

2-1:

1) 在一直线上时做某波函数为 $y = 2 \cos [x(0.5x - 200t)]$

在某一时刻下, 若波相位相同, 则距水平距离 x 也相同.

\therefore 相位相同同时点都位于水平距离为 x 的平面上, \therefore 该波为平面波.

2) 当该机械波的传播方向与波的振动方向垂直时表示横波;

当该机械波的传播方向与振动方向相同而在同一直线上时表示纵波.

3) 振幅 $A = 2 \text{ cm}$

$$\text{周期 } T = \frac{2\pi}{200\pi} = \frac{1}{100} \text{ s}$$

$$\text{波速 } v = \lambda \cdot \nu = 4 \text{ m/s}$$

$$\text{波长 } \lambda = \frac{2\pi}{0.5\pi} = 4 \text{ cm}$$

$$\text{频率 } \nu = \frac{1}{T} = 100 \text{ Hz}$$

$$\text{圆波数 } k = 0.5\pi$$

4) $x = 1 \text{ m}$ $y = 2 \cos(\frac{\pi}{2} - 200\pi t)$

$$\therefore \text{其复振幅表达式 } \tilde{y}(1) = 2 \cdot e^{i(\frac{\pi}{2})} = 2e^{i\frac{\pi}{2}}$$

讨论与归并:

1) 对于定态平面波, 其波函数 $U(x, t)$ 满足: 振幅 $A(x)$ 为常数, 与取定的 x 无关
如 ~~非平面波~~ 且其相位 φ 为关于直角坐标的线性函数, 这里固定了 t , 如 $\varphi = \vec{k} \cdot \vec{r} + \varphi_0$.

2) 若对于定态球面波, 其波函数 $U(r, t)$ 满足: 振幅 $A(r) = \frac{a}{r}$ 反比于场点到振源的距离 r .

相位分布形式为 $\varphi(r) = kr + \varphi_0$.

3) 对于波函数复数形式: 若 $U(r, t) = A \cos(\omega t - \varphi(r))$ 则 $\tilde{U}(r, t) = A \cdot e^{i(\omega t - \varphi(r))}$
实际上由欧拉公式 $e^{i\theta} = \cos\theta + i\sin\theta$ $Ae^{i(\omega t - \varphi(r))} = A \cos(\omega t - \varphi(r)) + Ai \sin(\omega t - \varphi(r))$, 这似乎于 $U(r, t)$ 表达式不同, 但对于复函数 $U = A \cos(\omega t - \varphi(r)) + Ai \sin(\omega t - \varphi(r))$, 只有其实部才表示真正的物理量.
 $\therefore \tilde{U}(r, t) = Ae^{i(\omega t - \varphi(r))} = Ae^{i(\varphi(r) - \omega t)} = Ae^{i\varphi(r)} \cdot e^{-i\omega t}$

$\therefore \tilde{U}(r, t) = Ae^{i(\omega t - \varphi(r))} = Ae^{i(\varphi(r) - \omega t)} = Ae^{i\varphi(r)} \cdot e^{-i\omega t}$

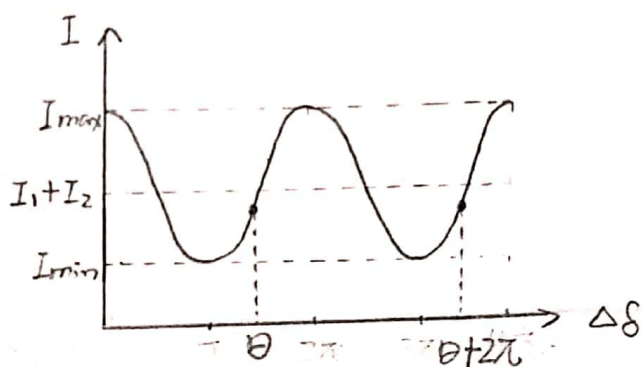
在讨论波场中各点所扰动时, 时间因子 $e^{-i\omega t}$ 总是相同的
于是可省略不写, 剩下关于空间分布的因子为 $Ae^{i\varphi(r)}$ 为复振幅 $\tilde{U}(r)$



2-3 我们知道相干光的光强叠加公式： $I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos \delta$

干涉中的能量分布情况表明，二个相干光合成的最大光强为 $I_{\max} = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2}$
 最小光强 $I_{\min} = I_1 + I_2 - 2\sqrt{I_1 I_2}$ ，而如果没有发生干涉的作用，则两光线的光强应为 $I = I_1 + I_2$ ，这时我们可以大致理解为总能量不变 ($I = \frac{I_{\max} + I_{\min}}{2}$)

关于这一点，我们可以用干涉光强分布曲线来说明。



在不发生干涉时，两束光的总能量可理解为 $I = I_1 + I_2$ 与横轴围成的面积（一个周期）

$$\text{即 } E_1 = (I_1 + I_2) \times (2\pi - 0) = 2\pi(I_1 + I_2)$$

在发生干涉时，两束光的总能量可理解为图中曲线和横轴围成的面积。

$$\begin{aligned} \text{即 } E_2 &= \int_0^{2\pi} (I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos \delta) d\delta \\ &= (I_1 \delta + I_2 \delta + 2\sqrt{I_1 I_2} \sin \delta) \Big|_0^{2\pi} \\ &= 2\pi(I_1 + I_2) \end{aligned}$$

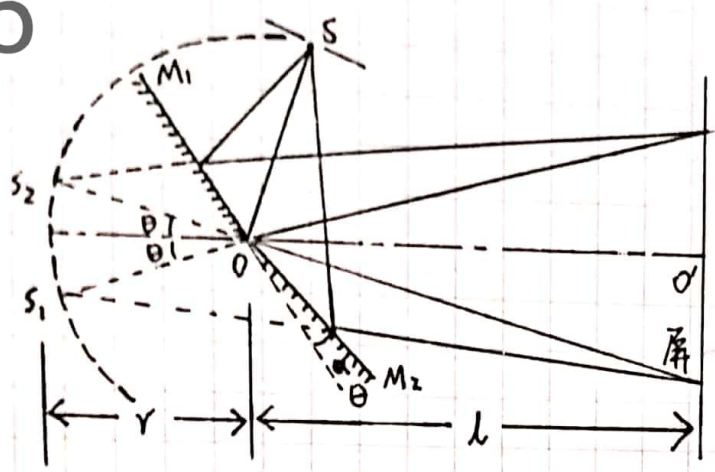
$$\text{故有 } E_1 = E_2$$

由此得出结论：

在发生干涉作用时，虽然空间各处的能量有增有减，但总的能量还是守恒的。换言之，干涉是能量重新分配，但总能量不变。



2-55



$$\Delta x = \frac{\lambda(r+l)}{2\theta r} \quad ①$$

由①得 $\theta = \frac{\lambda(r+l)}{2\Delta x r} = 0.0303 \text{ rad}$

设屏宽为 H

$$2\theta = \frac{H}{l} \quad ②$$

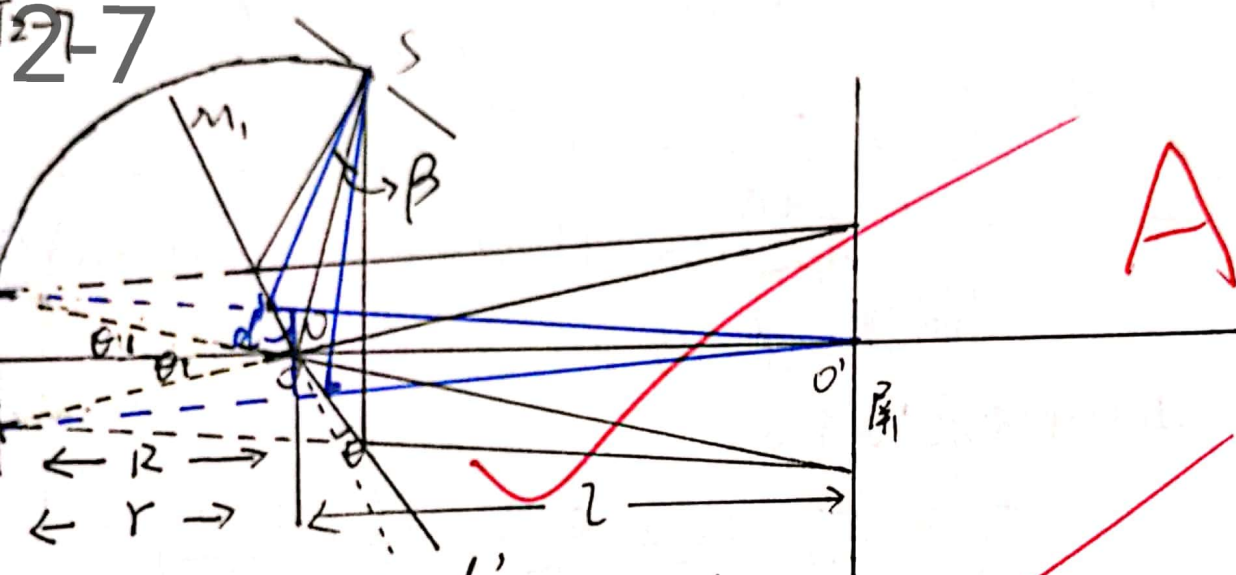
由②得 $H = 2\theta l = 6.06 \text{ cm}$

$$N = \frac{H}{\Delta x} = 60.6 \text{ (个)}$$

∴ 夹角 θ 角度为 0.0303 rad , 在屏上亮条纹总数为 60.6 个.



2-7



1) 因为 $\beta \stackrel{\text{def}}{=} \frac{d'}{R} = \frac{l}{l+r} \cdot \frac{d}{R}$..

故 $\beta = \frac{2r \cdot \sin \theta}{r \cos \theta} \cdot \frac{l}{l+r} = \frac{2l}{l+r} \tan \theta = \frac{2l\theta}{l+r} \quad (\theta \rightarrow 0)$

2) $b_c = \frac{\lambda}{\beta} = \frac{\lambda(l+r)}{2l \tan \theta} \sim \frac{\lambda(l+r)}{2l \sin \theta} \quad (\theta \rightarrow 0) = \frac{\lambda(l+r)}{2l\theta}$

3) $\therefore e = \frac{\lambda(l+r)}{2 \sin \theta} r = 1 \text{ mm}$

故 $b_c = \left(\frac{e}{l} \right) = 0.01 \text{ mm}$

$\frac{1 \text{ mm}}{10 \text{ mm}} = 0.1 \text{ mm}$





2-9

$$① 2h_0 n + \frac{\lambda}{2} = K'\lambda$$

联立可得

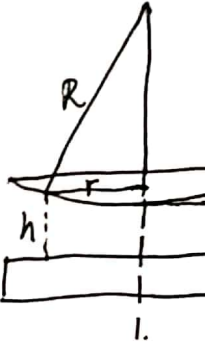
$$2h_0 n + \frac{\lambda}{2} = K\lambda$$

$$r_m = \sqrt{R^2 - (R - h_0 + h_0)^2} \approx \sqrt{2R(h_0 - h_0)}$$

$$\Gamma_m \approx \sqrt{\frac{m\lambda}{n} R}$$

$$\text{② } K' = K + m \quad (K, K', m \in \mathbb{Z}^+)$$

$$\therefore e_m = \sqrt{\frac{(m+1)\lambda}{n} R} - \sqrt{\frac{m\lambda}{n} R}$$



$$②. 2h_0 n + \frac{\lambda}{2} = (2K + 2m + 1) \frac{\lambda}{2}$$

$$2h_0 n + \frac{\lambda}{2} = (2K + 1) \frac{\lambda}{2} \quad (K, m \in \mathbb{Z}^+)$$



$$\Gamma_m = \sqrt{R^2 - (R - h_0 + h_0)^2} \approx \sqrt{2R(h_0 - h_0)}$$

$$\text{得 } \Gamma_m \approx \sqrt{\frac{(m - \frac{1}{2})\lambda}{n} R}$$

$$\therefore e_m = \sqrt{\frac{(m + \frac{1}{2})\lambda}{n} R} - \sqrt{\frac{(m - \frac{1}{2})\lambda}{n} R}$$



2-11 解: (1) $r^2 = R_1^2 - (R_1 - h_1)^2 \Rightarrow r^2 = 2R_1 h_1 - h_1^2$ 因各高阶无穷小得量 h_1^2 得

$$r^2 = 2R_1 h_1 \quad h_1 = \frac{r^2}{2R_1} \quad \text{同理可知} \quad h_2 = \frac{r^2}{2R_2}$$

$$h = h_1 + h_2 = r^2 \left(\frac{1}{2R_1} + \frac{1}{2R_2} \right)$$

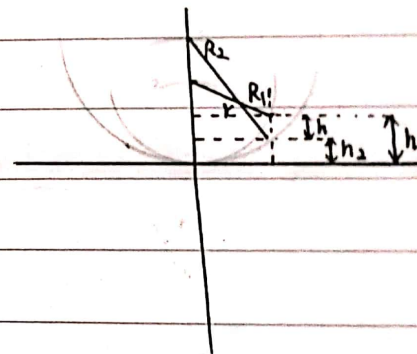
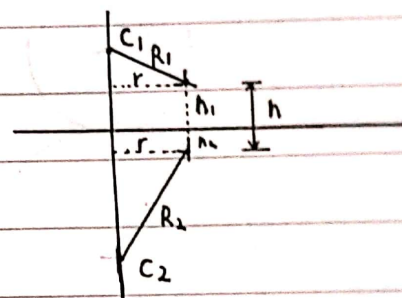
$$\Delta = r^2 \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \right) + \frac{\lambda}{2} = \frac{2k+1}{2} \lambda \quad \therefore r^2 \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} \right) = k\lambda$$

$$r = \sqrt{\frac{R_1 R_2 k \lambda}{R_1 + R_2}}$$

(2) 由 (1) 可知 $h_1 = \frac{r^2}{2R_1} \quad h_2 = \frac{r^2}{2R_2}$

$$h = h_1 - h_2 = \frac{r^2}{2} \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right)$$

$$\Delta = r^2 \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right) = \frac{2k+1}{2} \lambda \Rightarrow r = \sqrt{\frac{2k+1}{2} \lambda \frac{R_1 R_2}{R_1 - R_2}}$$



2-11

