

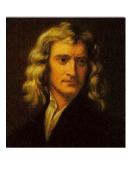
自古以来神奇的光一直吸引着人们:

光是什么?是粒子、是波、是能量?光怎样 从物质中发出?又怎样成为物质的一部分?光速 为什么是宇宙物质运动的极限?......有些科学已 作了回答,有些还在争论不休。但毕竟想方设法 去了解光,已带来了物理学一场又一场的革命!

一、人类对光的认识

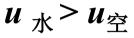
对光本性的认真探讨,始于17世纪:

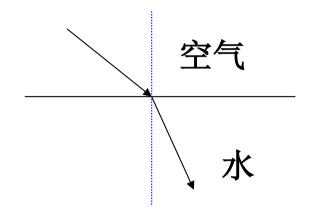
(关于光的本性的探讨



微粒说

牛顿

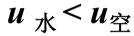






波动说

惠更斯





菲涅耳

1801年杨氏实验,

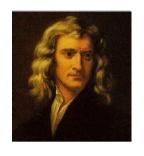
1850年傅科测光速—判决性实验



托马斯. 杨

媒质一以太!

一、人类对光的认识



微粒说

牛顿

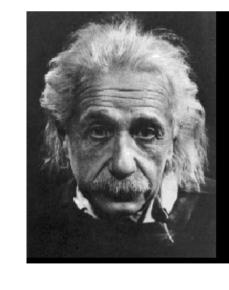


波动说

惠更斯



光的量子说 波粒二象性



光是电磁波

麦克斯韦



二、光的电磁理论

电磁波谱

γ	X	紫	可	红	微	无
射	射	外	见	外		线电
线	线	线	光	线	波	电波

10^{-12}	10 ⁻¹⁰	$3.8 \sim 7 \times 10^{-7}$		10^{-3}	$10^{-1} \sim 10^5$	$\lambda(\mathrm{m})$
核内	内层	外层	分子	核、	晶体、	
粒子	电子	电子	振动	电子	电子线	
作用	跃迁	跃迁	转动	自旋	路振荡	

二、光的电磁理论

(1) 光速和折射率

$$c = \frac{1}{\sqrt{\varepsilon_0 \mu_0}} = 2.99792458 \times 10^8 \text{m} \cdot \text{s}^{-1}$$

$$u = \frac{c}{\sqrt{\varepsilon_r \mu_r}}$$
 $n = \frac{c}{u} = \sqrt{\varepsilon_r \mu_r} \approx \sqrt{\varepsilon_r}$

(2) 光强

光矢量: \vec{E}

光强: $I=\overline{S}\propto \overline{E^2}$

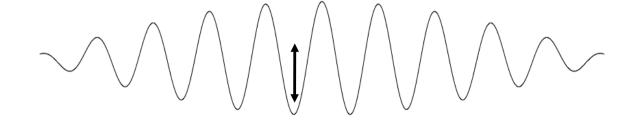
相对光强: $I=\overline{E^2}$

三、单色光 非单色光

单一波长的光叫单色光,否则为非单色光

单色光的波列无头
$$E=E_0\cos[\omega(t-\frac{x}{u})+\varphi]$$
 无尾,无始无终。

实际波列有限长——复色光



波列越长 单色性越好

第11章 几何光学的基本概念

§1 几个重要的基本概念

§2 物和像

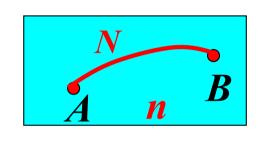
§3 薄透镜成像

§ 1. 几个重要的基本概念

一、光程

光程: 光在媒质中经历的几何长度与折射率的乘积

均匀媒质
$$\Rightarrow$$
 $L'=nl$ 非均匀媒质 \Rightarrow $L'=\int_A^B n \mathrm{d}l$



$$\int_A^B \frac{c}{v} \mathrm{d}l = L = \int_A^B n \mathrm{d}l \qquad 均匀媒质 \Rightarrow L = nl$$

$$\int_{c}^{B} dt \qquad L = cT_{AB}$$

相当于光用相同的时间在真空中传播的路程。

为什么要引入光程的概念?

借助光程,可将光在各种介质中走过的路程折算为在真空中的路程,便于计算或比较光在不同介质中传播所需时间长短。

如:同一束光,分别在折射率为 n_1 及 n_2 的媒质中传播 l_1 及 l_2 的距离,所用时间分别是?

$$t_1 = n_1 l_1/c$$
$$t_2 = n_2 l_2/c$$

§ 1. 几个重要的基本概念

二、费马原理(1657年)

在一条光线上的两点之间,光沿着光程最短的路径传播

$$\int_{A}^{B} n \mathrm{d}l < \int_{A}^{B} n \mathrm{d}l$$
(N) (M)

(光沿着需要时间最短的路径传播) $T_{AB}(N) < T_{AB}(M)$

光传播的实际路径是使光程取<mark>极值</mark>的路径

费马原理规定了光线传播 的唯一可实现的路径 光的直线传播定律 反射、折射定律

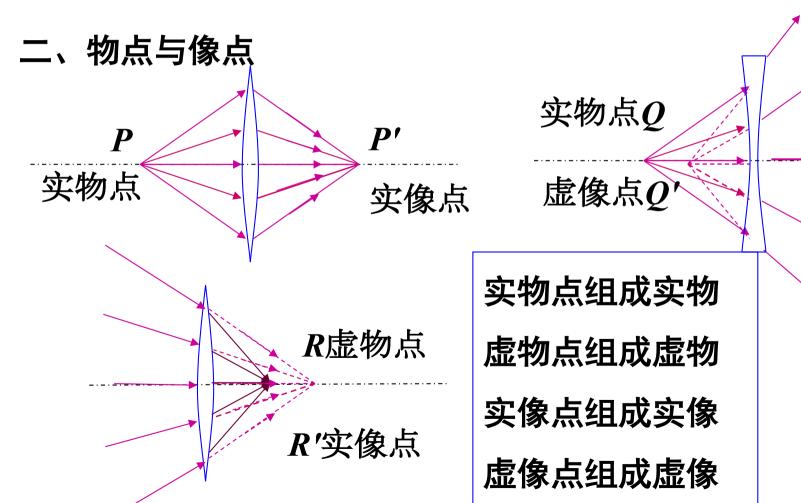


§ 2. 物和像

一、物空间和像空间

1.物空间:光学成像中物可能达到的空间。

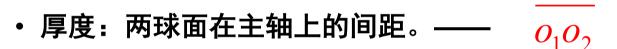
2.像空间:光学成像中像可能达到的空间。



一、透镜

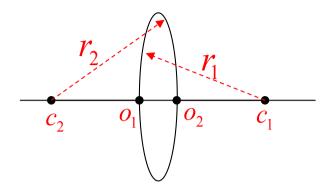
• 光轴: 共轴系统的轴

• 光心: 光轴经过的透镜中心点



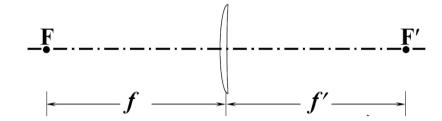
当透镜厚度与其曲率半径相比可以忽略不计时, 称为薄透镜;

当透镜厚度与其曲率半径相比不可忽略不计时,称为厚透镜。



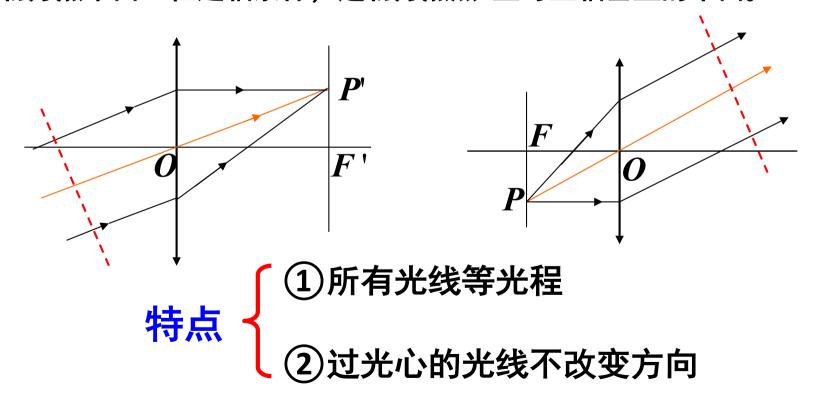
二、薄透镜焦点和焦平面

焦点 F, F'



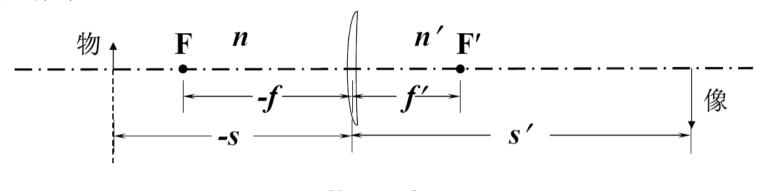
像方焦平面: 在近轴条件, 过像方焦点F'且与主轴垂直的平面。

物方焦平面: 在近轴条件, 过物方焦点F且与主轴垂直的平面。



三、薄透镜成像

1.公式法



$$\frac{f'}{s'} + \frac{f}{s} = 1$$

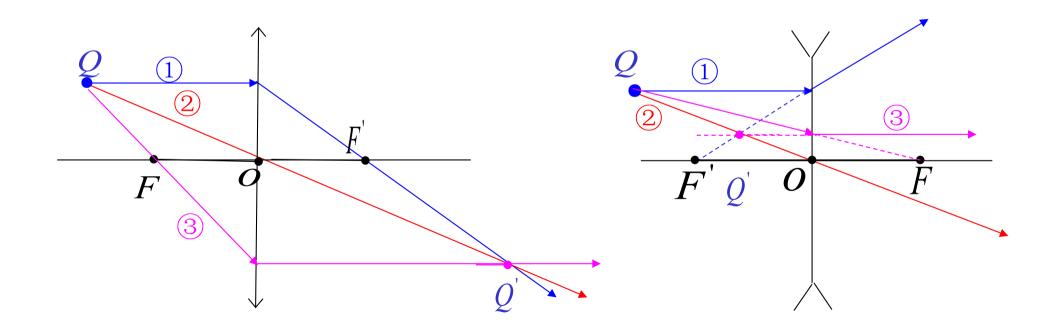
当
$$n=n$$
 '时

$$\frac{1}{s'} + \frac{1}{s} = \frac{1}{f'}$$

三、薄透镜成像

2.作图法 (在近轴条件下适用)

利用三条特殊光线中的两条,其折射后的交点即为所求像点。



第12章 光的干涉

- §1 光的干涉现象
- §2 杨氏双缝干涉
- §3 分振幅干涉
- §4 迈克尔逊干涉仪
- §5 光的时空相干性

回顾:波的叠加原理

1、波的传播独立性:几个波相遇后,并不改变各自的原有特征(波长、频率、振动方向)而继续向前传播。就好象没有与其它波相遇一样。

2、在相遇区域内,任一质点的振动是这几个波单独在该点引起的振动的合成。即任一时刻,各质点的位移是各波在该点引起位移的<mark>矢量和</mark>。

机械波的干涉:振动加强或减弱的点在空间的分布是稳定的

光的干涉:明暗(强度)在空间的稳定分布

考察两个单色点光源在P点的相遇情况:

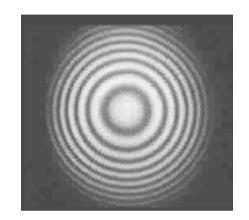
$$\overrightarrow{E_{s1}} = \overrightarrow{E_{10}}\cos(\omega_1 t + \varphi_{10})$$

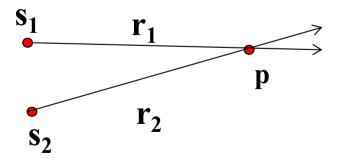
$$\overrightarrow{E_{s2}} = \overrightarrow{E_{20}}\cos(\omega_2 t + \varphi_{20})$$

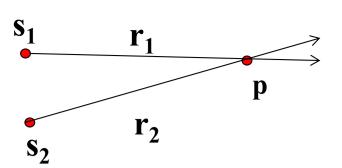
两列光波的波函数为:

$$\overrightarrow{E_1} = \overrightarrow{E_{10}}\cos[\omega_1(t - \frac{x}{v_1}) + \varphi_{10}]$$

$$\overrightarrow{E_2} = \overrightarrow{E_{20}}\cos[\omega_2(t - \frac{x}{v_2}) + \varphi_{20}]$$







两列波在P点的光矢量分别为:

$$\overrightarrow{E_1} = \overrightarrow{E_{10}} \cos[\omega_1(t - \frac{r_1}{v_1}) + \varphi_{10}] = \overrightarrow{E_{10}} \cos[\omega_1(t - \frac{n_1 r_1}{c}) + \varphi_{10}]$$

$$= \overrightarrow{E_{10}} \cos[\omega_1 t + \varphi_1] \qquad \qquad \varphi_1 = -\frac{2\pi L_1}{\lambda_{10}} + \varphi_{10}$$

$$\overrightarrow{E_2} = \overrightarrow{E_{20}}\cos[\omega_2(t - \frac{r_2}{v_2}) + \varphi_{20}] = \overrightarrow{E_{20}}\cos[\omega_2(t - \frac{n_2r_2}{c}) + \varphi_{20}]$$
$$= \overrightarrow{E_{20}}\cos[\omega_2(t - \frac{r_2}{v_2}) + \varphi_{20}]$$
$$= \overrightarrow{E_{20}}\cos[\omega_2(t - \frac{r_2}{v_2}) + \varphi_{20}]$$
$$\varphi_2 = -\frac{2\pi L_2}{\lambda_{20}} + \varphi_{20}$$

P点的光矢量: $\overrightarrow{E} = \overrightarrow{E_1} + \overrightarrow{E_2}$

P点的光强:

$$I_p = \overline{E^2} = \overline{(\overline{E_1} + \overline{E_2}) \cdot (\overline{E_1} + \overline{E_2})} = \overline{E_1^2} + \overline{E_2^2} + 2\overline{\overline{E_1}} \cdot \overline{\overline{E_2}}$$

$$I_p = I_1 + I_2 + I_{12}$$

干涉项

$$I_{12} = 2\overrightarrow{E_1} \cdot \overrightarrow{E_2} = \frac{2}{T} \int_0^T \overrightarrow{E_{10}} \cdot \overrightarrow{E_{20}} \cos(\omega_1 t + \varphi_1) \cos(\omega_2 t + \varphi_2) dt$$

$$= \frac{1}{T} E_{10} E_{20} \int_0^T \cos\alpha \{\cos[(\omega_1 - \omega_2)t + (\varphi_1 - \varphi_2)] + \cos[(\omega_1 + \omega_2)t + (\varphi_1 + \varphi_2)]\} dt$$

$$= \frac{1}{T} E_{10} E_{20} \int_0^T \cos\alpha \cos[(\omega_1 - \omega_2)t + (\varphi_1 - \varphi_2)] dt$$

相干条件: 即 I_1 ,不处处为零

1. 两束光的频率相等: $\omega_1 = \omega_2$

$$I_{12} = \frac{1}{T} E_{10} E_{20} \int_0^T \cos\alpha \cos(\varphi_1 - \varphi_2) dt = \frac{1}{T} E_{10} E_{20} \int_0^T \cos\alpha \cos\Delta\varphi dt$$

$$\Delta \varphi = \varphi_1 - \varphi_2 = \frac{2\pi\delta}{\lambda_0} + (\varphi_{10} - \varphi_{20})$$

$$\delta = L_2 - L_1$$
 光程差

- 2. 两束光的相位差恒定 \longleftarrow $\Delta \varphi$ 不随时间变化
- 3. 两束光的光矢量相对取 ho恒定,且不相互垂直 $\alpha \neq \frac{\pi}{2}$ 且 α 不随时间变化
- 一般实验室的干涉实验: $\cos \alpha \approx 1$



$$I_{12} = E_{10}E_{20}\cos\Delta\varphi = 2\sqrt{I_1I_2}\cos\Delta\varphi$$

P点的光强:

$$I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos \Delta \varphi$$

光强:
$$I=I_1+I_2+2\sqrt{I_1I_2}\cos\Delta\varphi$$

$$\Delta \varphi = \frac{2\pi\delta}{\lambda_0} + (\varphi_{10} - \varphi_{20})$$
 简化问题: $\varphi_{10} = \varphi_{20}$

干涉相长:
$$\Delta \varphi = \pm 2k\pi$$
 $(k=0,1,2,\dots)$

$$\delta = \pm k\lambda_0 \quad (k = 0, 1, 2, \dots)$$

$$I_{Max} = (\sqrt{I_1} + \sqrt{I_2})^2$$

干涉相消: $\Delta \varphi = \pm (2k' - 1)\pi \quad (k' = 1, 2, ...)$

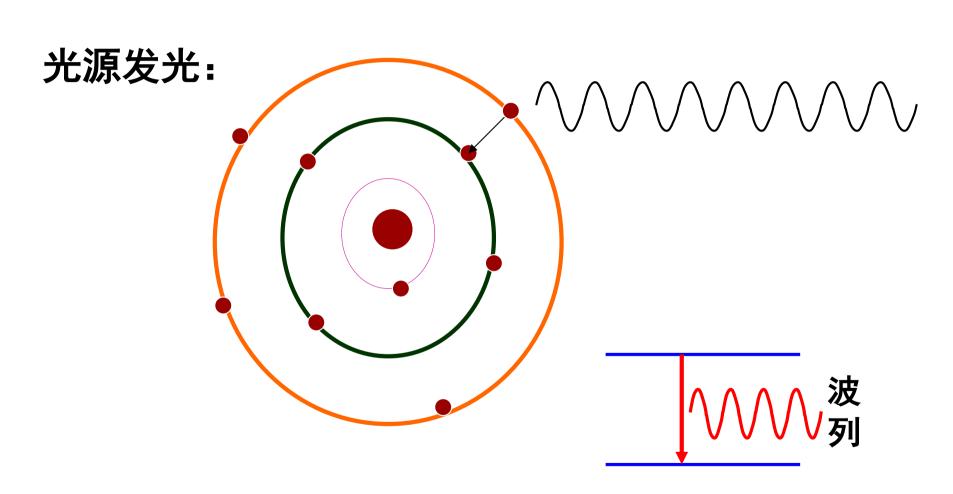
$$\delta = \pm (2k^{'} - 1)\frac{\lambda_0}{2}$$
 $(k^{'} = 1, 2, ...)$ 日常生活中

$$I_{min} = (\sqrt{I_1} - \sqrt{I_2})^2$$

日常生活中 为什么我很 少看见干涉 现象呢?

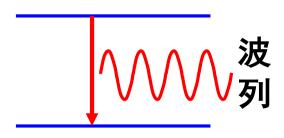


普通的两个独立光源发光相干吗? 否



普通光源发光:

1、不同的原子发光是独立的



- → 振动方向不可能一致
- 2、每个原子发光动作是间歇的,各原子步调不一致

→相位差不能保持恒定

产生干涉:

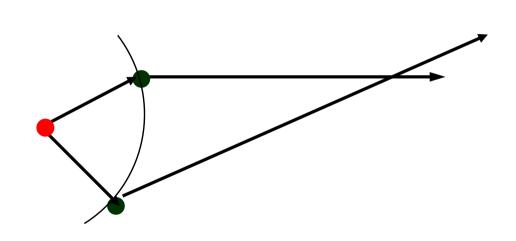
同一原子发出的光→分成二束→再相遇

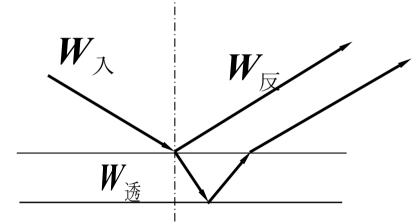
获得相干光的主要方法:

同一原子发出的光→分成二束→再相遇

• 分波阵面法







$$W_{\wedge} = W_{\overline{\wedge}} + W_{\overline{\otimes}}$$

$$W \propto E_0^2$$