的速度. 当波源朝向观测者时取负号.

例 8.3 波源与观测者不沿同一直线  
取其连线.



速度与 SR 的夹角  $\theta_1, \theta_2$  有:  $\gamma_R = \frac{u + v_R \cos \theta_2}{u - v_s \cos \theta_1} \gamma_s$

例 8.4 电磁波的多普勒效应



$$\text{观测到: } \gamma' = \frac{\sqrt{1 - (v/c)^2}}{1 - (v/c) \cos \theta} \gamma$$



## §7.9 电磁波

### §7.9.1 电 LC 电路的振荡

电容的电容为  $C$  电感为  $L$  最大电量为  $q_0$  最大电流为  $i_0$   
设  $t$  时刻,  $A$  板和  $B$  板的电势分别为  $U_A$  和  $U_B$

$$-L \frac{di}{dt} = U_A - U_B = \frac{q}{C}, \quad i = \frac{dq}{dt}, \quad \frac{d^2q}{dt^2} + \omega^2 q = 0, \quad \omega = \sqrt{\frac{1}{LC}}$$

$$q = q_0 \cos(\omega t + \varphi), \quad i = -i_0 \sin(\omega t + \varphi) = i_0 \cos(\omega t + \varphi + \frac{\pi}{2})$$

### §7.9.2 电磁波的产生

等量异号的电荷开始做简谐振荡

### §7.9.3 电磁波的波动方程

电磁场基本理论中的麦克斯韦方程组简化为:

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = 0, \quad \nabla \cdot \mathbf{H} = 0, \quad \nabla \times \mathbf{E} = -\mu \frac{\partial \mathbf{H}}{\partial t}, \quad \nabla \times \mathbf{H} = \epsilon \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}$$

有电磁波的传播速度为  $v_0 = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}} = 2.99863383 \times 10^8 \text{ m/s}$

### §7.9.4 平面电磁波的性质

(1) 电磁波是电场  $\mathbf{E}$  和磁场在空间的传播, 是其两种波动。

(2) 电场  $\mathbf{E}$  和  $\mathbf{H}$  两种波动相位完全相同。

(3)  $\mathbf{E}$ 、 $\mathbf{H}$  的方向始终垂直, 在传播过程中  $\mathbf{E}$ 、 $\mathbf{H}$  振动方向不变, 各自在各自的振动面内振动, 且两两垂直。

(4) 电磁波是横波, 电场方向、磁场方向互相垂直, 传播方向、电场方向和磁场方向形成右手螺旋关系。

(5)  $\mathbf{E}$  和  $\mathbf{H}$  的大小关系:  $\sqrt{\epsilon} E = \sqrt{\mu} H$ ,  $\sqrt{\epsilon} E_0 = \sqrt{\mu} H_0$ 。

(6) 电磁波在不同介质中传播速度不同, 在真空中传播速度  $c$  与在介质中的速度  $v = \frac{c}{n}$  的比值, 称为介质的折射率

$$\begin{aligned} \text{方程: } \begin{cases} \mathbf{E} = E_0 \cos(\frac{2\pi}{T}t - \frac{2\pi}{\lambda}x + \varphi_0) = e_y E_0 \cos(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda}x + \varphi_0) \\ \mathbf{H} = H_0 \cos(\frac{2\pi}{T}t - \frac{2\pi}{\lambda}x + \varphi_0) = e_z H_0 \cos(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda}x + \varphi_0) \end{cases} \end{aligned}$$



## §7.9.5 电磁波的能量

$$w = w_e + w_m = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 + \frac{1}{2} B^2 / \mu_0$$

在均匀各向同性介质中,  $w_e = w_m$ . 因此电磁场的能量密度为

$$w = 2w_e = 2w_m = \frac{\epsilon_0}{2} E^2 + \frac{\mu_0}{2} H^2 = \epsilon_0 E^2 = \mu_0 B^2 = \frac{1}{\mu_0} B^2$$

对于能流密度定义成  $S = uw = \frac{1}{2\epsilon_0\mu_0} (\epsilon_0 E^2 + \mu_0 H^2) = EH$ ,  $S = EH$

在波动光学中光是电磁波. 光强表示为

$$I = \frac{1}{T} \int_0^T S dt = \frac{1}{T} \int_0^T E_0 H_0 \cos^2(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda} x + \phi_0) dt = \frac{1}{2} E_0 H_0$$

$$I = \frac{1}{2} E_0 H_0 = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0}} H_0^2 = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}} E_0^2 \propto E_0^2$$

## §7.9.6 电磁波谱

1. 无线电波  $10 \sim 10^9 \text{ Hz}$
2. 微波  $10^9 \sim 3 \times 10^{11} \text{ Hz}$  对于水和食物可吸收.
3. 红外线  $760 \text{ nm} \sim 0.75 \text{ mm}$  (频率  $3 \times 10^{14} \sim 4 \times 10^{14} \text{ Hz}$ )
4. 可见光  $390 \text{ nm} \sim 760 \text{ nm}$  (频率  $3.84 \times 10^{14} \sim 7.69 \times 10^{14} \text{ Hz}$ )
5. 紫外线  $10 \sim 400 \text{ nm}$  (频率  $8 \times 10^{14} \sim 3 \times 10^{16} \text{ Hz}$ )
6. X射线  $0.1 \text{ nm} \sim 10 \text{ nm}$  (频率  $10^{16} \sim 10^{19} \text{ Hz}$ )
7. 伽马射线  $0.01 \text{ nm} \sim 10^{-5} \text{ nm}$  (频率  $10^{18} \sim 10^{22} \text{ Hz}$ )