

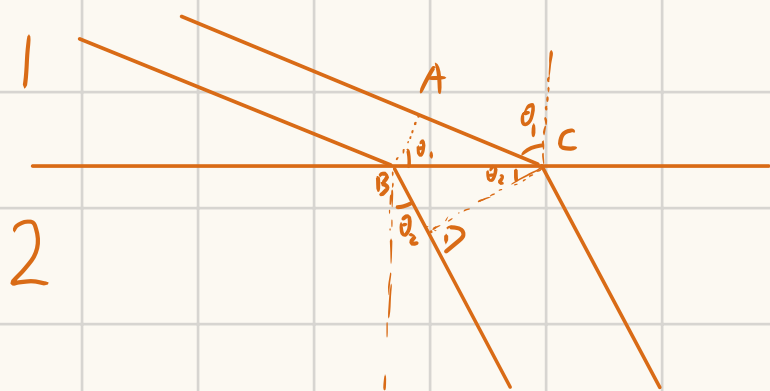
光学笔记第一章

1.1 惠更斯原理

波前上每一点可看作新的点源

可证折射定理

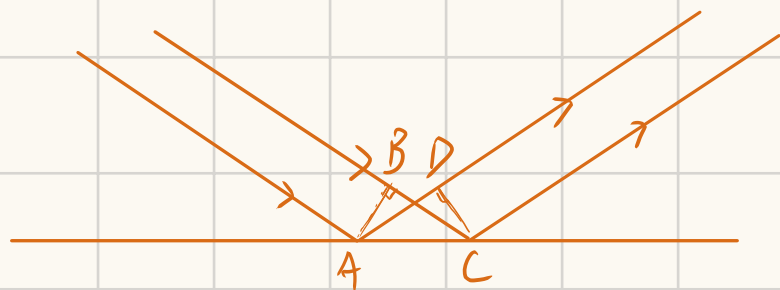
设有一系列平行光从介质1射入介质2



$$\left. \begin{array}{l} \frac{AC}{v_1} = \frac{BD}{v_2} \\ AC = BC \sin \theta_1 \\ BD = BC \sin \theta_2 \end{array} \right\} \Rightarrow \frac{\sin \theta_1}{v_1} = \frac{\sin \theta_2}{v_2}$$

可证反射

① 设有一系列平行光射向一镜子后反射



$$\left. \begin{array}{l} \text{由反射定律知} \\ BC = AD \\ AC = AC \\ \angle ABC = \angle ADC = 90^\circ \end{array} \right\} \Rightarrow \triangle ABC \cong \triangle CAD \Rightarrow \angle ACB = \angle CAD \text{ 反射定律}$$

光是粒子吗?

色散 $n \approx n_0 + \frac{A}{\lambda^2} + \frac{B}{\lambda^4}$ (正常色散)

光程 $L = \int n dl \propto \frac{dl}{v}$

$$\varphi(P) - \varphi(Q) = \frac{2\pi}{\lambda_0} L(P, Q)$$

费马原理

$$\delta L = 0 \quad (\delta \int n dl = 0)$$

用法

① 解欧拉方程

令 $\vec{r} = x_i \vec{e}_i$, S 为路径长, 令 $\dot{x}_i = \frac{dx_i}{ds}$

$$\frac{d}{ds} \left(\frac{\partial n}{\partial \dot{x}_i} \right) - \frac{\partial n}{\partial x_i} = 0 \quad \text{约束 } \left| \frac{d\vec{r}}{ds} \right| = \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2} = 1$$

$$\text{而 } \frac{\partial n}{\partial \dot{x}_i} = \frac{\partial n \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2}}{\partial \dot{x}_i} = n \cdot \dot{x}_i$$

$$\frac{d}{ds} (n \dot{x}_i) = \frac{\partial n}{\partial x_i}$$

$$\frac{d}{ds} \left(n \frac{d\vec{r}}{ds} \right) = \nabla n$$

② 势场等效

$\delta \int n dl \Rightarrow$ 最小作用量原理 $\delta \int p dq \Rightarrow$ 对比

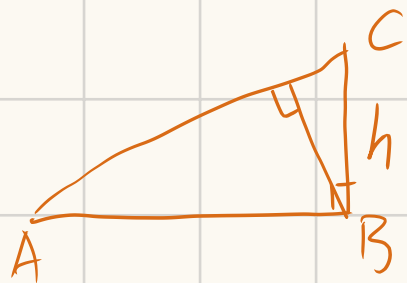
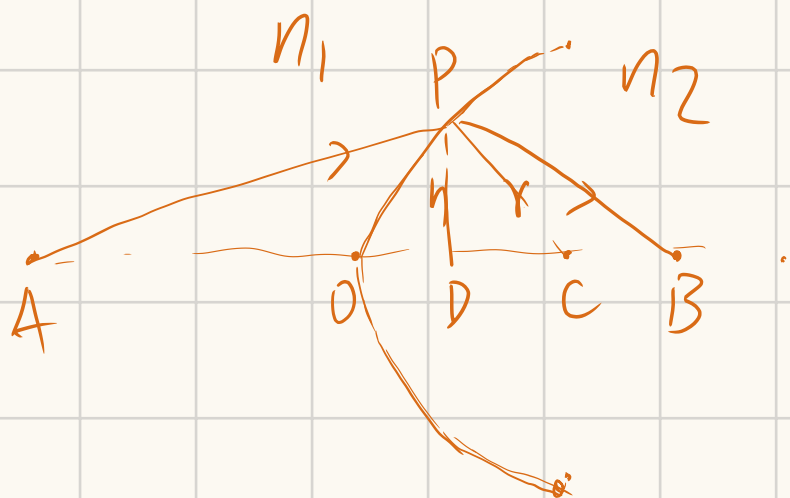
可将 n 等效为 p , 将光线看作在势场 $E_p = -\frac{p^2}{2m}$

中运动的粒子轨迹, 这样光学问题转化为了力学问题

例如, n 是球对称分布 $n \propto \frac{1}{r}$, 如何解轨迹?

利用 $E_p \propto p^2 \propto \frac{1}{r}$, 可见可与引力场等效,
解比内方程即可

解傍轴条件下的球面折射成像



我们首先按照费曼的思路推导:

AC 与 AB 之差在 BC 很小时约为多少?

$$\text{显然 } AC - AB = \sqrt{AB^2 + h^2} - AB = AB \left(\sqrt{1 + \frac{h^2}{AB^2}} - 1 \right) \approx \frac{h^2}{2AB}$$

依费马原理

$$L(APB) = L(ADB)$$

$$n_1 AP + n_2 PB = n_1 AD + n_2 OD + n_2 DB$$

$$= n_1 (AD - OD) + n_2 OD + n_2 DB$$

$$n_1 (AP - AD) + n_2 (PB - DB) = (n_2 - n_1) OD$$

$$h \text{ 很小时, } OD = PC - DC \approx \frac{h^2}{2r}$$

$$n_1 \frac{h^2}{2AD} + n_2 \frac{h^2}{2BD} \approx (n_2 - n_1) \frac{h^2}{2r}$$

$$\text{由于傍轴, } AD \approx AD = S_1, \quad BD \approx OB = S_2$$

$$\text{于是 } \frac{n_1}{S_1} + \frac{n_2}{S_2} \approx \frac{n_2 - n_1}{r}$$

若是反的, 将 n 加上负号即可

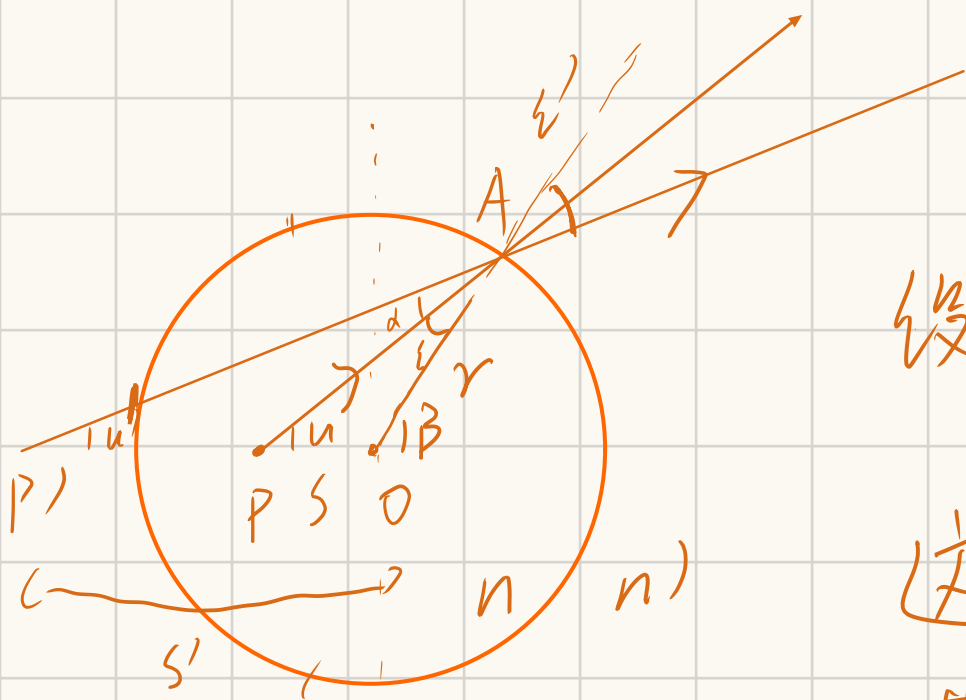
$$S_1 \rightarrow \infty \quad f_2 = \frac{n_2}{n_2 - n_1} r$$

$$S_2 \rightarrow \infty \quad f_1 = \frac{n_1}{n_2 - n_1} r$$

齐明点

若从P点射出, 经过折射后虚像在P'点,
透镜应为何状?

用费马原理考虑



$$nPA - n'P'A = \text{const}$$

设常数为0, $\frac{PA}{P'A} = \frac{n'}{n}$

这是阿氏圆, 所以球形能
满足条件

$\frac{PA}{P'A}$ 定比例, 可证 $\triangle OPA$ 相似 $\triangle OAP'$

这就证出 $i = u'$, $i' = u$

$$\text{由 } \frac{s}{r} = \frac{r}{s'} \Rightarrow ss' = r^2$$

$$\left. \begin{aligned} \text{结合 } \frac{P'A}{PA} - \frac{\sin i}{\sin i'} \frac{s'}{s} &= \frac{n/s'}{n/s} \Rightarrow \frac{s}{s'} = \frac{n^2}{n'^2} \\ \frac{P'A}{PA} &= \frac{n'}{n} \end{aligned} \right\} \Rightarrow$$

$$\frac{PA}{\sin(\theta + \alpha)} = \frac{S}{\sin \theta} = \frac{r}{\sin \alpha}$$

$$\sin \theta = \frac{S \sin \alpha}{r}$$

$$\frac{P'A}{\sin(\theta' + \alpha')} = \frac{S'}{\sin \theta'} = \frac{r}{\sin \alpha'}$$

$$\frac{\sin \alpha}{\sin \alpha'} = \frac{S'}{S} \frac{\sin \theta'}{\sin \theta}$$

$$S' = \frac{\sin \theta'}{\sin \alpha'} r$$

$$= \frac{n}{n'} S \frac{\sin \alpha}{\sin \alpha'}$$

$$S' n' \sin \alpha' = n S \sin \alpha$$

贝利正弦定理