

## 光的干涉

$$\Delta\varphi = \frac{2\pi}{\lambda} \delta$$

$$\Delta\varphi = \begin{cases} 2k\pi & \text{明} \\ (2k+1)\pi & \text{消} \end{cases}$$

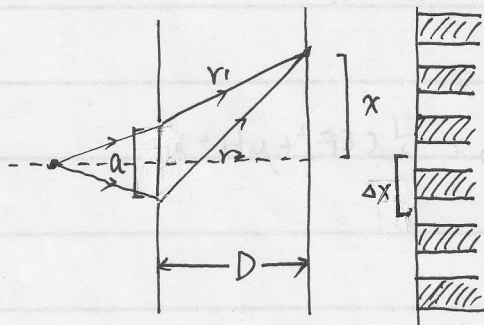
$$\delta = \begin{cases} k\lambda & \text{明} \\ (2k+1)\frac{\lambda}{2} & \text{消} \end{cases}$$

## 杨氏双缝

$$\delta = \frac{a}{D} x$$

$$x = \begin{cases} k \frac{D}{a} \lambda & \text{明} \\ (2k+1) \frac{D\lambda}{2a} & \text{暗} \end{cases}$$

$$\Delta x = \frac{D}{a} \lambda$$



## 薄膜干涉

反射光干涉  $\delta = 2n_2e + \frac{\lambda}{2}$

增透:  $\delta$  为暗 增反:  $\delta$  为明.

透射光干涉  $\delta = 2n_2e$

劈尖干涉  $\delta = 2ne + \frac{\lambda}{2}$

$$\Delta e = \frac{\lambda}{2n}$$

$$\text{明纹间距} = \frac{\lambda}{2n \cdot \theta} \quad \theta \approx \frac{d}{L}$$

## 光的衍射

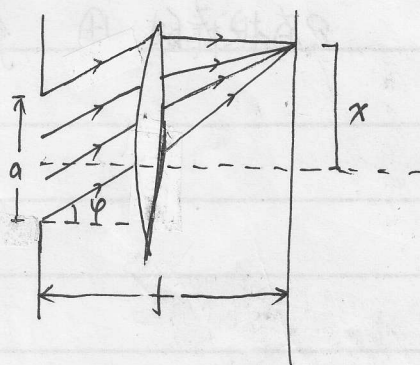
### 夫琅禾费单缝衍射

$$\delta = a \sin \varphi$$

$$\delta = \begin{cases} 0 & \text{中央明纹} \\ 2k \cdot \frac{\lambda}{2} & \text{暗} \\ (2k+1) \cdot \frac{\lambda}{2} & \text{明} \end{cases}$$

$$\sin \varphi = \frac{x}{f}$$

$k=12$  即为12级



$$x = k \cdot f \cdot \frac{\lambda}{a}$$

中央明纹宽度  $l_0 = 2f \cdot \frac{\lambda}{a}$

其它明纹宽度  $l = f \cdot \frac{\lambda}{a}$

### 夫琅禾费衍射

明纹:  $d \sin \theta = \pm k\lambda$  且  $k \neq \frac{d}{a} k'$   $a$  是缝宽

光线斜入射时:  $d(\sin \theta \pm \sin i) = \pm k\lambda$

# 电磁波

$$\vec{E}_x = E_{x\max} \cos \omega(t - \frac{z}{u})$$

$$u^2 = \frac{1}{\epsilon\mu}$$

$$H_y = H_{y\max} \cos \omega(t - \frac{z}{u})$$

$$\sqrt{\epsilon} E = \sqrt{\mu} H \quad \text{即} \quad E = u B \quad (E = c B)$$

$$u = \frac{c}{n}$$

## 电磁波能量密度

$$W = W_e + W_m = \frac{1}{2} (\epsilon E^2 + \mu H^2)$$

## 能流密度

$$S = W u$$

## 能流密度矢量

$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$$

## 平均能流密度 / 平均辐射强度

$$I = \frac{1}{2} E_0 H_0$$

有形状的 用  $\frac{d\Phi}{dt}$

只有根棒的 用  $\oint \epsilon = \int$

## 简谐振动

$$\omega^2 = \frac{k}{m}$$

$$x = A \cos(\omega t + \varphi) \quad \left\{ \begin{array}{l} v = \frac{dx}{dt} \\ a = \frac{dv}{dt} \end{array} \right.$$

$$\text{相位差 } \Delta\varphi \leq \pi$$

$$E_{\text{总}} = \frac{1}{2} k A^2$$

## 同方向同频率振动合成

$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2\cos(\varphi_2 - \varphi_1)}$$

$$\tan\varphi = \frac{A_1\sin\varphi_1 + A_2\sin\varphi_2}{A_1\cos\varphi_1 + A_2\cos\varphi_2}$$

$$\Delta\varphi = \begin{cases} 2k\pi & \text{合最大} \\ (2k+1)\pi & \text{合最小} \end{cases}$$

## 机械波

$$\lambda = uT$$

$\lambda$ : 波长

$u$ : 波速

$$u = \lambda f$$

波速大小取决于介质性质

波的频率只取决于波源, 与介质无关

故同频率的波在不同介质传播时, 其波长不同

## 波函数

沿x轴正向  $y = A \cos[\omega(t - \frac{x}{u}) + \varphi]$

波的能量密度  $w = \rho A^2 \omega^2 \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u})$

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

S面能流:  $P = \rho A^2 \omega^2 u S \sin^2 \omega(t - \frac{x}{u}) = w u S$

平均能流  $\bar{P} = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2 u S = \bar{w} u S$

能流密度/波强  $I = \frac{1}{2} \rho A^2 \omega^2 u = \bar{w} u$

波的干涉  $y_1 = A_1 \cos(\omega t - \frac{2\pi r_1}{\lambda} + \varphi_1)$

$$y_2 = A_2 \cos(\omega t - \frac{2\pi r_2}{\lambda} + \varphi_2)$$

$$\varphi_1' = \varphi_1 - \frac{2\pi r_1}{\lambda} \quad \varphi_2' = \varphi_2 - \frac{2\pi r_2}{\lambda} \text{ 代振动合成式}$$

驻波  $y = y_1 + y_2$

波节:  $x = \pm(2k+1)\frac{\lambda}{4}$

波腹:  $x = \pm k\frac{\lambda}{2} = \pm 2k \cdot \frac{\lambda}{4}$

相邻波节间距  $\Delta x = \frac{\lambda}{2}$

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

半波损失: 相位突变 $\pi$

弦线上的驻波:  $L = \frac{n\lambda}{2} \quad v = n \frac{u}{2L}$

$L$  弦长  
 $v$  波频率

$n=1$  时对应频率称为基频

# 静电场

两点电荷间  $F = \frac{q_1 q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2}$

$$k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0}$$

场强:

点电荷产生:  $E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$

n个点电荷产生:  $E = \sum_{i=1}^n \vec{E}_i$

带电体产生: 取电荷元  $dq$

$dq$  产生场强:  $d\vec{E} = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2}$

总:  $E = \int dE$

电通量:  $\Phi = ES \cos\theta$

高斯定理:  $\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum q_i$

静电场的环路定理:  $\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$

电势: 定义  $U_a = \frac{W_a}{q_0} = \int_a^\infty \vec{E} \cdot d\vec{l}$

点电荷电势分布  $U_r = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$

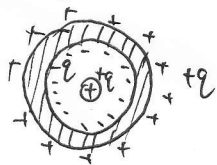
当各电荷元对点产生电势都相等, 可  $U_a = \int \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r}$

静电平衡:

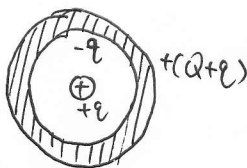
① 导体内部  $E=0$ , 表面  $E$  方向与导体表面垂直.

② 导体内部、表面电势相等但不为 0

③ 纯壳



原壳带电  $Q$



电容:

$$C = \frac{Q}{U_{AB}}$$

$Q$  是一个板带电

电容器能量:

$$W_e = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2} C U_{AB}^2 = \frac{1}{2} U_{AB} Q$$

电场的能量:

$$W_e = \frac{1}{2} \epsilon E^2 V$$

$V = Sd$  平板电容器系统电场空间占据的体积

电场能量密度:

$$w_e = \frac{1}{2} \epsilon E^2$$

$$W_e = \int w_e dV$$

① 待求点在高斯面上

② 高斯面或高斯面的部分面上电场大小相同

① 走哪条路从  $a$  做功 "到  $\infty$  很重要 (积  $E$ )

② 电场分布可能不连续, 分区间, 此时需分区间积分

恒定磁场

$$I = \frac{q}{t}$$

$$I = \frac{Q}{T}$$

$$B = \frac{F}{qv}$$

$$\mu_0 = \frac{4\pi}{c}$$

毕奥萨伐尔定律

电流元  $I d\vec{l}$  在某点产生的磁感应强度

$$dB = \frac{\mu_0}{4\pi} \cdot \frac{I d\vec{l} \sin\theta}{r^2}$$

故任意形状载流导线所激发的磁场:  $\theta$ :  $I d\vec{l}$  与  $\vec{r}$  的夹角

$$B = \int_L dB$$

磁通量

通过面元  $dS$  的磁通量

$$d\Phi = B \cos\theta dS$$

通过某一曲面的磁通量

$$\Phi = \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S}$$

高斯定理.

$$\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

穿过磁场中任意封闭曲面的磁通量为0  
磁场对运动电荷的作用

$$F = Bqv \sin\theta$$

磁场对载流导线的作用

电流元  $I d\vec{l}$  受力:

$$d\vec{F} = I d\vec{l} \times \vec{B}$$

整条导线受力:

$$\vec{F} = \int_L I d\vec{l} \times \vec{B}$$

磁场对载流线圈的作用

$$\text{磁力矩 } \vec{M} = BIS \sin\theta$$

$\theta \rightarrow$  线圈与  $\vec{B}$  的夹角.   
 (注:  $\vec{n}$  为线圈的垂向量)

$$\text{磁矩 } \vec{\mu} = NIS \vec{n}$$

$\vec{n} \rightarrow$  线圈的垂向量.

$$\vec{M} = \vec{\mu} \times \vec{B}$$

安培环路定律

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum_{i=1}^n I_i$$

① 根据电流分布分析磁场对称性, 找出各点  $B$  相等.

② 过需求  $B$  的点, 选取闭合积分路径  $\rightarrow$  路径和电流产生的  $B$  同平面且方向相同

## 电磁场理论基础

电磁感应：闭合回路中磁通量变化，回路中会有电流产生。

$$\mathcal{E} = -N \cdot \frac{d\Phi}{dt}$$

电动势：

$$\mathcal{E} = \int_{-}^{+} \vec{E}_k \cdot d\vec{l}$$

动生电动势：

$$\mathcal{E} = \int_A^B v B dl \quad \text{可能每个 } dl \text{ 的 } B \text{ 不一样 (有统一公式)}$$

感生电动势：变化的磁场在其周围激发一种具有闭合电场线的电场（涡旋电场）

$$\mathcal{E} = \int_L \vec{E}_k \cdot d\vec{l} = - \frac{d\Phi}{dt} = - \int_S \frac{d\vec{B} \cdot d\vec{S}}{dt} \quad \leftarrow \text{当每个面元的 } B \text{ 不同时}$$

如果变化率一定，一般是  $B$  的分布不均，即算至时得积分  
改  $\frac{dB}{dt}$  时用这个

磁场能量  $W_m = \frac{B^2}{2\mu} V$

当单位体积  $B$  不同时

$$w_m = \frac{B^2}{2\mu} = \frac{1}{2} BH$$

$$W_m = \int_V w_m dV$$

电流密度  $\vec{J} = \frac{dI}{dS}$  方向：该点电流方向。

$$I = \int_S \vec{J} \cdot d\vec{S}$$

$$R = \frac{l}{\sigma S} \quad \sigma \text{ 电导率}$$

$$\vec{J} = \sigma \vec{E}$$

位移电流密度： $\vec{J}_d = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

位移电流： $I_d = \frac{\partial \int_S \vec{D} \cdot d\vec{S}}{\partial t}$

麦克斯韦方程组  $\vec{D} = \epsilon \vec{E} \quad \vec{B} = \mu \vec{H}$

电场高斯介：

$$\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum q$$

磁场的环路：

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum I + I_d$$

电场环路：

$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \iint_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

磁场的环路：

$$\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

$$(\text{原 } \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q}{\epsilon_0})$$

$$(\text{原 } \oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \sum I \mu)$$

$\vec{E}$ ：涡旋电场（即变化磁场激发的电场）  
(原：无磁场的情况下， $\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$ )