

1. [C]  $\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q}$

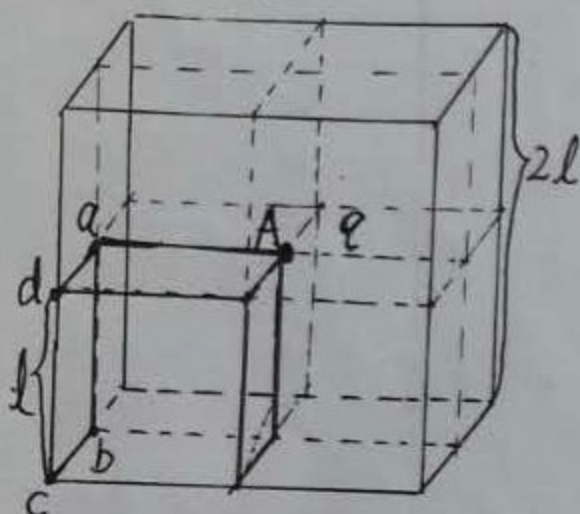
A错: 正电荷受力  $\vec{F}$  与  $\vec{E}$  同向  
负.....反向

B错: 球面上  $\vec{E}$  的大小相同, 但方向不同

$\vec{E}_E = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r$   $\vec{e}_r$  在各点解

2. [C]

abcd面为边长为  $2l$  的立方体的六个面中的一个面面积的本



$q$  对  $2l$  立方体六个面的总的电通量为

$\Phi_{\text{总}} = \frac{\sum q_{\text{int}}}{\epsilon_0} = q/\epsilon_0$

故对一个面 ( $4l^2$ ) 的电通量为  $\frac{1}{6}\Phi_{\text{总}}$

而 abcd面是 ( $4l^2$ ) 大面的电通量的  $\frac{1}{4}$

即  $\Phi_{abcd} = \frac{1}{4}(\frac{1}{6}\Phi_{\text{总}}) = \frac{q}{24\epsilon_0}$

3. [D]

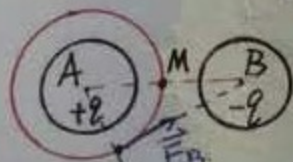
高斯定理  $\Phi_e = \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$

A错: S面内包含的电荷  $\sum q_{\text{int}} = +q$

$\therefore \Phi_e = q/\epsilon_0 \neq 0$

B错: S面上场强由  $+q$  及  $-q$  的场

C错 强叠加而成

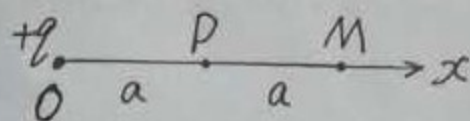


M点  $+q$  及  $-q$

在 P点场强的方向

而 P点方向不再相同

4. [D]



由电势定义  $U_P = \int_P^{P_0} \vec{E} \cdot d\vec{l}$  电势零点

可知现在 M点的电势应从 M点开始积分至电势零点 P点

$U_M = \int_M^P \vec{E} \cdot d\vec{l}$  取  $d\vec{l}$  由直线

$= \int_M^P (\frac{q}{4\pi\epsilon_0 x^2} \vec{i}) \cdot d\vec{l}_{MP}$  M至P点上微元

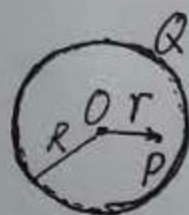
$= \int_M^P \frac{q}{4\pi\epsilon_0 x^2} dl(-1)$   $\overleftarrow{d\vec{l}_{MP}} = |d\vec{l}|(-\vec{i})$

$= \int_a^{2a} \frac{-q}{4\pi\epsilon_0 x^2} dx$  且  $|d\vec{l}| = |d\vec{x}|$

$= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{x} \Big|_a^{2a} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} (\frac{1}{2a} - \frac{1}{a})$

$= \frac{-q}{8\pi\epsilon_0 a}$

5 [B]



由高斯定理  $\oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_{\text{int}}}{\epsilon_0}$

作以 O 为圆心, 半径为  $r$  的球面为高斯面, 该面为

即  $r < R$ :  $q_{\text{int}} = 0$

$\therefore \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = E \cdot 4\pi r^2 = 0$

$\therefore E = 0$

而  $r > R$  时  $q_{\text{int}} = Q$

$\therefore E \cdot 4\pi r^2 = \frac{Q}{\epsilon_0}$

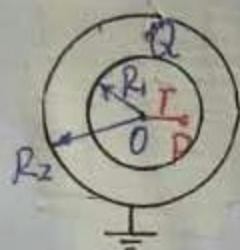
$\therefore E = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$

依据电势的定义, 取  $\infty$  处为电势零点

$U_P = \int_P^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_r^R \vec{E}_1 \cdot d\vec{l} + \int_R^{\infty} \vec{E}_2 \cdot d\vec{l}$   
 $= \int_r^R 0 dr + \int_R^{\infty} \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R}$



6. [B]



由高斯定理, 同理5题

$$r < R_1 \quad E_1 = 0 \quad (P \text{ 点})$$

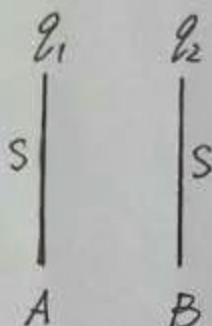
$$R_1 < r < R_2 \quad E_2 = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

故 C、D 错.

由电势定义,  $U_p = \int_p^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{l}$ . 现外壳接地, 必有  $R_2$  球壳为零电势. 沿径向积分

$$\begin{aligned} \therefore U_p &= \int_{R_1}^{R_2} \vec{E}_2 \cdot d\vec{r} \quad \text{则积分区间为 } r \text{ 至 } R_2 \\ &= \int_{R_1}^{R_2} \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left( -\frac{1}{r} \right) \Big|_{R_1}^{R_2} \\ &= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) \end{aligned}$$

8 [C]



$$A \text{ 板电荷面密度 } \sigma_A = \frac{q_1}{S}$$

$$B \dots \dots \sigma_B = \frac{q_2}{S}$$

由无限大带电平板两侧电场大小

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

而  $q_1$  与  $q_2$  在两板间的电场方向相反

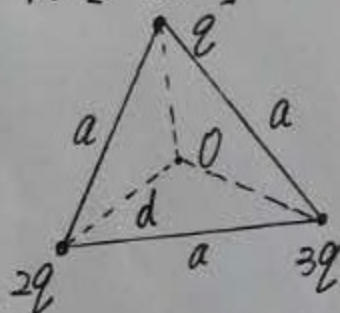
故总电场(板间) 取电场方向为正

$$\begin{aligned} E &= \frac{q_1/S}{2\epsilon_0} - \frac{q_2/S}{2\epsilon_0} \\ &= \frac{q_1 - q_2}{2\epsilon_0 S} \end{aligned}$$

即板间电势差, ( $\vec{E}$  为匀强场)

$$U = \int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{l} = E \cdot d = \frac{q_1 - q_2}{2\epsilon_0 S} d$$

7. [C]



3个电荷到O点

$$\text{距离为 } d = \frac{\sqrt{3}}{3}a$$

由电势叠加, 可知

O点电势为3个电势叠加

$$\begin{aligned} U_0 &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 d} + \frac{2q}{4\pi\epsilon_0 d} + \frac{3q}{4\pi\epsilon_0 d} \\ &= \frac{6q}{4\pi\epsilon_0 d} = \frac{3\sqrt{3}q}{2\pi\epsilon_0 a} \end{aligned}$$

而外力功从无穷远处到O点<sup>主要</sup>克服3个电荷对Q的电场力功

$$W_{\text{外}} = -W_e = -\int_{\infty}^0 (Q\vec{E}) \cdot d\vec{l}$$

$$= \int_0^{\infty} Q\vec{E} \cdot d\vec{l} = Q \int_0^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

而O点电势恰为  $U_0 = \int_0^{\infty} \vec{E} \cdot d\vec{l}$ 

$$\therefore W_{\text{外}} = Q \cdot \frac{3\sqrt{3}q}{2\pi\epsilon_0 a}$$

9 [C]

电场力对Q作正功使其加速.

$$\therefore E_k = W_e = \int_R^{2R} (Q\vec{E}) \cdot d\vec{l}$$

由高斯定理, 仿6题可知, 两球面间场强  $E = \frac{Q+q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$  方向沿径向向外

$$\begin{aligned} \therefore E_k &= \int_R^{2R} Q \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr \cos 0^\circ \\ &= \frac{Qq}{4\pi\epsilon_0} \int_R^{2R} \frac{1}{r^2} dr = \frac{Qq}{4\pi\epsilon_0} \left( -\frac{1}{r} \right) \Big|_R^{2R} \\ &= \frac{Qq}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{R} - \frac{1}{2R} \right) = \frac{Qq}{8\pi\epsilon_0 R} \end{aligned}$$

10 [D]

由静电感应平衡条件知, 对导体球壳其内部无电荷分布, 电荷仅能分布于球壳内外表面.

应用高斯定理, 在导体球壳内作一闭合曲面, 该曲面围在导体内, 而



场强为0. 故  $\Phi_E = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \oint_S 0 \cdot d\vec{S} = 0$



$$\therefore \Sigma q_{int} = 0 = Q - Q$$

$\therefore R_1$  球面应感应出  $-Q$

电荷

而由电荷守恒, 可知球壳总电荷保持

$Q$  不变. 故  $R_2$  球面电荷应为  $2Q$

由高斯定理. 仿6题

$$(1) r < R_1, \Sigma q_{int} = Q$$

$$E_1 = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

$$(2) R_1 < r < R_2, \Sigma q_{int} = Q - Q = 0$$

$E_2 = 0$  (导体内各点  $E$  为0)

$$(3) r > R_2$$

$$\Sigma q_{int} = Q - Q + 2Q = 2Q$$

$$E_3 = \frac{2Q}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

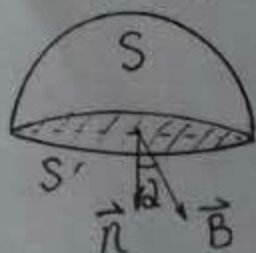
$\therefore$  对球壳内一点  $P$  电势

$$\begin{aligned} U_P &= \int_r^\infty \vec{E} \cdot d\vec{l} \\ &= \int_r^{R_2} E_2 dr + \int_{R_2}^\infty E_3 dr \\ &= 0 + \int_{R_2}^\infty \frac{2Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr \\ &= \frac{2Q}{4\pi\epsilon_0 R_2} = \frac{Q}{2\pi\epsilon_0 R_2} \end{aligned}$$

本题亦可用电势叠加

$$\frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r} + \frac{-Q}{4\pi\epsilon_0 r} + \frac{2Q}{4\pi\epsilon_0 R_2} = \frac{Q}{2\pi\epsilon_0 R_2}$$

11 [D]



以半球面  $S$  底边缘  
为边界. 补一圆面  $S'$

则  $S+S'$  为一闭合  
曲面

由磁场的环路定理  $\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$

可知对闭合曲面  $S+S'$  有

$$\oint_{S+S'} \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S} + \int_{S'} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

$$\therefore \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = - \int_{S'} \vec{B} \cdot d\vec{S} \quad (\vec{B} \text{ 为匀强场})$$

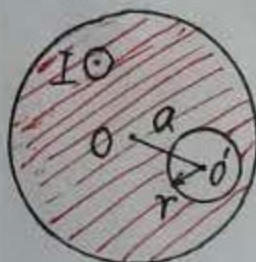
$$= - \vec{B} \cdot \int_{S'} d\vec{S}$$

$$= - \vec{B} \cdot \vec{S}' = -B S' \cos \alpha$$

$$= -\pi r^2 B \cos \alpha$$

12 [ ]

设导体通电流  $I$ , 为  $I$ . 在阴影区域流  
过.



将  $\pi r^2$  截面填充上  $\odot$  方向  
电流  $I_2$ . 其电流面密度与  
 $I$  的电流面密度相同均为

$$j = \frac{I}{\pi(R^2 - r^2)}$$

$$\text{故 } I_2 = j \cdot \pi r^2$$

$\therefore$  此时  $\pi R^2$  截面流过的  
电流为

$$I_1 = I + I_2$$

$I_1$  在  $O'$  点的  $\vec{B}$  可由安培环路定理  
求得.  $\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \Sigma I_{int}$

取以  $O$  为圆心, 半径为  $a$  的圆弧为  $L$ .  
则其上各点  $\vec{B}$  与  $d\vec{l}$  同向.  $\vec{B}$  的大小相等.

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \oint_L B dl \cos 0^\circ = B \cdot 2\pi a$$

$$\text{而 } \Sigma I_{int} = j \cdot \pi a^2$$

$$\therefore B_1 = \frac{\mu_0 j \pi a^2}{2\pi a} = \frac{\mu_0 I a^2}{2\pi a(R^2 - r^2)}$$

若在  $O'$  所在  $\pi r^2$  区域流过沿  $\odot$  方向电流,  
电流强度亦为  $I_2$ . 则由安培环路定理

(or 磁场叠加原理) 知  $\odot I_2$  在  
 $O$  点场强  $B_2 = 0$

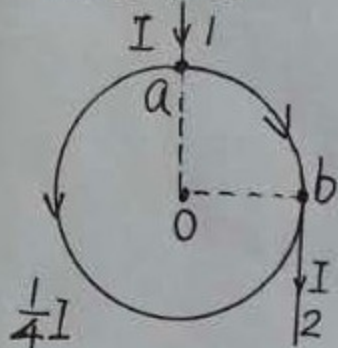


故题目中的载流导体在O'处的B应是

$\vec{B}_1$ 与 $\vec{B}_2$ 的叠加。故

$$\vec{B} = \vec{B}_1 + \vec{B}_2 \Rightarrow B = B_1 = \frac{\mu_0 I a^2}{2\pi a(R^2 - r^2)}$$

13 [D]



半无限长直导线1在O点

$$B_1 = 0 \quad (\text{毕安定律中 } Id\vec{l} \text{ 与 } \vec{r} \text{ 垂直})$$

半无限长直导线2在O点

$$B_2 = \frac{1}{2} \frac{\mu_0 I}{2\pi R} \quad \text{方向} \otimes$$

$\frac{3}{4}$ 圆弧电流  $\frac{1}{4}I$ ，在O点磁场

$$B_{\frac{3}{4}\text{弧}} = \frac{\mu_0 \frac{1}{4}I}{2R} \cdot \frac{3\pi}{2\pi} = \frac{3\mu_0 I}{32R} \quad \text{方向} \otimes$$

$\frac{1}{4}$ 圆弧电流  $\frac{3}{4}I$ ，在O点磁场

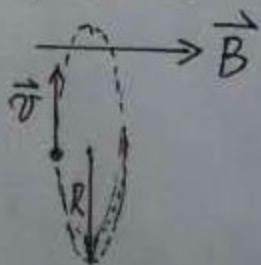
$$B_{\frac{1}{4}\text{弧}} = \frac{\mu_0 \frac{3}{4}I}{2R} \cdot \frac{\pi}{2\pi} = \frac{3\mu_0 I}{32R} \quad \text{方向} \otimes$$

$$\therefore O \text{点 } \vec{B}_0 = \vec{B}_1 + \vec{B}_2 + \vec{B}_{\frac{3}{4}\text{弧}} + \vec{B}_{\frac{1}{4}\text{弧}}$$

$$\text{取} \otimes \text{方向为 } B_0 = 0 + \frac{1}{2} \frac{\mu_0 I}{2\pi R} - \frac{3\mu_0 I}{32R} + \frac{3\mu_0 I}{32R} = \frac{\mu_0 I}{4\pi R}$$

$$\text{题中 } B_3 = B_{\frac{3}{4}\text{弧}} + B_{\frac{1}{4}\text{弧}} = 0$$

14. [B]



$$R = \frac{m\sigma}{qB}$$

$$\therefore \Phi_e = B \pi R^2 = \frac{\pi m^2 v^2}{q^2 B}$$

15 [D]



由于 $\frac{2}{3}$ 圆弧电阻是 $\frac{1}{3}$ 圆弧电阻的2倍。故其电流是后者的 $\frac{1}{2}$ 即

$$I_{\frac{2}{3}} = \frac{1}{3}I \quad I_{\frac{1}{3}} = \frac{2}{3}I$$

故上回路回绕的电流为 $\frac{2}{3}I$

由安培环路定理知

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \frac{2}{3}I$$

16 [B]

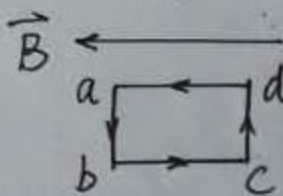
$$\text{洛伦兹力 } \vec{f}_{\text{洛}} = q\vec{v} \times \vec{B} \quad f_{\text{洛}} = qvB \sin\theta$$

A) 错。  $\theta$  不同。则  $f_{\text{洛}}$  不同

C 错。  $\vec{v}$  大小不变故  $E_k = \frac{1}{2}mv^2$  不变但  $\vec{v}$  方向在改变故  $\vec{p} = m\vec{v}$  改变

D 错。  $\vec{v}$  若与  $\vec{B}$  垂直。则轨迹为圆。若不垂直则为螺旋运动。甚至当  $\vec{v} \parallel \vec{B}$  时。作直线运动。

17 [A]



$$\text{磁力矩 } \vec{M} = \vec{p}_m \times \vec{B}$$

$$\text{磁矩 } \vec{p}_m = I\vec{S} = IS\vec{e}_n$$

图中线圈  $\vec{p}_m$  方向  $\otimes$

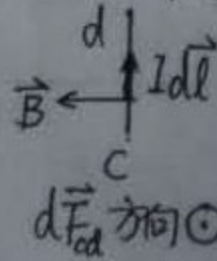
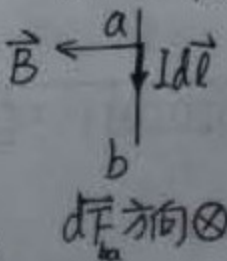
由右手定则知  $\vec{M}$  方向  $\downarrow$

故 ab 边向内转。而 cd 边向外转。

$$\text{亦可应用安培公式 } d\vec{F} = Id\vec{l} \times \vec{B}$$

对 ab 段

cd 段



da, bc 两段所受安培力为 0



18 [ B ]

半圆线圈时, 半径为  $R$ . 在中心处

$$B_1 = \frac{\mu_0 I}{2R} \quad P_{1m} = IS = \pi R^2 I$$

2匝线圈时半径为  $R' = \frac{2\pi R}{2\pi} = \frac{1}{2}R$

在中心处

$$B_2 = N \frac{\mu_0 I}{2R'} = 2 \frac{\mu_0 I}{R} = 4B_1$$

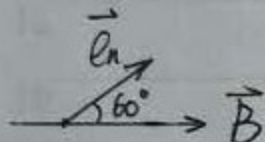
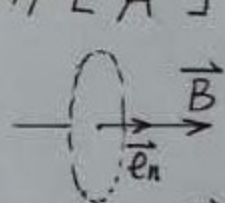
$$P_{2m} = NIS'$$

$$= 2 \times I \times \pi R'^2$$

$$= 2I\pi \frac{1}{4}R^2 = \frac{1}{2}I\pi R^2$$

$$= \frac{1}{2}P_{1m}$$

19 [ A ]



$\vec{e}_n$  为线圈法线方向

由法拉第电磁感应定律  $\mathcal{E}_i = -\frac{d\phi}{dt}$

线圈内感应电流  $i = \frac{\mathcal{E}_i}{R} = -\frac{1}{R} \frac{d\phi}{dt}$

$$\therefore q = \int i dt = \frac{1}{R} \int_0^{\phi_0} \frac{d\phi}{dt} dt = \frac{1}{R} (\phi_0 - \phi_i)$$

$$= \frac{1}{R} (BS \cos 0^\circ - BS \cos 60^\circ)$$

$$= \frac{1}{R} BS (1 - \frac{1}{2}) = \frac{BS}{2R}$$

20 [ I ]



圆柱形区域内产生的涡旋电场在  $\frac{dB}{dt} > 0$  时, 为以  $O$  为圆心的圆, 方向为逆时针方向

故 (A)(B) 选项均错误.

作  $OA$ ,  $BO$  辅助导线, 则  $\vec{E}_i$  在  $OA$ ,  $BO$

中不产生电动势 ( $\vec{E}_i$  与  $OA$  或  $OB$  垂直,  $\therefore$

$$\mathcal{E}_{OA} = \int_0^A \vec{E}_i \cdot d\vec{l} = \int_0^A E_i dl \cos 90^\circ = 0$$

$$\therefore \mathcal{E}_{AOAB} = -\frac{d\phi_{AOAB}}{dt} = -\frac{dB}{dt} S_{AOAB}$$

$$\mathcal{E}_{AOAB} = \mathcal{E}_{OA} + \mathcal{E}_{AB} + \mathcal{E}_{BO} = \mathcal{E}_{AB}$$

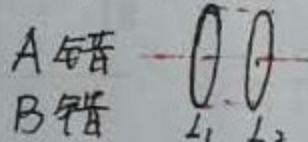
$$\text{同理 } \mathcal{E}_{BOAB} = -\frac{d\phi_{BOAB}}{dt} = -\frac{dB}{dt} S_{BOAB} \\ = \mathcal{E}_{BO} + \mathcal{E}_{BA} + \mathcal{E}_{AO} = \mathcal{E}_{BA}$$

$$\text{故 } \mathcal{E}_{AB} < \mathcal{E}_{BA}$$

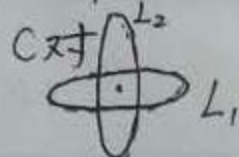
21 [ C ]

$$\therefore M = \frac{\psi_{21}}{I_1} = \frac{\psi_{12}}{I_2}$$

$\therefore$  若  $M=0$ , 则必须使  $\psi_{21}=0$



A 错  
B 错  
D 错



22 [ D ]

① 像静电场一样有  $\oint_L \vec{E}_{st} \cdot d\vec{l} = 0$  方可以

引入电势的概念 为保守力场

② 涡旋电场线为闭合曲线

③ 感应场为非保守力场

23 [ C ]

$n_1$   
 $n_2$   
 $n_3$

半波损失存在的条件

① 反射光

② 光从光疏到光密

介质入射时, 反射光存

在半波损失

$$\lambda_1 = \frac{\lambda}{n_1}$$

故在  $n_1$  与  $n_2$  分界面有半波损失

同理  $n_2$   $n_3$  ... 无 ...

二者合起来后存在附加光程, 有半波损失

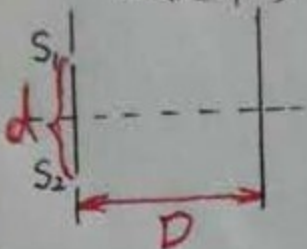
$$\therefore \delta_r = 2n_2 e - \frac{\lambda}{2}$$

$$= 2n_2 e - \frac{1}{2} n_1 \lambda_1$$



24 [ B ]

双缝干涉中条纹间距  $\Delta x = \frac{D}{d} \lambda$



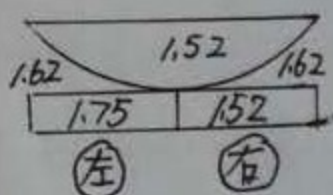
A: D 变小则  $\Delta x$  变小 X

B: d 变小, 则  $\Delta x$  变大 V

C: 调窄, 但 d 为两缝中心间距, d 不变, 则  $\Delta x$  不变 X

D:  $\lambda$  变小, 则  $\Delta x$  变小 X

25 [ D ]



左侧薄膜反射光在上膜面及下膜面均存在半波损失

$$\therefore \sigma_{左} = 2e$$

而右侧薄膜反射光在上膜面有半波损失, 而在下膜面无半波损失

$$\therefore \sigma_{右} = 2e + \frac{\lambda}{2}$$

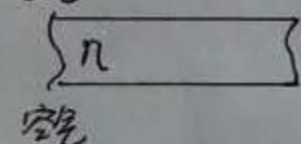
故对  $e=0$  的圆斑处,

$\sigma_{左,P} = 0$  为明纹

$\sigma_{右,P} = \frac{\lambda}{2}$  为暗纹

26 [ B ]

空气



空气

反射光在上膜面有半波损失

..... 下 ..... 无 .....

故反射光程差

$$\sigma_{反} = 2ne + \frac{\lambda}{2} \quad (\text{十亦可为})$$

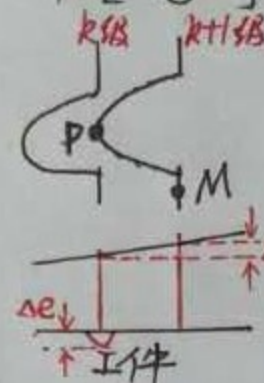
干涉加强  $\sigma_{反} = 2ne + \frac{\lambda}{2} = k\lambda$

(k=1, 2, 3, ...)

$\therefore$  当  $k=1$  时 e 为最薄

$$e_{min} = \frac{\lambda}{4n}$$

27 [ C ]



P 点与 M 点为同一干涉条纹, 说明 P 点下方膜厚与 M 下方膜厚相同.

若工件是平整的, 则 P 点下方膜厚小于 M 点下方膜厚, 故只有 P 点存在凹痕才能使 P 点下方膜厚与 M 点膜厚相同

凹痕深度为  $\Delta e = \frac{\lambda}{2}$  (相邻两纹对应膜厚度差)

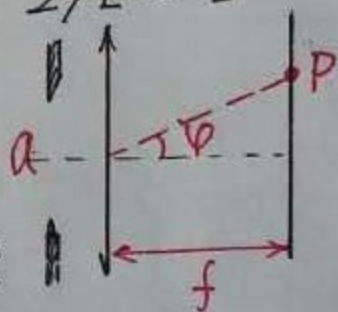
28 [ B ]

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

$\lambda$

缝上移, 则条纹上移, 而 D, d 不变, 则  $\Delta x$  也不变.

29 [ C ]



中央明纹宽度

$$X_0 = 2 \frac{f}{a} \lambda$$

$$\therefore \lambda = \frac{X_0 a}{2f} = \frac{2 \times 10^{-3} \times 1.0 \times 10^{-3}}{2 \times 2.0}$$

$$= 5.0 \times 10^{-7} \text{ m} = 500 \text{ nm}$$

30 [ B ] 见上题图

单缝夫琅和费衍射暗纹  $a \sin \varphi = \pm k \lambda$

(k=1, 2, 3, ...)

$$\therefore a \sin 30^\circ = 4 \lambda \frac{1}{2} = 4 \frac{\lambda}{2}$$



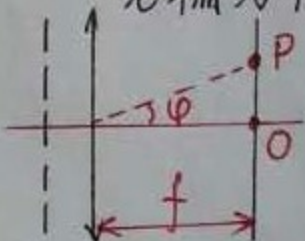
31 [ D ]

由于透镜P将不同衍射方向( $\varphi$ )的光束会聚至E屏上的 $\varphi$ 衍射角位置处. 并不随狭缝移动而移动. 条纹宽度

$$\Delta x = \frac{f}{a} \lambda \text{ 亦不变.}$$

32 [ D ]

光栅方程  $d \sin \varphi = \pm k \lambda (k=0, 1, 2, \dots)$



可见  $k$  相同时,  $\lambda$  愈大则  $\varphi$  愈大. 偏离中央极大主点  $O$  点愈远.

光谱中红光  $\lambda$  最大. 故红光偏离愈远.

33 [ A ]

设入射光中自然光光强为  $I_1$   
线偏振光光强为  $I_2$ .

则通过偏振片后:

自然光光强变为  $\frac{1}{2} I_1$

线偏振光光强变为  $I_2 \cos^2 \alpha$

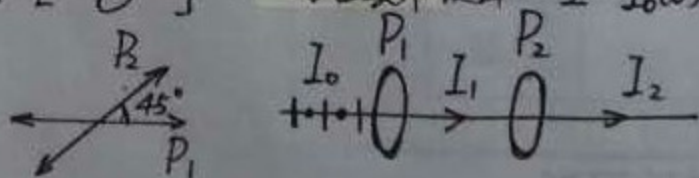
$$I_{\min} = \frac{1}{2} I_1 + I_2 \cos^2 \frac{\pi}{2} = \frac{1}{2} I_1$$

$$I_{\max} = \frac{1}{2} I_1 + I_2 \cos^2 0^\circ = \frac{1}{2} I_1 + I_2$$

由题 
$$\frac{I_{\max}}{I_{\min}} = \frac{\frac{1}{2} I_1 + I_2}{\frac{1}{2} I_1} = \frac{5}{1}$$

$$\therefore \frac{I_1}{I_2} = \frac{1}{2}$$

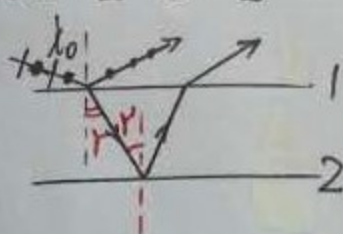
34 [ B ] 马吕斯定律  $I = I_0 \cos^2 \alpha$



$$I_1 = \frac{1}{2} I_0$$

$$I_2 = I_1 \cos^2 45^\circ = \frac{1}{2} I_0 \cdot \frac{1}{2} = \frac{1}{4} I_0$$

35 [ B ]



布儒斯特定律

$$\textcircled{1} \tan i_0 = \frac{n_2}{n_1}$$

$$i_0 + r' = \frac{\pi}{2}$$

② 反射光为线偏振光, 垂直入射面

$$\text{即 } \tan r = \cot i_0 = \frac{n_1}{n_2}$$

故在2界面光线以布儒斯特角入射, 反射光为线偏振光且光矢量垂直入射面

36 [ D ]

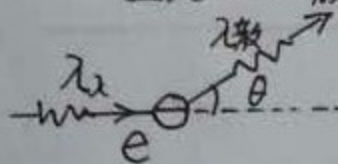
光电效应方程  $h\nu = \frac{1}{2} m v^2 + A = E_k + A$

$$A = h\nu_0 = h \frac{c}{\lambda_0}$$

$$\therefore \frac{1}{2} m v^2 = 2h\nu - A = 2h\nu - (h\nu_0 - E_k) = h\nu + E_k$$

37 [ D ]

$$\Delta \lambda = \lambda_{\text{散}} - \lambda_{\lambda} = \frac{h}{mc} (1 - \cos \theta)$$



$$\text{即 } \Delta \lambda \geq 0$$

$$\lambda_{\text{散}} \geq \lambda_{\lambda}$$

38 [ D ]

$$E_k = eU = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{p^2}{2m}$$

$$\text{而 } \lambda = \frac{h}{p} \Rightarrow p = \frac{h}{\lambda}$$

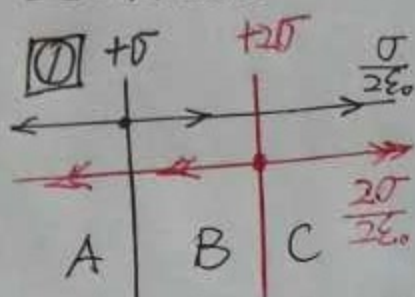
$$\therefore eU = \frac{h^2}{2m\lambda^2}$$

$$U = \frac{h^2}{2me\lambda^2} = \frac{(6.63 \times 10^{-34})^2}{2 \times 9.11 \times 10^{-31} \times 1.602 \times 10^{-19} \times (0.4 \times 10^{-7})^2}$$

$$= 940(\text{V})$$



## 二. 填空题



无限大带电平板  
产生的电场

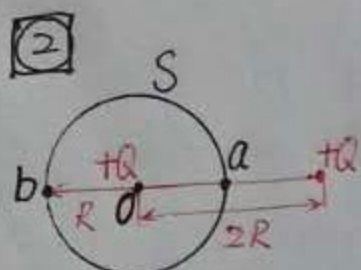
$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

题中已设定方向向右为正, 则

$$A区: E_A = -\frac{\sigma}{2\epsilon_0} + (-\frac{2\sigma}{2\epsilon_0}) = -\frac{3\sigma}{2\epsilon_0}$$

$$B区: E_B = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} + (-\frac{2\sigma}{2\epsilon_0}) = -\frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

$$C区: E_C = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} + \frac{2\sigma}{2\epsilon_0} = \frac{3\sigma}{2\epsilon_0}$$



高斯定理

$$\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q_{int}}{\epsilon_0}$$

S面内仅包含+Q点电荷

$$\therefore \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

对a点: 左右两个+Q在a点场强  
大小相等, 方向相反, 故

$$E_a = 0$$

对b点: 两个+Q在b点场强方向均  
为水平向左, 大小为

$$E_b = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^2} + \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 (3R)^2}$$

$$= \frac{5Q}{18\pi\epsilon_0 R^2}$$

$$\therefore \vec{E}_b = \frac{5Q}{18\pi\epsilon_0 R^2} \vec{r}_0$$

$r_1$  球面内外场强

$$\begin{cases} \vec{E}_{内} = 0 & r < r_1 \\ \vec{E}_{外} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r & r > r_1 \end{cases}$$

$\therefore$  球面R上一点电势

$$U_k = \int_R^\infty \vec{E}_{外} \cdot d\vec{r} = \int_R^\infty \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr$$

$$= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R}$$

② 当+Q电荷分布在半径为 $r_2$ 的球面上时

依旧以半径为R的球面为  
截面, 则  $q_{int} = 0$

$$\therefore E_R = \frac{0}{4\pi\epsilon_0 R^2} = 0$$

$r_2$  带电球面内外场强

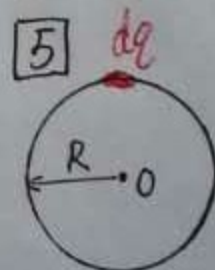
$$\begin{cases} \vec{E}_{内} = 0 & r < r_2 \\ \vec{E}_{外} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \vec{e}_r & r > r_2 \end{cases}$$

$\therefore$  球面R上一点的电势

$$U'_R = \int_R^\infty \vec{E} \cdot d\vec{r} = \int_R^{r_2} \vec{E}_{内} \cdot d\vec{r} + \int_{r_2}^\infty \vec{E}_{外} \cdot d\vec{r}$$

$$= \int_{r_2}^\infty \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^2} dr \cos 0^\circ$$

$$= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r_2}$$



取圆环上一段电荷元dq

dq在O点的电势

$$dU = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 R}$$

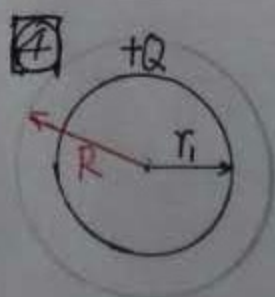
整个圆环在O点电势

$$U = \int dU = \int \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 R} = \frac{\int dq}{4\pi\epsilon_0 R}$$

$$\int dq = \lambda \cdot 2\pi R$$

$$\therefore U = \frac{\lambda}{2\epsilon_0}$$

## ③ 看书



④ +Q电荷分布在半径为 $r_1$ 的球  
面作为高斯面 则

$$\oint_S \vec{E}_R \cdot d\vec{S} = E_R 4\pi R^2 = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

$$\therefore E_R = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^2}$$



6  $\vec{F} = q\vec{E}$

$$W_4 = -W_e = -\int_{\infty}^0 \vec{F} \cdot d\vec{l} = \int_{0.1}^{\infty} q\vec{E} \cdot d\vec{l}$$

$$= q \int_{0.1}^{\infty} E \cdot d\vec{l}$$

$$= q \frac{q}{4\pi\epsilon_0(0.1)} = \frac{-1.0 \times 10^{-9} \times q}{4\pi\epsilon_0 \times 0.1} = 1.8 \times 10^{-5}$$

$$\text{又 } \frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 9 \times 10^9$$

$$\therefore q = \frac{1.8 \times 10^{-5}}{-1.0 \times 10^{-9}} \times 0.1 \times \frac{1}{9 \times 10^9}$$

$$= -2 \times 10^{-7} (C)$$

7  $\int_{AB} \vec{E} \cdot d\vec{l}$   $\because \vec{E}$  为常量

$$= \vec{E} \cdot \int_{AB} d\vec{l}$$

$$= \vec{E} \cdot \vec{AB}$$

$$= E |AB| \cos 0^\circ = Ed$$

8 仿选择题10题分析, 由静电平衡条件及电荷守恒定律知

球壳  $R_1$  内表面电荷总量为  $-q$

$R_2$  外  $\dots \dots \dots Q+q$

故内表面电荷面密度  $\sigma = \frac{-q}{4\pi R_1^2}$

9 长直螺线管内磁场

$$B = \mu_0 n I \quad n = \frac{10 \text{ 匝}}{10^{-2} \text{ 米}} = 10^3 \text{ 匝/m}$$

$$\Phi_m = BS = (4\pi \times 10^{-7} \times 10^3 \times 10) \times 10 \times 10^{-4}$$

$$= 1.256 \times 10^{-6} (Wb)$$

10 设立如图坐标, 取面元

$$ds = dx \cdot a$$

$$\Phi_m = \int \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int B ds \cos 0^\circ$$

$$= \frac{\mu_0 I}{2\pi} a \int_{-b}^b \frac{1}{x} dx = \frac{\mu_0 I a}{2\pi} \ln 2$$

$x$  外  $B = \frac{\mu_0 I}{2\pi x}$

方向  $\otimes$  ⑨

11 设载流子为正电荷, 则

由电流向左, 可知正电荷向右运动

由洛伦兹力  $\vec{f}_{\text{洛}} = q\vec{v} \times \vec{B}$

知  $\vec{f}_{\text{洛}}$  向上, 与题目相符, 该半导体为正电荷 (positive charge) 载流子, 故为 N型半导体

同上分析, 对右图情形, 则为负电荷 (negative charge) 载流, 因此为 P型半导体

12 磁矩  $\vec{P}_m = I\vec{S}$  方向  $\odot$

$$P_m = I\pi(R_2^2 - R_1^2) \frac{1}{2}$$

$$= \frac{\pi I}{2} (R_2^2 - R_1^2)$$

磁力矩  $\vec{M} = \vec{P}_m \times \vec{B}$   $\vec{M}$  方向  $\uparrow$

$$M = P_m B \sin 90^\circ$$

$$= \frac{1}{2} \pi I B (R_2^2 - R_1^2)$$

13  $z$  轴方向电流  $I$

在  $P$  点磁场

$$\vec{B}_1 = \frac{\mu_0 I}{2\pi(d/2)} (-\vec{i})$$

与  $x$  轴平行电流在  $P$  点磁场

$$\vec{B}_2 = \frac{\mu_0 I}{2\pi(d/2)} (\vec{k}) \quad \text{即 } |\vec{B}_1| = |\vec{B}_2|$$

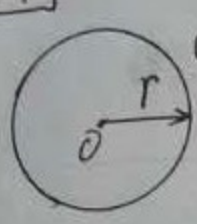
$P$  点  $\vec{B}$  大小为

$$B = \sqrt{B_1^2 + B_2^2} = \sqrt{2} |\vec{B}_1|$$

$$= \sqrt{2} \frac{4\pi \times 10^{-7} \times 10}{2\pi \times 2 \times 10^{-2} \times 2} = 2.82 \times 10^{-8} (T)$$



14



$$\frac{dr}{dt} = -80 \text{ cm/s} = -0.8 \text{ m/s}$$

任一时刻圆半径为  $r$ ，圆面积为  $\pi r^2$ ，磁通量为  $\pi r^2 B = \Phi$

由法拉第电磁感应定律

$$\begin{aligned} \varepsilon_i &= -\frac{d\Phi}{dt} = -\frac{d(\pi r^2 B)}{dt} \\ &= -2\pi r B \frac{dr}{dt} \end{aligned}$$

当  $t=0$  时  $r=10 \text{ cm}=0.1 \text{ m}$

$$\begin{aligned} \therefore \varepsilon_{i,t=0} &= -2\pi \times 0.1 \times 0.8 \times (-0.8) \\ &= 0.402 \text{ (V)} \end{aligned}$$

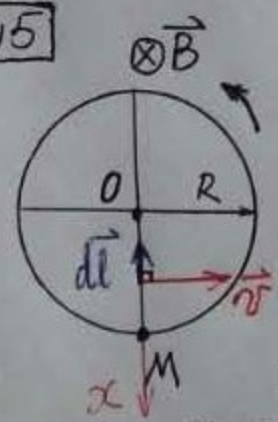
若  $\varepsilon_i = 0.402$

$$\text{则 } \frac{d\Phi}{dt} = \frac{d(BS)}{dt} = 0.402$$

$$\therefore B \frac{dS}{dt} = 0.8 \frac{dS}{dt} = 0.402$$

$$\therefore \frac{dS}{dt} = 0.502 \text{ (m}^2/\text{s)}$$

15



对 OM 段上各点  $\vec{v}$  方向如图，OM 段上的  $\vec{v} \times \vec{B}$  方向由 M 指向 O，即 O 端电势高

其他三条辐条产生的动

生电动势均由边缘指向 O 点且大小均相等， $= \varepsilon_{mo}$

设立 OX 轴如图，取 MO 上一线微元  $d\vec{l}$

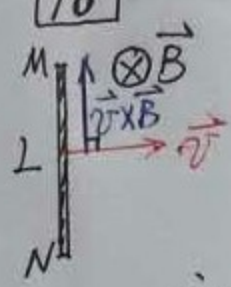
$$\begin{aligned} \text{则其上 } d\varepsilon &= (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} \\ &= \omega x B dx \end{aligned}$$

$$\therefore \varepsilon_{mo} = \int_{mo} \omega x B dx = \frac{1}{2} \omega B x^2 \Big|_0^R$$

$$\therefore \omega = n \cdot 2\pi \quad \therefore \varepsilon_{mo} = \frac{1}{2} \omega B R^2 = \pi B n R^2$$

由于四根辐条为并联状态，所以轮子中心 O 与轮边缘之间产生的电动势为  $\varepsilon_{mo} = \pi B n R^2$  电势最高处在 O 处 (圆心处)

16



$$\begin{aligned} \varepsilon_{NM} &= \int_{NM} (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} \\ \vec{v} \times \vec{B} &\text{ 由 N 指向 M 方向} \\ &\text{与 } d\vec{l}_{NM} \text{ 同向，且 } \vec{v} \perp \vec{B} \end{aligned}$$

$$\therefore \varepsilon_{NM} = \int_N^M v B dl = v B L$$

17

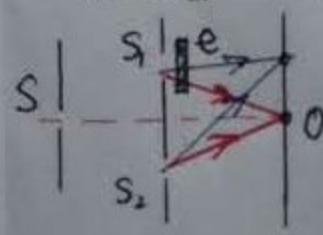
$$\text{自感系数 } L = \frac{\Psi}{I}$$

$$\text{自感电动势 } \varepsilon_i = -L \frac{dI}{dt}$$

$$\begin{aligned} \therefore L &= \frac{|\varepsilon_i|}{dI/dt} = \frac{400}{(12-10)/0.002} \\ &= 0.400 \text{ (H)} \end{aligned}$$

18

由于  $S_1$  覆盖云母片，光程将比原来空气带来的光程大，故对 O 级明纹  $\delta_{0,0} = 0$ ，因此  $S_2$  到 O 级明纹的光程应增大，才能使  $\delta_{0,0} = 0$ ，因此中央明纹将向上移。

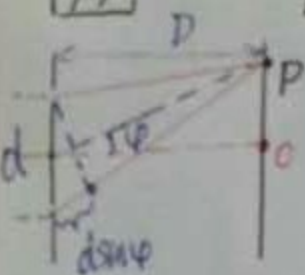


$$\begin{aligned} S_1, S_2 \text{ 到 O 点距离相等 } r_1 &= r_2 \\ \therefore \delta_{0,0} &= r_2 - [(r_1 - e) + ne] \\ &= -(n-1)e \end{aligned}$$

此值亦可写成  $(n-1)e$



19

明纹:  $\sigma_p = d \sin \varphi = k\lambda$  ( $k=0, 1, 2, \dots$ ) $\because \varphi$  很小时

$$\sin \varphi \approx \tan \varphi = \frac{x}{D}$$

$$\therefore d \sin \varphi = d \frac{x}{D} = k\lambda$$

$$\therefore x_k = k \frac{D}{d} \lambda$$

$$\therefore x_2 - x_{-3} = 6 \frac{D}{d} \lambda$$

$$= 6 \frac{0.300}{0.134 \times 10^{-3}} \cdot 5.461 \times 10^{-7} \text{ m}$$

$$= 7.33 \times 10^{-3} \text{ m}$$

20

牛顿环暗纹半径  $r_k = \sqrt{kR\lambda}$   
( $k=0, 1, 2, \dots$ )

$$\text{光程差 } \sigma = 2e + \frac{\lambda}{2} = (2k+1) \frac{\lambda}{2}$$

 $\therefore$  对于  $k=4$  时

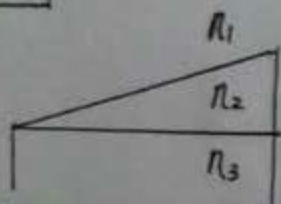
$$2e_4 + \frac{\lambda}{2} = \frac{9}{2} \lambda$$

$$e_4 = \frac{4\lambda}{2} = 2\lambda = 2 \times 600 \times 10^{-9}$$

$$= 1.20 \times 10^{-6} \text{ m}$$

$$= 1.20 \text{ } \mu\text{m}$$

21



由半波损失判断条件

(详见选择23题)

分析知  $n_1, n_2$  界面反

射光有半波损失,

 $n_2, n_3$  界面反射光亦有

半波损失, 总半波损失为0

$$\text{故 } \sigma_k = 2n_2 e = (2k-1) \frac{\lambda}{2} \text{ 暗纹}$$

(  $k=1, 2, 3, \dots$  )

所以从膜顶(棱)开始右数第5条暗纹对

应  $k=5$ 

$$\therefore 2n_2 e_5 = (2 \times 5 - 1) \frac{\lambda}{2} = \frac{9}{2} \lambda$$

$$\therefore e_5 = \frac{9\lambda}{4n_2}$$

22

动镜移动距离  $\Delta d$  与干涉条纹移动条数关系为

$$\Delta d = N \frac{\lambda}{2}$$

$$\therefore 0.620 \times 10^{-3} = 2300 \frac{\lambda}{2}$$

$$\therefore \lambda = 5.391 \times 10^{-7} \text{ m}$$

$$= 539.1 \text{ nm}$$

23

空气中双缝干涉条纹间距

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

$$\text{放入水中时 } \Delta x' = \frac{D}{d} \lambda_{*} = \frac{D}{d} \frac{\lambda}{n_{*}}$$

$$\therefore \Delta x' = \frac{\Delta x}{n_{*}} = \frac{3}{4} \times 1.0 \text{ mm}$$

$$= 0.75 \text{ mm}$$

24

单缝中央明纹宽度  $X_0 = 2 \frac{f}{a} \lambda = 2 \frac{0.60}{0.60 \times 10^{-3}} 600 \times 10^{-9}$ 

$$= 1.20 \times 10^{-3} \text{ m}$$

K级暗纹位置  $X_k = k \frac{f}{a} \lambda$ 

$$\therefore X_3 - X_{-3} = 6 \frac{f}{a} \lambda = 3X_0 = 3.6 \times 10^{-3} \text{ m}$$

25

单缝衍射中央明纹被定义为  $\pm 1$  级暗纹之间的区域即  $-\lambda < a \sin \varphi < \lambda$ 

$$\therefore -\frac{\lambda}{a} < \sin \varphi < \frac{\lambda}{a} \quad ①$$

而光栅主极大满足  $d \sin \varphi = k\lambda$  ( $k=0, \pm 1, \pm 2, \dots$ )

$$\therefore \sin \varphi = \frac{k\lambda}{d} \quad ②$$

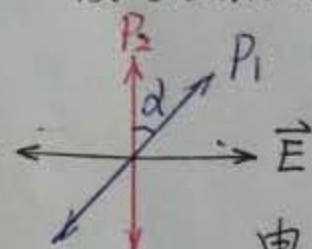
$$\text{①代② } -\frac{\lambda}{a} < \frac{k\lambda}{d} < \frac{\lambda}{a} \Rightarrow -\frac{d}{a} < k < \frac{d}{a} = 3$$

⑪

即共有 0,  $\pm 1, \pm 2$  共 5 条谱线



26

至少通过两块。(一块仅能偏转 $\theta$ 角,  $\theta \neq \frac{\pi}{2}$ ,  $\theta$ 为 $\vec{E}$ 与偏振片偏振化方向夹角)设两块偏振片之间的夹角为 $\alpha$ , 则入射光 $\vec{E}$ 与 $P_1$ 片偏振化方向的夹角为 $\frac{\pi}{2} - \alpha$ 

由马吕斯定律

$$I_1 = I_0 \cos^2(\frac{\pi}{2} - \alpha) = I_0 \sin^2 \alpha$$

$$I_2 = I_1 \cos^2 \alpha$$

$$= I_0 \sin^2 \alpha \cos^2 \alpha = I_0 (\frac{1}{2} \sin 2\alpha)^2$$

$$= \frac{1}{4} I_0 \sin^2 2\alpha$$

当 $\sin 2\alpha = 1$ 时 $I_2$ 最大. 即

$$2\alpha = 90^\circ \text{ 时}$$

$$I_{\max} = \frac{1}{4} I_0$$

27 自然光垂直偏振片后, 光强为原来的 $\frac{1}{2}$ 

$$I_1 = \frac{1}{2} I_0$$

而由马吕斯定律

$$I_2 = I_1 \cos^2 \alpha = \frac{1}{2} I_0 \cos^2 \alpha = \frac{1}{8} I_0$$

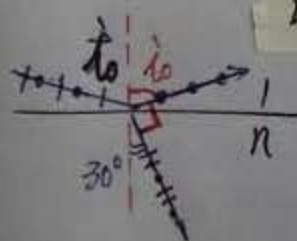
$$\therefore \cos^2 \alpha = \frac{1}{4} \Rightarrow \alpha = \frac{\pi}{3}$$

28

当入射角为布儒斯特角时, 反射光

为完全线偏振光. 即题中入射光为

以布儒斯特角入射



$$i_0 = 90^\circ - 30^\circ = 60^\circ$$

$$\therefore \tan i_0 = \frac{n}{1} = \tan 60^\circ$$

$$\therefore n = \sqrt{3}$$

29

布儒斯特定律内容

$$\tan i_0 = \frac{n_2}{n_1}$$

$$i_0 + r = \frac{\pi}{2}$$

反射光:  $\vec{E}$ 垂直入射面的线偏振光

折射光: 部分偏振光

30

$$\text{光子能量 } E = h\nu = h \frac{c}{\lambda} = mc^2$$

$$\text{动量 } p = \frac{h}{\lambda}$$

$$\text{质量 } m = \frac{h}{c\lambda}$$

31

康普顿散射 入射波长 $\lambda$ , 散射波长 $\lambda'$ 

$$\Delta\lambda = \lambda' - \lambda \geq 0$$

$$= \frac{h}{m_e c} (1 - \cos \phi)$$

当 $\phi = \pi$ 时 $\Delta\lambda$ 大得最多. 即 $\Delta\nu$ 小得最多当 $\phi = 0$ 时 $\lambda' = \lambda$ . 即频率相同.

32

$$\text{光电效应方程 } h\nu = \frac{1}{2}mv^2 + A$$

$$A = h\nu_0$$

$$\therefore \frac{1}{2}mv^2 = \frac{p^2}{2m} = h(\nu - \nu_0) \Rightarrow$$

$$\text{德布罗意波长 } \lambda = \frac{h}{p}$$

$$= \frac{h}{\sqrt{2m h(\nu - \nu_0)}}$$

$$= \sqrt{\frac{h}{2m(\nu - \nu_0)}}$$