

变折射率的光传播情况

518030910150 方泓杰

Dec. 17th, 2019

1 问题简述

在《大学物理》的课程内，我们讨论的范围是折射率分段不变的介质。即光路可以分成若干段 $\overrightarrow{P_0P_1}, \overrightarrow{P_1P_2}, \overrightarrow{P_2P_3}, \dots, \overrightarrow{P_{m-1}P_m}$ ，光在每一段传播的时候，都有一个固定的折射率 n_1, n_2, \dots, n_m 。那么我们考虑更一般的情况，如果折射率是一个关于位置 \vec{r} 的函数，也就是 $n = n(\vec{r})$ ，会有什么样特殊的性质呢？

在讨论问题前，作如下约定：设光初始从折射率为 n_0 的介质以入射角 θ_0 入射。

2 情况一：介质沿某方向平移对称

如果介质沿着某个方向平移对称，那么所有界面处的法线方向都沿着这个方向。如果介质折射率满足分段不变，那么在介质的分界面处列写折射定律方程：

$$n_0 \sin \theta_0 = n_1 \sin \theta_1 = n_2 \sin \theta_2 = \dots = n_m \sin \theta_m \quad (1)$$

根据上式即可解出光路轨迹方程（若干直线段连接而成），以及最终的出射角 θ_m 。

如果介质的折射率连续，实质上 and 上式推导完全类似。我们在平面上建立直角坐标系，其中介质的对称方向沿着 y 轴，即介质折射率 $n = n(y)$ 。设光从 (x_0, y_0) 处以入射角 θ_0 射入，如图1所示：

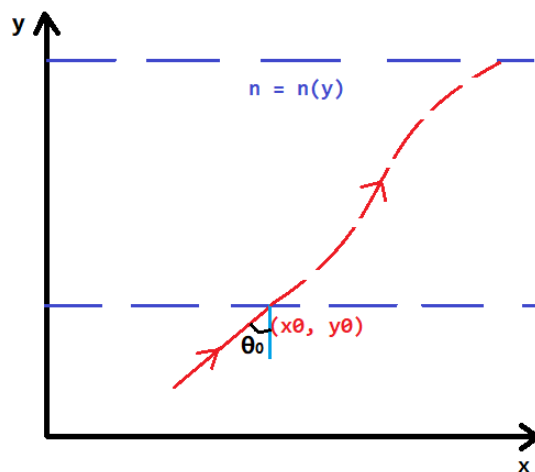


图 1: 介质沿某方向平移对称的情况

那么和式(2) 类似，有

$$n_0 \sin \theta_0 = n(y) \sin \theta(y) \quad (2)$$

同时，由于光的几何性质，最后一次出射时，有

$$k = \cot \theta(y) = \frac{dy}{dx}$$

化简后有：

$$\left(\frac{dy}{dx}\right)^2 = \frac{1}{\sin^2 \theta(y)} - 1 \quad (3)$$

联立式(2), (3) 有

$$\frac{dy}{dx} = \pm \sqrt{\frac{n^2(y)}{n_0^2 \sin^2 \theta_0} - 1} \quad (4)$$

若将式(4) 平方后求导，则有

$$\frac{d^2 y}{dx^2} = \frac{n(y)}{n_0^2 \sin^2 \theta_0} \cdot \frac{dn(y)}{dy} \quad (5)$$

根据式(4) 或式(5) 即可解得光路的轨迹方程。

3 情况二：介质满足球对称分布

这种情况下，折射率满足 $n = n(r)$ ，其中 r 是讨论的点到对称中心的距离。设第 k 次折射时候入射角为 i_k ，折射角为 ϕ_k ，如图2 所示。

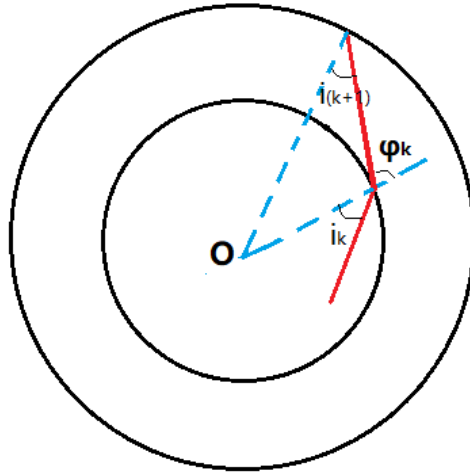


图 2: 介质满足球对称分布的情况

那么由折射定律：

$$n(r_k) \sin i_k = n(r_{k+1}) \sin \phi_k \quad (6)$$

在如图三角形中，列正弦定理：

$$\frac{\sin \varphi_k}{r_{k+1}} = \frac{\sin i_{k+1}}{r_k} \quad (7)$$

联立式(6), (7) 可得:

$$n(r_k) \cdot r_k \cdot \sin i_k = n(r_{k+1}) \cdot r_{k+1} \cdot \sin i_{k+1} \quad (8)$$

式(8) 说明, $n \cdot r \cdot \sin i$ 为定值, 即

$$r \cdot n(r) \cdot \sin i(r) = \text{Const.}$$

上式和角动量守恒式在数学上同构, 因此可类比得到, 此时轨迹为圆锥曲线。

4 例题

为了更好的展示上述结论的运用, 我们给出一个例题来加深理解:

4.1 问题描述

已知光导纤维的折射率 n 沿着径向的分布为 $n^2 = n_0^2(1 - \alpha^2 r^2)$, 入射角为 θ_0 , 求光线轨迹。

4.2 解答

由第2节讨论的内容, 根据式(5) 有

$$\frac{d^2 r}{dx^2} = -\frac{\alpha^2}{\sin^2 \theta_0} r$$

化简得

$$\frac{d^2 r}{dx^2} + \frac{\alpha^2}{\sin^2 \theta_0} r = 0$$

解微分方程, 有

$$r = A \sin \left(\frac{\alpha}{\sin \theta_0} x + \varphi_0 \right)$$

根据初始情况, 即 $x = 0$ 时, $r = 0$ 且 $\frac{dr}{dx} = \cot \theta_0$, 可以解得 $\varphi_0 = 0$ 或 $\varphi_0 = \pi$, 且 $A = \frac{\cos \theta_0}{\alpha \cos \varphi_0}$, 代入即得轨迹方程

$$r = \frac{\cos \theta_0}{\alpha \cos \varphi_0} \sin \left(\frac{\alpha}{\sin \theta_0} x + \varphi_0 \right) \quad (9)$$

其中, $\varphi_0 = 0$ 说明光线向右上方入射; $\varphi_0 = \pi$ 说明光线向右下方入射。

5 拓展问题

根据以上知识，我设计了一个实际问题供各位解决：海洋中得折射率满足 $n = n_0 + b|z|$ ，其中 z 为海拔高度（有正、负区分）。如果有一光源放在 $x = 0, z = 0$ 处，求光在海洋中的轨迹。

欢迎各位对上面的我设计的问题进行讨论，也欢迎各位提出除上文情况一、二外的其他新情况并进行讨论！