量子物理习题课

2023/4/14

张家璇

用费马原理证明反射定律和折射定律。

略。见讲义11-12页

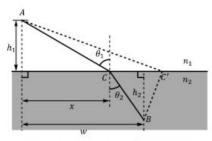


图 1-5 折射符合费马原理

对折射现象,设 A 点到界面的距离为 h_1 ,B 点到界面的距离为 h_2 ,A、B 两点的水平距离(平行于分界面的距离)为w。假若光线在 C 点发生折射,记 A、C 的水平距离为x,那么从 A 点到 B 点所需时间是

$$t = \frac{AC}{v_1} + \frac{CB}{v_2} = \frac{1}{v_1} \sqrt{h_1^2 + x^2} + \frac{1}{v_2}$$
 (1.11)

取微商得

$$\frac{dt}{dx} = \frac{x}{v_1 \sqrt{h_1^2 + x^2}} - \frac{w - x}{v_2 \sqrt{h_2^2 + (w - x)^2}}$$
(1.12)

耗时最少的路径满足

$$\frac{dt}{dx} = 0 \Leftrightarrow \frac{x}{v_1 \sqrt{h_1^2 + x^2}} = \frac{w - x}{v_2 \sqrt{h_2^2 + (w - x)^2}}$$
(1.13)

即

$$\frac{\sin \theta_1}{v_1} = \frac{\sin \theta_2}{v_2} \tag{1.14}$$

$$n_1 \sin \theta_1 = n_2 \sin \theta_2 \tag{1.15}$$

因此符合折射定律的路径费时最少。

证明棱镜折射率n与最小偏向角 δ_{\min} 的关系:

由几何关系:

$$\delta + \alpha = i_1 + i'_1, \quad \alpha = i_2 + i'_2,$$

(1) 结合 i_1, i'_1, i_2, i'_2 的范围和大小关系, 得到:

所以

折射定律:

$$n'\sin i_1 = n\sin i_2, \quad n'\sin i_1' = n\sin i_2' \tag{2}$$

对(1) 微分

$$0 = di_1 + di'_1, \quad 0 = di_2 + di'_2 \tag{3}$$

对(2)微分

$$n'\cos i_1 di_1 = n\cos i_2 di_2, \quad n'\cos i'_1 di'_1 = n\cos i'_2 di'_2$$
 (4)

得到

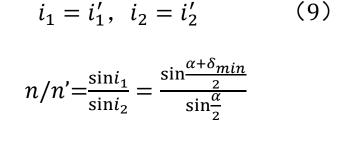
$$\sin i_1 \sin i_2' = \sin i_2 \sin i_1' \tag{5}$$

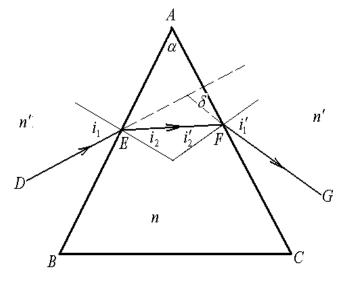
$$\cos i_1 \cos i_2' = \cos i_2 \cos i_1' \tag{6}$$

所以

$$\cos(i_1 + i_2') = \cos(i_1' + i_2) \tag{7}$$

$$\cos(i_1 - i_2') = \cos(i_1' - i_2) \tag{8}$$





1. 设在阳光暴晒下,马路上方空气折射率随高度y的变化规律为

$$n(y) = n_0(1 + Ay),$$

 $A = 0.8 \times 10^{-6} \text{m}^{-1}$

一人站在马路上向前看,能看到多远?设此人眼睛离地面高度为1.6m。

折射定律:

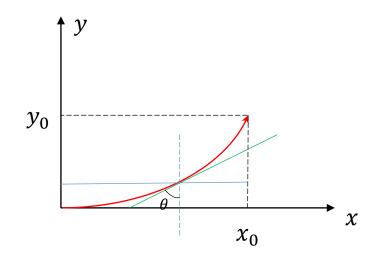
$$n(y)\sin\theta = constant = n(0)\sin\frac{\pi}{2}$$

 θ 满足:

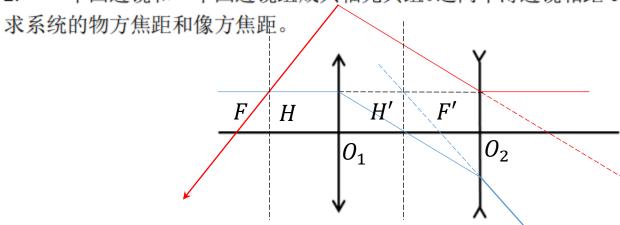
$$\frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x} = \cot\theta$$

所以

$$x_0 = \int_0^{x_0} dx = \int_0^{y_0} \tan\theta dy$$
$$= \int_0^{y_0} \sqrt{\frac{1}{(1+Ay)^2 - 1}} dy \approx \int_0^{y_0} \sqrt{\frac{1}{2Ay}} dy = \sqrt{2y_0/A}$$



2. 一个凸透镜和一个凹透镜组成共轴光具组。这两个薄透镜相距 100cm, 焦距均为 50cm。



平行于光轴的物方入射光线经过凸透镜汇聚于焦点, 之后入射凹透镜:

$$\frac{1}{50} + \frac{1}{s'_1} = \frac{1}{-50}$$
$$s'_1 = -25$$

平行于光轴的像方入射光线经过凹透镜,反向延长线汇聚于焦点,之后入射凸透镜:

$$\frac{1}{150} + \frac{1}{s_2'} = \frac{1}{50}$$
$$s_2' = 75$$

由几何关系:

$$f = FH = 25cm$$
 $f' = H'F = 25cm$ 符号的确定参见讲义19-20页

5. 单色平面波在*y-z*平面内,沿着与*y-*轴夹角为30°方向传播,写出它的标量波函数、复波函数和复振幅。

标量波函数:

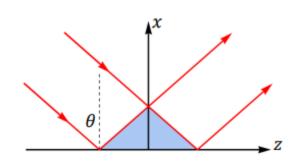
$$\psi(\vec{r},t) = A_0 \cos(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r} + \phi_0)$$

复波函数:

$$\widetilde{\psi}(\vec{r},t) = \widetilde{A_0}(\vec{r})e^{-i\omega t}$$

其中复振幅 $\widetilde{A_0}(\vec{r}) = A_0 e^{i(\vec{k}\cdot\vec{r}-\phi_0)}$, $\vec{k}\cdot\vec{r} = \cos\frac{\pi}{6}ky + \sin\frac{\pi}{6}kz$

6. 如图,一列波矢量在x-z平面的平面波,入射后在的分界面 x = 0处发生反射。求反射波和入射波重叠区光矢量的复振幅。



入射波复波函数:

$$\widetilde{E_1}(\vec{r},t) = E_0 e^{ik(z\sin\theta - x\cos\theta)} e^{-i(\omega t + \phi_0)}$$

反射波复波函数:

$$\widetilde{E_2}(\vec{r},t) = E_0 e^{ik(z\sin\theta + x\cos\theta)} e^{-i(\omega t + \phi_0')}$$

$$\phi_0 = \phi_0'$$

得到:

$$\widetilde{E_1}(\vec{r},t) + \widetilde{E_2}(\vec{r},t) = 2E_0\cos(kx\cos\theta) e^{ikz\sin\theta}e^{-i(\omega t + \phi_0)}$$

例: 多光束干涉的复振幅解法

已知N, A_0 , δ , 求 E_0

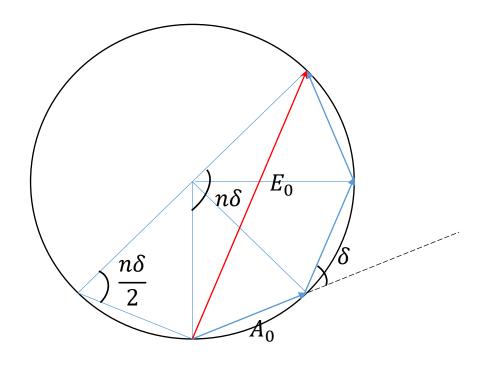
$$ilde{E}_0 = A_0 + A_0 e^{i\delta} + A_0 e^{2i\delta} + \dots = A_0 rac{1 - e^{in\delta}}{1 - e^{i\delta}}$$
 $E_0 = |\tilde{E}_0| = A_0 \sqrt{rac{(1 - e^{in\delta})(1 - e^{-in\delta})}{(1 - e^{i\delta})(1 - e^{-i\delta})}} = A_0 rac{\sin rac{N\delta}{2}}{\sin rac{\delta}{2}}$

正弦定理:

$$E_0 = 2R\sin\frac{n\delta}{2}$$
$$A_0 = 2R\sin\frac{\delta}{2}$$

所以:

$$E_0 = A_0 \frac{\sin \frac{n\delta}{2}}{\sin \frac{\delta}{2}}$$



▶ 1.3. 产生稳态干涉的相干光,必须来自同一发光原子、同一发射的波列,解释其理由。

不同的原子,或同一原子不同次发光时,波列的振向、初相位随机变化。这导致在观测时间(一般较长)内,初相位之差是随机数,不能满足相干条件。

▶ 1.4. 用很薄的云母片覆盖在双缝实验的一条缝上,看到干涉条纹移动了 9 个条纹间距,求云母片的厚度。已知云母片折射率 n = 1.58,光源波长 550nm。

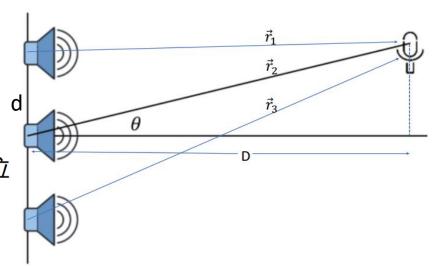
$$(n-1)d = 9\lambda \tag{1}$$

$$d = 9\lambda/(n-1) \approx 8.53 \ \mu \text{m} \tag{2}$$

三个扬声器排成直线, 相距 d, 播放单频声音信号

$$s_j(t) = A\cos(\omega t + \phi_j), \quad j = 1, 2, 3$$

远处一个麦克风在夹角为 θ 的方向接收声音。欲使麦克风处消音,三个初相位 ϕ_1,ϕ_2,ϕ_3 应该满足什么关系。



三列球面波在麦克风处的复振幅叠加等于零:

$$\frac{A}{r_1}e^{i(kr_1+\phi_1)} + \frac{A}{r_2}e^{i(kr_2+\phi_2)} + \frac{A}{r_3}e^{i(kr_3+\phi_3)} = 0$$

由几何关系以及 $\frac{d}{r_2} \ll 1$:

$$r_1 = \sqrt{r_2^2 \cos^2 \theta + (r_2 \sin \theta - d)^2} = r_2 \sqrt{1 - 2\frac{d}{r_2} \sin \theta + (\frac{d}{r_2})^2} \approx r_2 - d \sin \theta,$$

$$r_3 \approx r_2 + d \sin \theta.$$

利用近似条件 $\frac{1}{r_1} \approx \frac{1}{r_2} \approx \frac{1}{r_3}$, 得到:

$$e^{i(kr_1+\phi_1)} + e^{i(kr_2+\phi_2)} + e^{i(kr_3+\phi_3)} = 0$$

这三项的幅角依次相差 $\frac{2}{3}$ π 的时候叠加为零:

$$\begin{cases} kr_2 + \phi_2 - kr_1 - \phi_1 = \frac{2}{3}\pi + n_1\pi \\ kr_3 + \phi_3 - kr_2 - \phi_2 = \frac{2}{3}\pi + n_2\pi \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} kr_1 + \phi_1 - kr_2 - \phi_2 = \frac{2}{3}\pi + n_1\pi \\ kr_3 + \phi_3 - kr_1 - \phi_1 = \frac{2}{3}\pi + n_2\pi \end{cases}$$

即:

$$\begin{cases} \phi_2 - \phi_1 = -kd\sin\theta + \frac{2}{3}\pi + n_1\pi \\ \phi_3 - \phi_2 = -kd\sin\theta + \frac{2}{3}\pi + n_2\pi \end{cases} \qquad \begin{cases} \phi_1 - \phi_2 = kd\sin\theta + \frac{2}{3}\pi + n_1\pi \\ \phi_3 - \phi_1 = -2kd\sin\theta + \frac{2}{3}\pi + n_2\pi \end{cases}$$

10. 两块平板玻璃叠合在一起,一端接触,在离接触线 12.5cm 处用金属细丝垫在两板之间。用波长 546nm 的单色光垂直入射,测得条纹间距为 1.50mm。求细丝的直径。

x处发生干涉的两束光的光程差:

$$\Delta L = 2n_0 x \tan\theta + \frac{\lambda}{2}$$

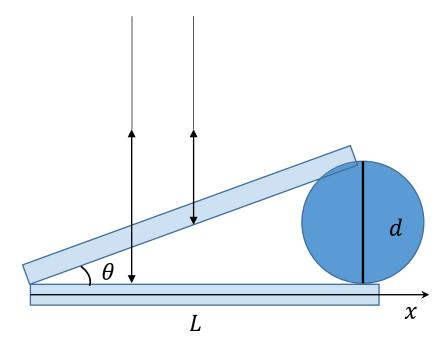
亮条纹的位置 x_m 满足:

$$2n_0x_mtan\theta + \frac{\lambda}{2} = m\lambda, \quad m = 0,1,2,...$$

条纹间距:

结合
$$tan\theta = d/L$$
, 得到

$$\Delta x = x_{m+1} - x_m = \frac{\lambda}{2 \tan \theta}$$
$$d = \frac{\lambda L}{2 \Delta x}$$



12. 在折射率为 1.5 的玻璃表面,镀上一层折射率为 1.30 的透明薄膜。对于 550nm 的黄绿光垂直入射的情形,为了增强透射光束强度,应使反射光干涉相消。求膜的厚度。

发生干涉的两束光的光程差:

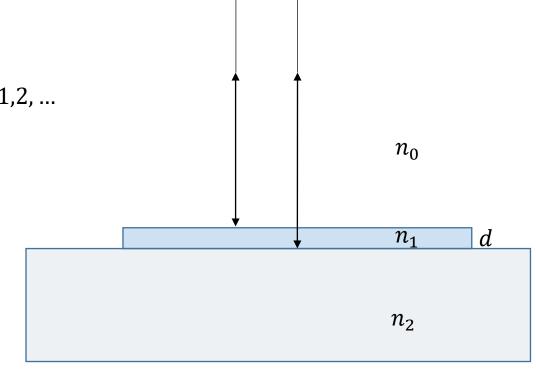
$$\Delta L = 2n_1d$$

干涉相消条件:

$$2n_1d = m\lambda + \frac{\lambda}{2}, \quad m = 0,1,2,...$$

取干涉最清晰的第零级(m=0), 得到:

$$d = \frac{\lambda}{4n_1}$$



13. 用波长 589.3nm 的钠黄光作为夫琅禾费单缝衍射的光源,测得第二极小到干涉图样中心的距离为 0.30cm。改用未知波长的单色光源,测得第三极小到中心的距离为 0.42cm。求未知波长。

单缝夫琅和费衍射的复振幅为:

$$E_0 \operatorname{sinc} \alpha = \frac{E_0 \sin \alpha}{\alpha}, \quad \sharp \ \ \psi \ \alpha = \frac{\pi a x}{\lambda z}$$

暗条纹位置满足:

$$\operatorname{sinc}\alpha = 0$$
, $\operatorname{Fr}\frac{x}{z} = m\frac{\lambda}{a}$, $m = 0,1,2,...$

所以:

$$\frac{x_1}{z} = 2\frac{\lambda_1}{a}, \qquad \frac{x_2}{z} = 3\frac{\lambda_2}{a}$$

得到

$$\lambda_2 = \frac{2x_2}{3x_1}\lambda_1$$

1.10. 评估你的手机像素数目是否超过了镜头的光学衍射极限。估算所需的参数,如手机摄像头模组的光圈系数、像素、CMOS 图像传感器的尺寸等,请自行在网络上搜索。

以 HUAWEI Mate 40 Pro 为例, 超感知摄像头参数: 8192*6144 像素, F/1.9 光圈, 1/1.28 英寸传感器。(光圈 F = 镜头焦距 f/镜头直径 D, 1 英寸传感器对角线长度为 16mm。)

传感器长宽比为 4: 3, 则传感器宽度为 $1/1.28 \times 16$ mm $\times \frac{3}{5} = 7.5$ mm 镜头的空间分辨率为 $\Delta x' = 7.5$ mm/6144 = 1.22 μ m/pixel 衍射极限空间分辨率

$$\Delta x = f\Delta\theta = f\frac{1.22\lambda}{D} = 1.22F\lambda \tag{17}$$

要使计算的镜头分辨率不超过光学衍射极限,

$$\Delta x' \ge \Delta x \tag{18}$$

$$\lambda \le \frac{1\mu m}{F} = 526.3 \text{nm} \tag{19}$$

可见光波长范围为 390-760nm, 即仅对于波长小于 526.3nm 的光, 官方给出的分辨率才未超过光学衍射极限。

1.14. 四个偏振片依次前后排列。每个偏振片的透振方向,均相对于前一偏振片沿顺时针方向转过 30°角。不考虑吸收、反射等光能损失,则透过此偏振片系统的光强是入射光强的多少倍?

对于线偏光入射,设偏振方向与第一个偏振片的透振方向夹角为 θ ,则透过此偏振系统的光强是入射光强的 $(\cos\theta\cos^330^\circ)^2=\frac{27}{64}\cos^2\theta$ 倍

▶ 1.15. 有一空气-玻璃界面,光从空气一侧入射时,布儒斯特角是 58°,求光从玻璃一侧入射时的布儒斯特角。

$$\tan \theta_{b1} = \frac{n_2}{n_1} \tag{22}$$

$$\tan \theta_{b2} = \frac{n_1}{n_2} = \frac{1}{\tan \theta_{b1}} \tag{23}$$

$$\theta_{b2} = 32^{\circ} \tag{24}$$

- ▶ 1.18. 热核爆炸中火球的温度可达 10^7 K,
 - (1) 求辐射最强的波长;
 - (2) 这种波长的光子能量是多少?

$$\lambda_m = \frac{b}{T} = \frac{2.898 \times 10^{-3} \,\mathrm{m \cdot K}}{10^7 \,\mathrm{K}} = 0.2898 \,\mathrm{nm} \tag{25}$$

$$\frac{hc}{\lambda} = 6.86 \times 10^{-16} \text{J} = 4.29 \times 10^3 \text{eV}$$
 (26)