

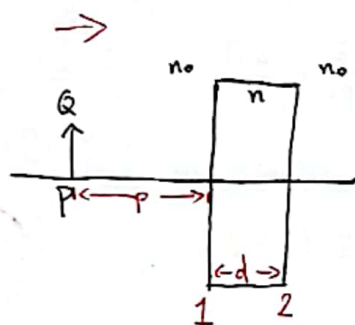
5. 几何光学 (傍轴)

1. 光路图 (三条特殊光线, 利用焦平面) (傍轴近似下).
2. 共轴球面系统成像 (注意正负号: 忽略书上关于实/虚物/像的注释).

① 球面反射: $\frac{1}{p} + \frac{1}{p'} = \frac{2}{r} = \frac{1}{f}$ 横向放大率 $m = -\frac{p'}{p}$

② 球面折射: $\frac{n_1}{p} + \frac{n_2}{p'} = \frac{n_2 - n_1}{r}$ $m = \frac{n_1 p'}{n_2 p}$

作业 12-4 玻璃平板厚度 $d = 30 \text{ cm}$, 折射率 $n = 1.5$. (空气 $n_0 = 1$) 求像与物间距.



两次折射:

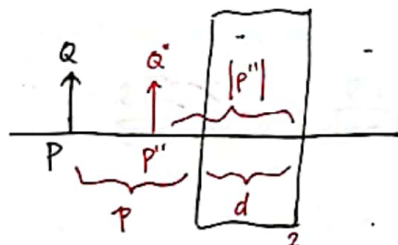
① 界面 1: $\frac{n_0}{p} + \frac{n}{p'} = \frac{2}{r} \xrightarrow{r \rightarrow \infty} 0$

得像 1 $p' = -\frac{n}{n_0} p = -np$. 像 1 在 1 的左边.

② 界面 2: $\frac{n}{np+d} + \frac{n_0}{p''} = \frac{2}{r} \xrightarrow{r \rightarrow \infty} 0$

像 1 作为界面 2 的物. 到 2 的物距

得像 2 $p'' = -\frac{np+d}{n} = -p - \frac{d}{n} < 0$. 像 2 在 2 左边.



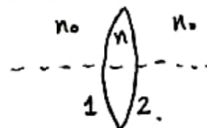
\Rightarrow 像 2 与物间距为

$$p + d - |p''| = p + d - (p + \frac{d}{n}) = 10 \text{ cm}$$

3. 关于公式: 多推几遍就记住了. 或者记得推导的方法, 需要的时候再重现推.

比如关于薄透镜焦距的公式:

光心重合



$$\frac{n_0}{p} + \frac{n}{p_1} = \frac{n - n_0}{r_1} \quad r_1 > 0$$

$$\frac{n}{-p_1} + \frac{n_0}{p_2} = \frac{n_0 - n}{r_2} \quad r_2 < 0$$

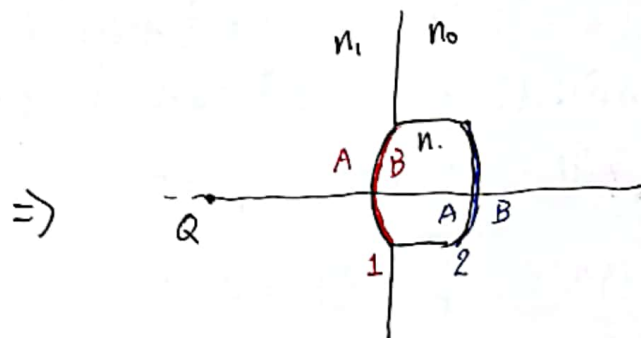
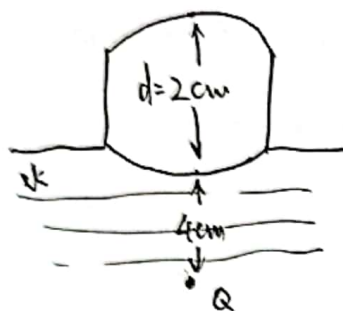
像 1 在界面 1 的右侧.
也在界面 2 的左侧.
所以带负号

$$\begin{cases} \frac{n_0}{p} + \frac{n_0}{p_2} = \frac{n - n_0}{r_1} + \frac{n_0 - n}{r_2} \\ m = -\frac{p_2}{p_0} \end{cases}$$

$$\Rightarrow \frac{1}{p} + \frac{1}{p_2} = (n-1) \left(\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right) \equiv \frac{1}{f}$$

作业 12-8

双凸透镜放在水面上. 曲率半径 3cm . 中心厚度 $d = 2\text{cm}$.
玻璃折射率 $n = 1.50$, 水折射率 $n_1 = 1.33$. (空气 $n_0 = 1.00$).
求空气中像的位置. (物在水下 4cm)



两次折射: ① **球面 1** $\frac{n_1}{p} + \frac{n}{p_1} = \frac{n - n_1}{r_1}$

物距 $p = +4\text{cm}$.

球心在 B 区: $r_1 = +3\text{cm}$.

$$\Rightarrow \frac{1.33}{4} + \frac{1.5}{p_1} = \frac{0.17}{3}$$

\Rightarrow 物距 $p_1 \approx -5.44\text{cm}$.

表明像 1 在界面 1 左边 (即水下)

② **球面 2**

$$\frac{n}{|p_1| + d} + \frac{n_0}{p_2} = \frac{n_0 - n}{r_2}$$

物距 $|p_1| + d = +7.44\text{cm}$. (物在 A 区)

球心在 A 区: $r_2 = -3\text{cm}$.

$$\Rightarrow \frac{1.5}{7.44} + \frac{1}{p_2} = \frac{-0.5}{-3}$$

\Rightarrow 物距 $p_2 \approx -28.62\text{cm}$.

表明像 2 在界面 2 左边 (即原图下面)

最终像位置在双凸透镜上表面下方 28.62cm 处.

§2. 波动光学：干涉

1. 相干光：振动方向同、频率同、相位差不随时间改变。

eg ~~光~~ $\vec{E}_1 = \vec{E}_{10} \cos(-\vec{k} \cdot \vec{r} + \omega t + \varphi_1)$ 在 P 点相遇
 $\vec{E}_2 = \vec{E}_{20} \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_2)$

P 点测得光强 $I \propto \langle \vec{E} \cdot \vec{E} \rangle_T$ <...>_T 指时间平均

$\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2$ $\vec{E} \cdot \vec{E} = \vec{E}_1^2 + \vec{E}_2^2 + 2\vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2$

$I = \langle \vec{E}^2 \rangle = I_1 + I_2 + 2 \langle \vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2 \rangle_T$ 干涉项

$\vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2 = \vec{E}_{10} \cdot \vec{E}_{20} \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_1) \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_2)$ 和差化积

$= \vec{E}_{10} \cdot \vec{E}_{20} [\cos(\omega t) \cos(-\vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_1) + \sin(\omega t) \cos(-\vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_1)]$
 $\cdot [\cos(\omega t) \cos(-\vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_2) + \sin(\omega t) \cos(-\vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_2)]$

利用 $\langle \cos^2 \omega t \rangle_T = \langle \sin^2 \omega t \rangle_T = \frac{1}{2}$, $\langle \cos \omega t \sin \omega t \rangle_T = 0$.

和差化积 $\Rightarrow \langle \vec{E}_1 \cdot \vec{E}_2 \rangle_T = \frac{1}{2} \vec{E}_{10} \cdot \vec{E}_{20} \cos(\varphi_1 - \varphi_2)$

干涉项 $I_{12} = \vec{E}_{10} \cdot \vec{E}_{20} \cos(\varphi_1 - \varphi_2)$ 相位差恒定

振动方向不可正交，否则 $\vec{E}_{10} \cdot \vec{E}_{20} = 0$

~~当振幅相同时~~，当振动方向平行时 $I_{12} = 2\sqrt{I_1 I_2} \cos(\varphi_1 - \varphi_2)$

$I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos(\varphi_1 - \varphi_2)$ 若 $I_1 = I_2 = I_0$

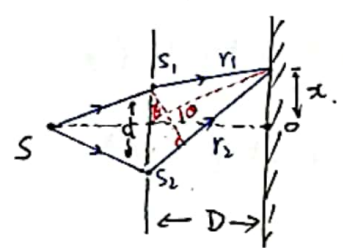
$I_{min} = 0$ $I_{max} = 4I_0$

2. 获得相干光 { 分波阵面：同一个波阵面上不同子波源 eg. Young 氏双缝干涉

关键：
 计算光程差 { 分振幅：反射、透射等，同一束光线能量分配 eg. 薄膜干涉
 (几何关系、波损失)

3. 双缝干涉

$D \gg d$
 $D \gg x$



波程差 $\delta = r_2 - r_1 \approx d \sin \theta$

$\approx d \tan \theta$

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

$k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$

\Rightarrow 明纹中心 $x = k \frac{D}{d} \lambda$
 暗纹中心 $x = (k + \frac{1}{2}) \frac{D}{d} \lambda$
 间距 $\Delta x = \frac{D}{d} \lambda$

注： S_1, S_2 是子波源
 (惠更斯原理)

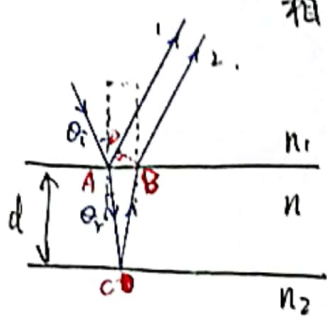
此处是波动光学！

(变化) 要让间距 Δx 变大： $D \uparrow$, $d \downarrow$

4. 薄膜干涉

(1) 等倾干涉：厚度均匀的薄膜，入射不同倾角光线。 (扩展光源)

相同倾角形成明纹或暗纹。



设 $n_1 < n > n_2$ ，则 1, 2 间存在半波差：

光程差 $S = r_2 - r_1 = n|AC| + n|BC| - n_1|AD| + \frac{\lambda}{2}$

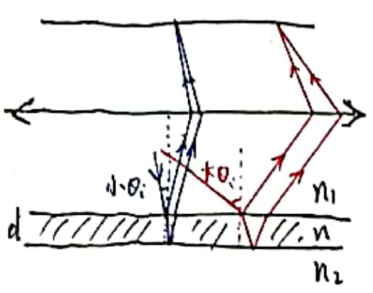
几何关系： $|AC| = |BC| = \frac{d}{\cos \theta_r}$

$|AD| = |AB| \sin \theta_i = 2d \tan \theta_r \sin \theta_i$

折射定律 $n_1 \sin \theta_i = n \sin \theta_r$

$$\Rightarrow \text{总光程差 } S = \frac{2nd}{\cos \theta_r} - \frac{2n_1 d}{\cos \theta_r} \sin \theta_r \sin \theta_i + \frac{\lambda}{2} = 2nd \cos \theta_r + \frac{\lambda}{2}$$

$$= 2d \sqrt{n^2 - n_1^2 \sin^2 \theta_i} + \frac{\lambda}{2} = \begin{cases} k\lambda & \text{明 } (k = \pm 1, \pm 2, \dots) \\ (k + \frac{1}{2})\lambda & \text{暗 } (k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots) \end{cases}$$



① 入射角 θ_i 越大，光程差越小，级数 k 越低。

\Rightarrow 半径大的条纹级数低。

② θ_i 大， θ_r 大，条纹间距越小。 ($R \propto \theta_r$)

$$R_{k+1} - R_k \approx \theta_{r,k+1} - \theta_{r,k} = - \frac{\lambda}{2nd \sin \theta_r}$$

\Rightarrow 半径大的条纹周围越密集。

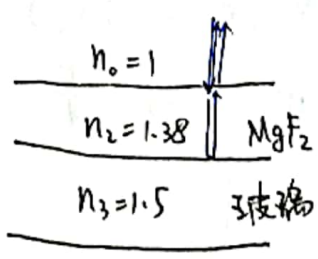
③ 膜厚 d 变大时，~~光程差变大~~，光程差变大。

~~即条纹所在位置从原来的 k 级变到 $k+1$ 级。~~
原先 k 级条纹 即后来的 $(k+1)$ 级条纹。

\Rightarrow 条纹从中心向外扩张，中心产生新条纹

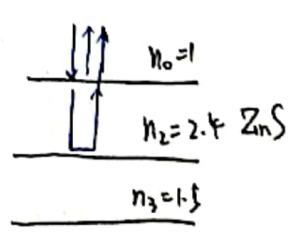
应用：

(i) 增透膜：使反射光干涉减弱。



$$2n_2 d = (k + \frac{1}{2})\lambda$$

(ii) 增反膜：使反射光干涉增强。

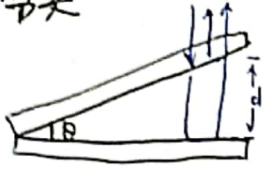


$$2n_2 d + \frac{\lambda}{2} = k\lambda$$

12) 等厚干涉：同一方向入射到厚度不均匀的薄膜。

相同厚度处形成明纹或暗纹

劈尖



垂直入射

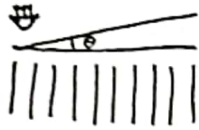
光程差 $\delta = r_2 - r_1 = 2d + \frac{\lambda}{2}$ (半波损)

$$= \begin{cases} k\lambda & k=1, 2, \dots \text{明} \\ (k+\frac{1}{2})\lambda & k=0, 1, 2, \dots \text{暗} \end{cases}$$

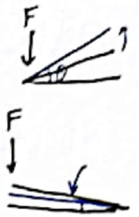
相邻条纹对应厚度差 $d_{k+1} - d_k = \frac{\lambda}{2} = \Delta l \cdot \sin \theta$

条纹间距 $\Delta l = \frac{\lambda}{2 \sin \theta} \Rightarrow \theta \text{ 越小, 条纹越疏}$

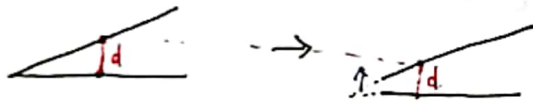
(i) 判断交棱位置



压左侧 \rightarrow $\begin{cases} \text{条纹变密, 说明 } \theta \uparrow, \text{ 交棱在左} \\ \text{条纹变疏, 说明 } \theta \downarrow, \text{ 交棱在右} \end{cases}$

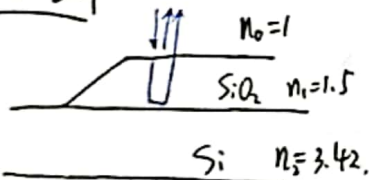


(ii) 两块玻璃板距离变化



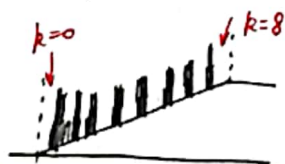
距离增大 \Rightarrow 条纹向棱线移动 (向级数小处)
每增大 $\frac{\lambda}{2}$, 条纹移动 1 个单位

作业 12-20



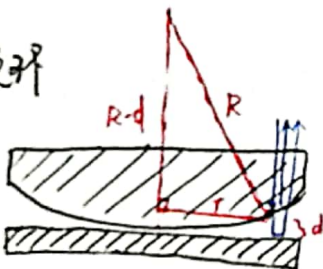
腐蚀区域有 8 条暗纹, 转平面处为亮纹. 求膜厚.

解: 亮纹中心: $2dn_1 = k\lambda$ (无半波损)



$$2dn_1 = 8\lambda$$

牛顿环



光程差 $\delta = r_2 - r_1 = 2d + \frac{\lambda}{2} = \begin{cases} k\lambda & \text{明} \\ (k+\frac{1}{2})\lambda & \text{暗} \end{cases}$

$$R^2 = r^2 + (R-d)^2$$

$$d \ll R$$

$$r^2 = R^2 - (R-d)^2 = 2Rd - d^2 \approx 2Rd$$

r 越大, d 变得越快, 环越密集.

明环 $r = \sqrt{(k-\frac{1}{2})R\lambda} \quad k=1, 2, \dots$

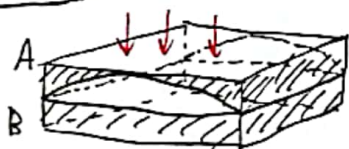
暗环 $r = \sqrt{kR\lambda} \quad k=0, 1, 2, \dots$

作业 12-22

平凹透镜A与平玻璃板B.

波长 λ 垂直入射

空气层最大厚度 $d_m = 2\lambda$.



1) 画出条纹形状、分布、级次;

2) 明纹到中心线的距离 r ;

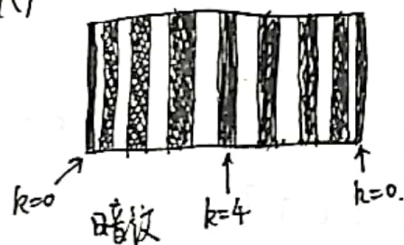
3) B下移时条纹移动?

解: 光程差 $\delta = r_2 - r_1 = 2d + \frac{\lambda}{2} = \begin{cases} k\lambda & \text{明} \\ (k+\frac{1}{2})\lambda & \text{暗} \end{cases}$ $k=0, 1, 2, \dots$
 $k=1, 2, 3, \dots$

明纹 $d = (k - \frac{1}{2})\frac{\lambda}{2} = \frac{1}{4}\lambda, \frac{3}{4}\lambda, \frac{5}{4}\lambda, \frac{7}{4}\lambda$ 共4条 (单侧)

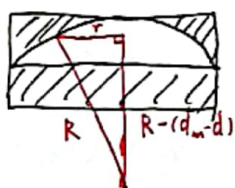
暗纹 $d = k\frac{\lambda}{2} = 0, \frac{\lambda}{2}, \lambda, \frac{3}{2}\lambda, 2\lambda$ 共(4+1)条
 \uparrow 中央

(1)



在中央, d 变化慢 \Rightarrow 疏
 在两侧, d 变化快 \Rightarrow 密

(2)



$$r^2 = R^2 - [R - (d_m - d)]^2$$

$$\approx 2R(d_m - d)$$

$$d \ll R$$

$$\rightarrow r \approx \sqrt{2R(d_m - d)} = \sqrt{2Rd_m - R\lambda(k - \frac{1}{2})} \quad k=1, 2, 3, 4.$$

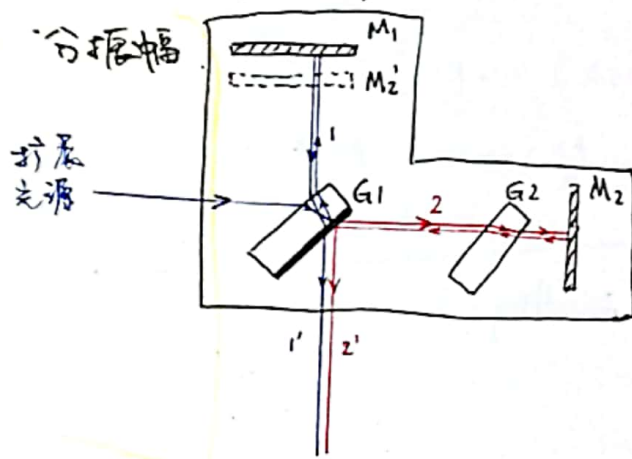
(3) 条纹向两侧移动.

距离增加, 原先厚度为 d 的条纹要往外走才能达到厚度 d .



距离 \uparrow , 条纹向级数低的地方移动.

5. Michelson 干涉仪



G1: 背镀银膜

G2: 补偿光程

M2': M2 关于 G1 反射面的像

当 M1 与 M2' 平行 \Rightarrow 不同入射角形成等倾条纹

当 M1 与 M2' 夹角 \Rightarrow 不同厚度形成等厚条纹

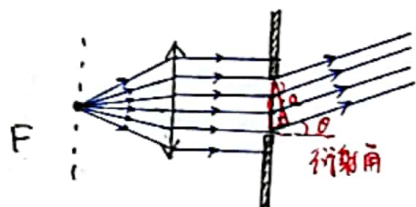
§3 波动光学: 衍射

• 衍射: 波传播时绕过障碍传播

• 惠更斯-菲涅耳原理: ① 子波; ② 振幅与距离成反比, 夹角越大振幅越小



1. 单缝夫琅禾费衍射



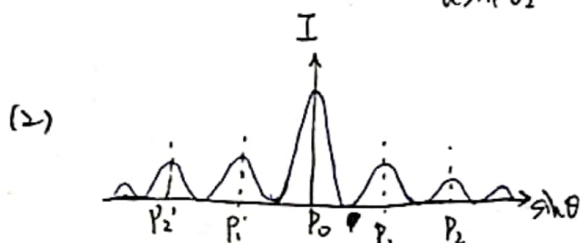
振幅矢量法 (课本)

半波带法: 相邻两束光光程差 π 时 恰成一对, 抵消

$$\text{最大光程差} \quad a \sin \theta = \begin{cases} 2k \frac{\lambda}{2} & k = \pm 1, \pm 2, \dots \text{暗 (衍射极小)} \\ (2k+1) \frac{\lambda}{2} & k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots \text{明 (衍射极大)} \end{cases}$$

($\theta=0$ 为中央明纹, 无光程差)

(1) $k = \pm 1$ 对应的暗纹: $a \sin \theta_1 = \lambda \rightarrow$ 半角宽度 $\theta_1 = \arcsin \frac{\lambda}{a}$
 $a \sin \theta_2 = -\lambda$

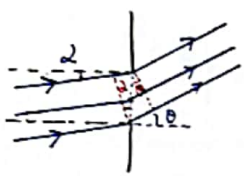


(3) 明纹 $a \sin \theta = (2k+1) \frac{\lambda}{2}$

入射白光 \Rightarrow $\begin{cases} \theta \text{ 小: 紫光} \\ \theta \text{ 大: 红光} \end{cases}$

a 越小, θ 越大. 衍射越明显

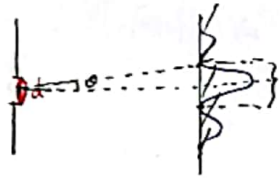
作业 12-28 平行光入斜入射 α 角, 单缝 a . 求衍射极小



最大光程差 $\delta = r_2 - r_1 = a \sin \theta - a \sin \alpha = 2k \cdot \frac{\lambda}{2}$

$\Rightarrow \theta = \arcsin \left(\sin \alpha + \frac{k\lambda}{a} \right), \quad k = \pm 1, \pm 2, \dots$

2. 圆孔夫琅禾费衍射 \rightarrow 由暗环围成的中央: Airy 斑



\Rightarrow Airy 斑角宽度

$d \sin \theta = 1.22 \lambda$

几何形状决定

Rayleigh 判据: A 斑中央最亮处与 B 斑第 1 个暗处重合时恰可分辨

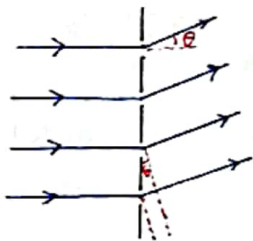


最小分辨角 $\theta_R = 1.22 \frac{\lambda}{d}$ d 为缝宽 (即口径)

分辨本领 $R = \frac{1}{\theta_R}$

3. 光栅衍射

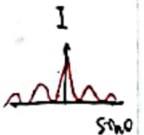
光栅: 大量等宽等间距的平行狭缝



总缝数 N
缝宽 a
不透光宽 b

$\left\{ \begin{array}{l} \text{透射} \checkmark \\ \text{反射} \end{array} \right.$

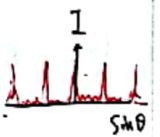
光栅常量 $d = a + b$



光栅衍射

$\left\{ \begin{array}{l} N \text{ 套单缝衍射叠加} \\ N \text{ 套光栅之间干涉} \end{array} \right. \quad a \sin \theta = k' \lambda \quad k = \pm 1, \pm 2, \dots \text{ 衍射极小}$

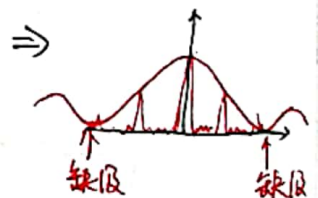
$(a+b) \sin \theta = k \lambda \quad k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots \text{ 明纹}$



单缝衍射导致缺级

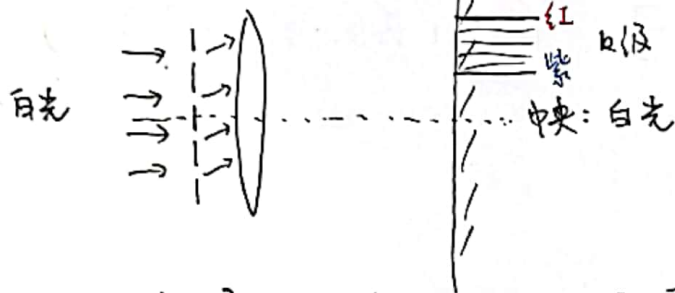
$k = \frac{a+b}{a} k'$

第 k 级干涉明纹缺失



12-36

光栅光谱



$$(a+b)\sin\theta = k\lambda$$

分辨得开: 紫光的第 $k+1$ 级干涉明纹在红光的第 k 级干涉明纹后.

$$(a+b)\sin\theta_{k+1, \text{紫}} = k\lambda_{\text{红}}$$

$$(a+b)\sin\theta_{k+1, \text{紫}} = (k+1)\lambda_{\text{紫}}$$

$$\text{要求 } \theta_{k, \text{红}} < \theta_{k+1, \text{紫}}$$

$$\Rightarrow \frac{k\lambda_{\text{红}}}{a+b} < \frac{(k+1)\lambda_{\text{紫}}}{a+b}$$

$$k\lambda_{\text{红}} < (k+1)\lambda_{\text{紫}}$$

• 光栅的色分辨本领 $R = \frac{\lambda}{\Delta\lambda} = kN$

λ : 两条谱线平均波长.

$\Delta\lambda$: 波长差.

k : 谱线级数.

(恰可分辨)

作业 12-36

平面光栅. 垂直入射平行光, 衍射角 30° 处有 600 nm 的第 2 级主极大, 可分辨 $\Delta\lambda = 0.05 \text{ nm}$ 两条谱线.

但第 3 级主极大缺失. 求 a, b, N .

解: $(a+b)\sin\theta = k\lambda$

$\theta = 30^\circ, k = 2, \lambda = 600 \text{ nm} \Rightarrow a+b = 2.4 \times 10^{-6} \text{ m}$

第 3 级缺失: $k = \frac{a+b}{a} k' = 3$. 取 $k' = 1$. (第 1 级衍射极小)

$$\Rightarrow \frac{a+b}{a} = 3$$

$$a = 8 \times 10^{-7} \text{ m}$$

$$b = 1.6 \times 10^{-6} \text{ m}$$

由 $R = \frac{\lambda}{\Delta\lambda} = kN$ 知 $N = \frac{\lambda}{\Delta\lambda k} = \frac{600}{0.05 \times 2} = 6000$

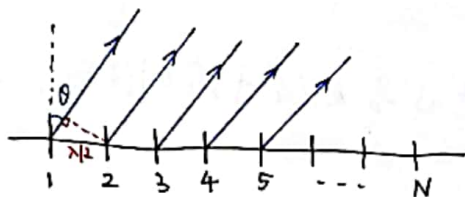
作业12-37

(球面波)

N 根天线水平排列，发射波长 λ ，相邻天线距离 $\frac{\lambda}{2}$ 。

从第1根到第 N 根 相位依次落后 $\frac{\pi}{2}$ 。(2比1落后，3比2落后...)

求：什么方向上电磁波最强



光1与光2 (相邻光) 光程差 $\delta = r_2 - r_1 = \frac{\lambda}{2} \sin \theta$

而 $\phi_1 - \phi_2 = +\frac{\pi}{2}$

总相位差 $\phi_1 - \phi_2 = +\frac{\pi}{2} - \frac{r_1 - r_2}{\lambda} 2\pi = -\frac{\pi}{2} - \pi \sin \theta = 2k\pi$

干涉增强

$\Rightarrow \sin \theta = \frac{1}{2} - 2k$

$k = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$

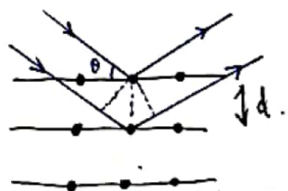
0级干涉最强 $\sin \theta = \frac{1}{2}$

$\Rightarrow \theta = \frac{\pi}{6}$

• X射线衍射

(基础实验)

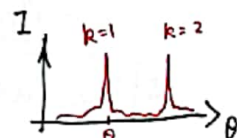
测晶体面间距



$2d \sin \theta = k\lambda$

← Bragg 公式

衍射极大

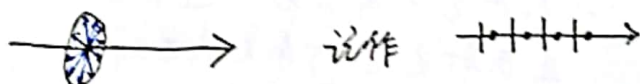


实验：固定波长，改变入射角度 θ ，探测“反射”波强度 I 。

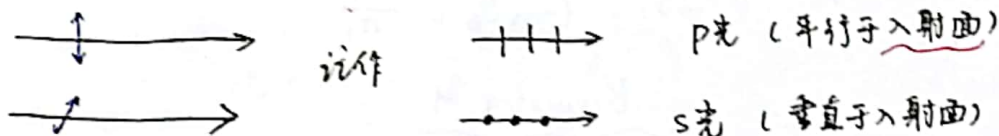
找到峰位置 θ 即可倒推出晶面间距。

§4. 光的偏振

1. 自然光: 振动方向各个方向都有, 均匀分布.

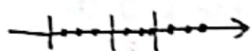


2. 线偏光: 振动方向单一.



入射光线与法线所在平面

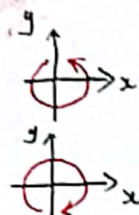
3. 部分偏振光: 振动方向不单一, 不均匀, 可视作自然光与线偏光的混合.



4. 圆偏光: 两个振动垂直, 相位差 $\frac{\pi}{2}$ 的等幅线偏光合成.



迎面而来: $\begin{cases} \text{左旋光: 逆时针} \\ \text{右旋光: 顺时针} \end{cases}$

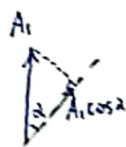


5. 偏振片: 起偏/检偏, 相当于作投影.

自然光 I_0 $\xrightarrow{\text{起偏器}}$ 线偏光 $\frac{I_0}{2}$ $\xrightarrow{\text{检偏器}}$ 线偏光 $\frac{I_0}{2} \cos^2 \alpha$.

Malus 定律

入射线偏光振幅 A_1 与偏振片偏振化方向夹角 α



\Rightarrow 透射线偏光振幅 $A_2 = A_1 \cos \alpha$.

\Rightarrow 透射光光强 $I_2 = I_1 \cos^2 \alpha$.

作业 12-46

自然光通过两个偏振化方向成 60° 的偏振片后透射光强 I_1 .

若中间再插入一个偏振片, 其偏振化方向与原先两偏振片夹角 30° .

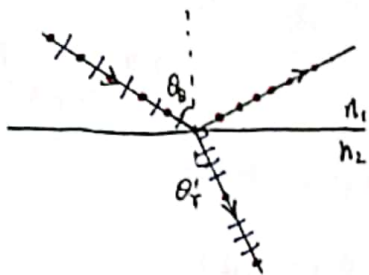
求透射光强.

(I) $I_0 \rightarrow \frac{1}{2} I_0 \rightarrow \frac{1}{2} I_0 \cos^2 60^\circ = \frac{1}{8} I_0 = I_1$.

(II) $I_0 \rightarrow \frac{1}{2} I_0 \rightarrow \frac{1}{2} I_0 \cos^2 30^\circ \rightarrow \frac{1}{2} I_0 \cos^2 30^\circ \cdot \cos^2 30^\circ = \frac{9}{32} I_0 = \frac{9}{4} I_1$.

6. 反射与折射中的偏振.

实验现象 { ① 自然光入射界面 \Rightarrow 反射光以 s 光 (---) 为主, 透射光以 p 光 (++) 为主.
 ② 入射角为 θ_B 时 \Rightarrow 反射光只有 s 光, 透射光以 p 光为主.
 且反射光与折射光夹角 $\frac{\pi}{2}$ $\theta_B + \theta_r = \frac{\pi}{2}$



$$n_1 \sin \theta_B = n_2 \sin \theta_r = n_2 \cos \theta_B$$

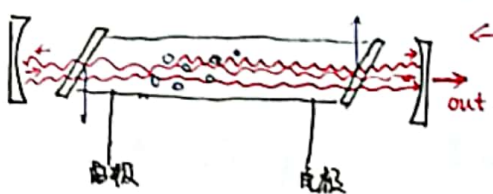
$$\rightarrow \tan \theta_B = \frac{n_2}{n_1}$$

Brewster 角

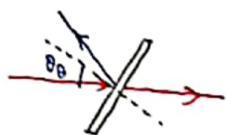
作业 12-52
 CO₂ 激光器

Ge 折射率 4.5, 在谐振腔中 Brewster 窗与轴成角 α .

激光的三要素 { 增益介质 (受激辐射)
 激励源
 谐振腔 \rightarrow 放大, 方向性, 波长.



\leftrightarrow 来回反射多次, 一方面面约束了光的方向, 另一方面 Brewster 窗把 s 光反射走了, 多次后留下 p 光.
 \Rightarrow 最后从右边出射高能量, 方向性强的激光.



$$\tan \theta_B = \frac{n}{n_0} = 4.5$$

$$\theta_B = \arctan 4.5$$

$$\alpha = \frac{\pi}{2} - \theta_B = \frac{\pi}{2} - \arctan 4.5$$

(注意角度制与弧度制)

§5. 双折射 (单轴晶体)

ordinary extraordinary

1. 几个概念:

(1) 光轴: 沿该方向入射, 无双折射现象

(2) 入射面: 入射光线与法线所在平面

(3) 主平面: ~~入射~~ 光线与光轴的所在平面.

o光与e光不分开 (速度相同)

o光: 振动方向垂直于主平面

e光: 振动方向平行于主平面

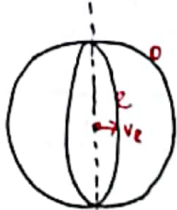
(注: 当光轴在入射面内时, o光主平面与e光主平面重合.)

(4) 双折射原因: o光与e光波阵面不同, 实质是 e光在晶体内传播速度的各向异性

正晶体 (石英)

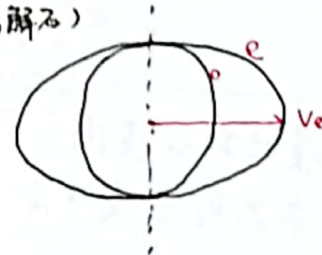
$$V_o > V_e$$

指垂直于光轴入射时的e光速度



负晶体 (方解石)

$$V_e > V_o$$



def 主折射率

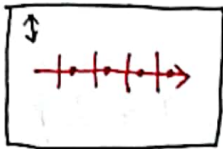
$$\begin{cases} n_e = \frac{c}{V_e} \\ n_o = \frac{c}{V_o} \end{cases}$$

← 特指垂直于光轴入射时的情形.

判断 o光、e光 一定先确定 光轴方向 和 入射方向!

eg:

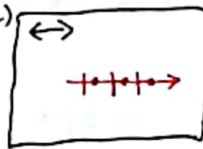
(1)



o光

e光

(2)



此时沿光轴方向入射, 两束光都可以当作o光.

(3)



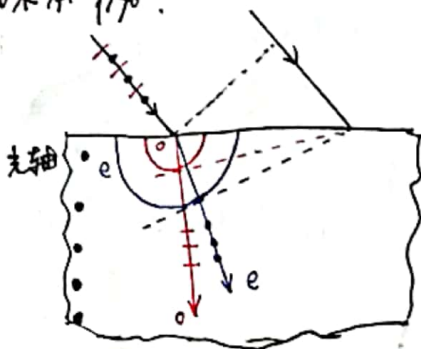
e光

o光

2. 惠更斯原理: 双折射作图

eg. 1.2.3 课本 p.90.

eg. 4.



方解石

$$V_e > V_o$$

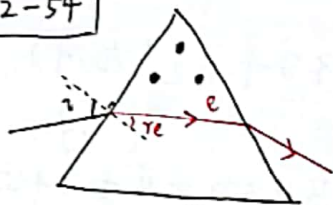
• 速度 $V_o > V_e$ 是正晶体

但 $n_o < n_e$

(折射率大的地方速度小)

— Feynman

6. 作业12-54



正三角形棱镜 入射角 i

$$n_e = 1.49$$

$$n_o = 1.66$$

$$e \text{ 光: } \sin i = n_e \sin r_e$$

$$o \text{ 光: } \sin i = n_o \sin r_o$$

由图知 $r_e = 30^\circ$

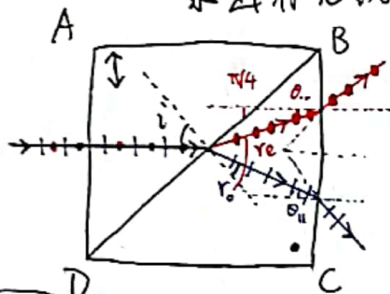
$$\therefore n_o \sin r_o = n_e \sin r_e$$

$$r_o = \arcsin \left(\frac{n_e}{n_o} \sin r_e \right)$$

u

作业12-55 渥拉斯顿棱镜 方解石(负晶体) $n_o = 1.66$, $n_e = 1.49$

求出射光线夹角及振动方向



一步步来看:

① 自然光垂直界面入射, 且垂直于光轴, 进入 ABD.
o 光、e 光不分开. (速度有别, 但方向不分开)

在 ABD 中: 主平面是平面 ABD. 所以 o 光 \leftrightarrow (纸面) e 光 \leftrightarrow

② 入射 BCD: 斜入射, 且垂直于光轴. 进入 BCD.

在 BCD 中: 主平面与平面 BCD 垂直. 所以 o 光 \leftrightarrow (纸面) e 光 \leftrightarrow

光线 \leftrightarrow 在 ABD 中是 o 光, 在 BCD 中是 e 光

$$n_o \sin i = n_o \sin r_e$$

光线 \leftrightarrow 在 ABD 中是 e 光, 在 BCD 中是 o 光

$$n_e \sin i = n_o \sin r_o$$

(对 o 光、e 光的判断取决于光轴与入射光线的相对方向!)

$r_e \neq r_o \Rightarrow$ 分开!

③ 出射到空气中 (从 BC 界面)

$$\text{入射角 } \theta: e \leftrightarrow: \theta_e = \frac{\pi}{4} - \left(\frac{\pi}{2} - r_e \right) = r_e - \frac{\pi}{4}$$

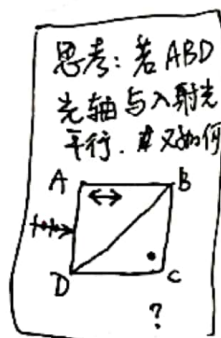
$$o \leftrightarrow: \theta_o = \frac{\pi}{4} - r_o$$

$$\text{折射: } e: n_e \sin \theta_e = \sin \theta_e$$

$$o: n_o \sin \theta_o = \sin \theta_o$$

\Rightarrow 空气出射光线夹角

$$\theta = \theta_e + \theta_o$$



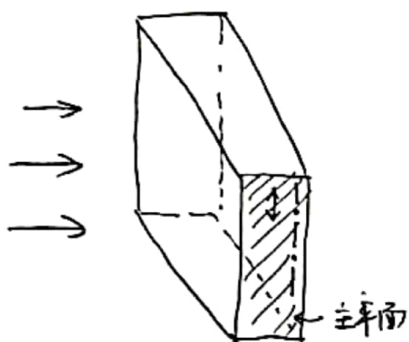
作业 12-56

线偏光垂直入射石英晶体. 光轴与晶面平行. $\lambda = 589.3 \text{ nm}$

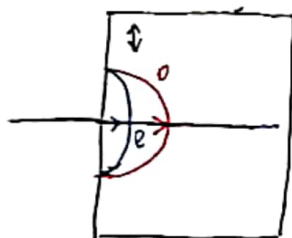
入射振动方向与光轴夹角 α . $n_e = 1.553$, $n_o = 1.541$.

希望出射的 o 光与 e 光相位差 $\Delta\phi = \frac{\pi}{2}$. (半波片).

求 $\frac{1}{4}$ 波片最小厚度.



光程差.



Step 1: 定光轴. 入射光

Step 2: 定主平面. o 光, e 光方向.

o 光 \rightarrow (垂直于主)

e 光 \rightarrow (平行于主)

$$v_o > v_e.$$

$$\text{光程差 } r_o - r_e = n_o d - n_e d = (2k+1) \frac{\lambda}{4}$$

$$\Delta\phi = \frac{r_o - r_e}{\lambda} \cdot 2\pi = 2k\pi + \frac{\pi}{2} \Rightarrow d = \frac{(2k+1)\lambda}{4(n_o - n_e)}$$

$$\text{最小厚度: } (n_o - n_e) d = \frac{2\pi}{\lambda} \cdot \frac{\pi}{2} \Rightarrow \text{取 } k = -1.$$

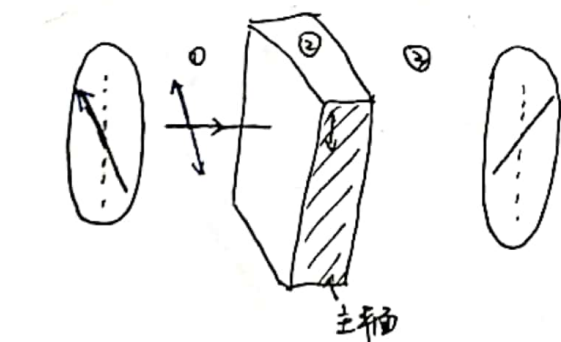
$$d = \frac{\lambda}{4(n_o - n_e)} \quad d_o = \frac{\lambda}{4(n_e - n_o)} \approx 0.012 \text{ mm}$$

作业 12-57

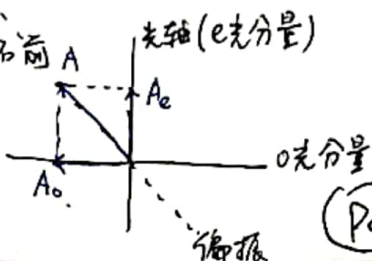
方解石厚度 $10 \mu\text{m}$. 光轴平行于表面, 放置在两个正交偏振片之间,

光轴与入射光与偏振化方向夹角 45° .

希望 600 nm 通过该系统后极大, 晶片厚度应磨去多少?

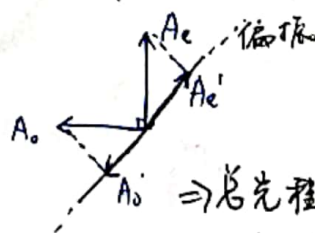


① 入射方解石前 A



o 光 \rightarrow e 光 \rightarrow
② 在方解石中:
光程差 $\delta = r_o - r_e = (n_o - n_e) d$.

③ 离开方解石, 入射最后一个偏振片



e 光与 o 光都有贡献
光程差相当于再加 $\frac{\lambda}{2}$

$$\Rightarrow \text{总光程差} \quad d = (n_o - n_e) d + \frac{\lambda}{2} = k\lambda.$$

$$\text{取 } k = 3 \text{ 有 } d = 8.8 \mu\text{m}. \quad \Delta = 1.2 \mu\text{m}$$