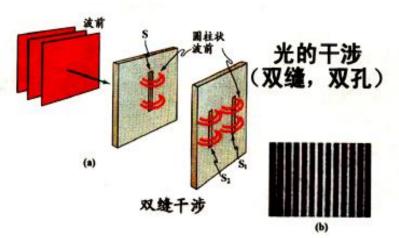
第十一章 波动光学

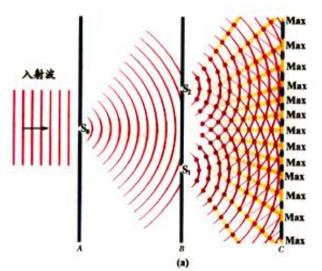
- 11.1 光的干涉
- 11.2 薄膜干涉
- 11.3 光的单缝衍射
- 11.4 光栅衍射
- 11.5 光的偏振

托马斯·杨在1801年首先发现光的干涉现象。

四、 杨氏双缝干涉 (分波阵面干涉)

1. 实验装置







缝宽: 10⁻⁴ m (S₁和S₂缝宽相同)

屏到双缝距离 D: 1--10 m

双缝间距 d: 0.1--3 mm。 (d<<D)

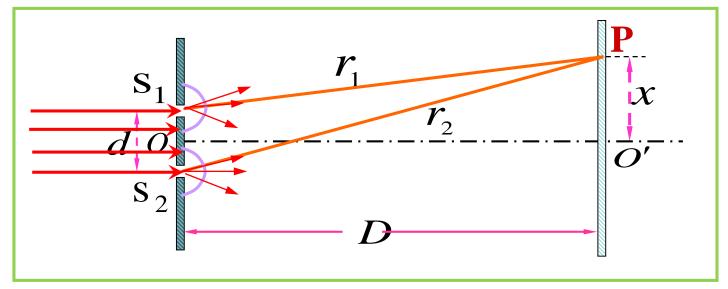
屏上横向观测范围x: 1~10 cm

(x << D)

S_1 和 S_2 为两个相干光源:

振动方向相同,相位相同 频率相同。

2. 干涉条纹 设实验在真空(或空气)中进行,平行光正入射



①P点光强

$$I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos \Delta \varphi \xrightarrow{\stackrel{\text{\frac{\pi}{1}}}{1}} I = 2I_0 (1 + \cos \Delta \varphi)$$
干涉项

$$= 4I_0 \cos^2 \frac{\Delta \varphi}{2}$$

$$2\pi \left(2\pi \right) 2\pi \left(2\pi \right)$$

$$\Delta \varphi = \varphi_{10} - \varphi_{20} + \frac{2\pi}{\lambda} (n_2 r_2 - n_1 r_1) = \frac{2\pi}{\lambda} (r_2 - r_1) = \frac{2\pi}{\lambda} \delta$$

②光程差
$$\delta$$
 $\delta = r_2 - r_1$

$$\begin{array}{c|c}
\mathbf{r} \\
\mathbf{r} \\
\mathbf{d} \\
\mathbf{O}
\end{array}$$

$$\begin{array}{c|c}
\mathbf{r} \\
\mathbf{r} \\
\mathbf{d} \\
\mathbf{O}
\end{array}$$

$$\begin{array}{c|c}
\mathbf{r} \\
\mathbf{r} \\
\mathbf{d} \\
\mathbf{O}
\end{array}$$

$$\begin{array}{c|c}
\mathbf{r} \\
\mathbf{r} \\
\mathbf{O}
\end{array}$$

②光程差
$$\delta$$
 $\delta = r_2 - r_1 \approx \Delta r = d \sin \theta \approx d \log \theta = d \frac{x}{D}$

$$\Delta \varphi = \frac{2\pi d}{\lambda D} x \qquad (\because D >> d, D >> x)$$

③讨论光强分布
$$I = 4I_0 \cos^2 \frac{\Delta \varphi}{2} = 4I_0 \cos^2 \frac{\pi d}{\lambda D} x$$

$$S = \frac{d}{D} x = \begin{cases} \pm k\lambda, & k = 0, 1, 2 \cdots \\ \pm (2k-1)\frac{\lambda}{2}, & k = 1, 2 \cdots \end{cases}$$
 干涉减弱,暗纹

明纹中心位置:
$$x_k = \pm k \frac{\lambda D}{d}$$

$$k = 0, 1, 2 \cdots$$

明纹中心位置:
$$x_k = \pm k \frac{\lambda D}{d}$$
 暗纹中心位置: $x_k = \pm (2k-1) \frac{\lambda D}{2d}$

$$k = 1, 2 \cdots$$

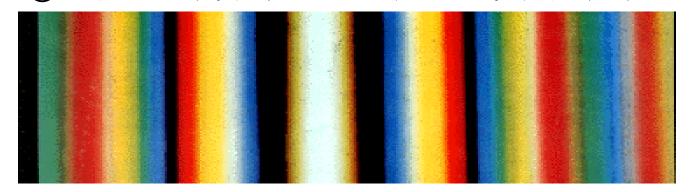
条纹间距:(亮-亮、暗-暗)

$$\Delta x_{\text{H}} = \Delta x_{\text{H}} = \frac{\lambda D}{d} = \Delta x$$

- 3. 讨论条纹特点
 - ① 中央明纹位置: $\delta = r_2 r_1 = 0$

光强极大极小交替,出现明暗 相间、等亮度、等间距的条纹。

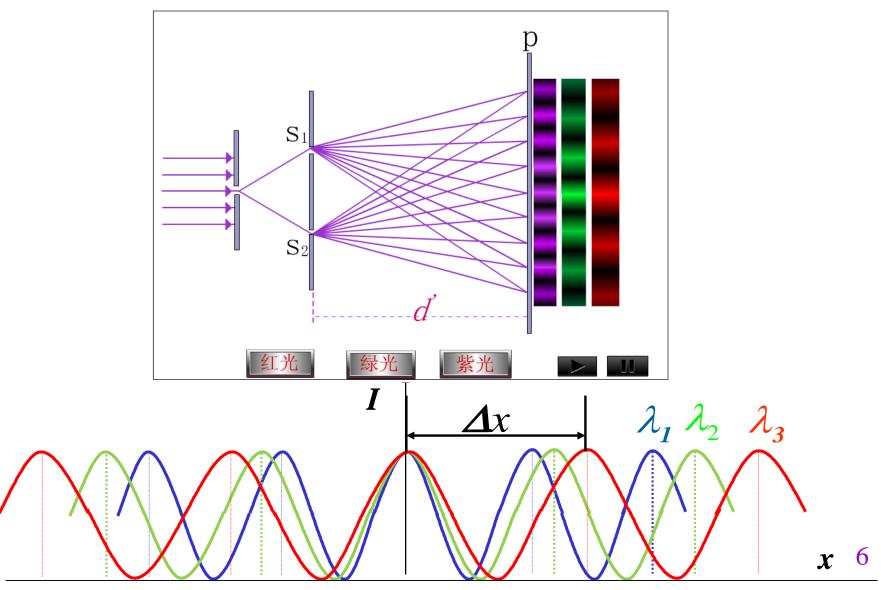
- ② 明暗条纹等间距
- 4. 讨论 ① 已知D, d, Δx , 可测波长 λ ;
 - ② 白光照射,中央亮条纹仍是白的,其它为彩色。



③几何参数D, d不变,

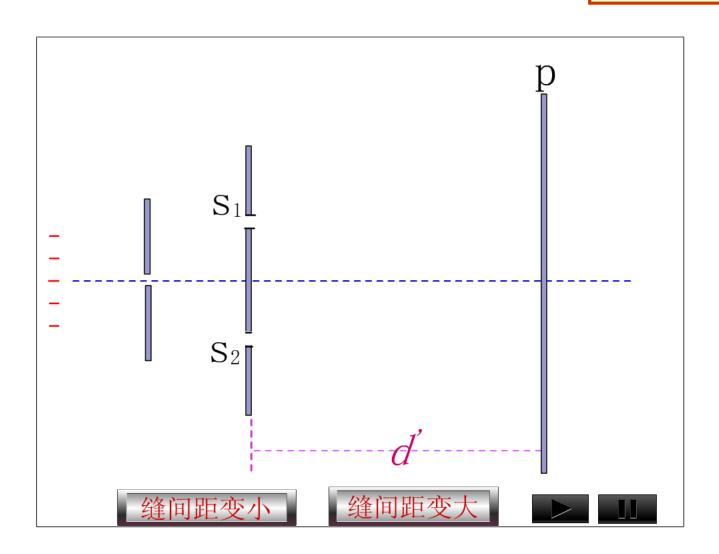
 $\Delta x = x_{k+1} - x_k = \frac{\lambda D}{d}$

波长λ越长,条纹间距△x越大。



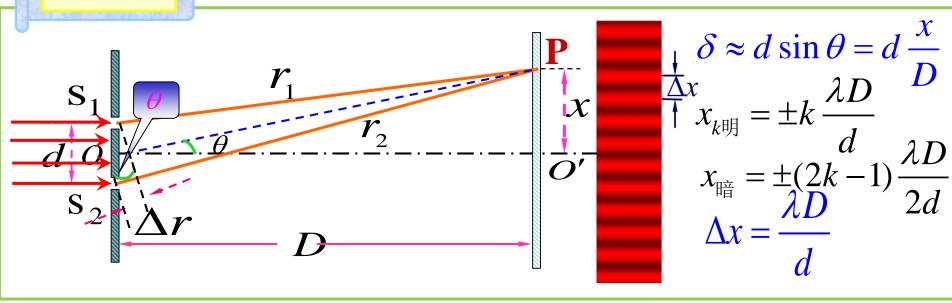
④波长 λ 不变,几何参数d越小(或D越大),条纹间距 Δx 越大,越易于分辨。

$$\Delta x = x_{k+1} - x_k = \frac{\lambda D}{d}$$



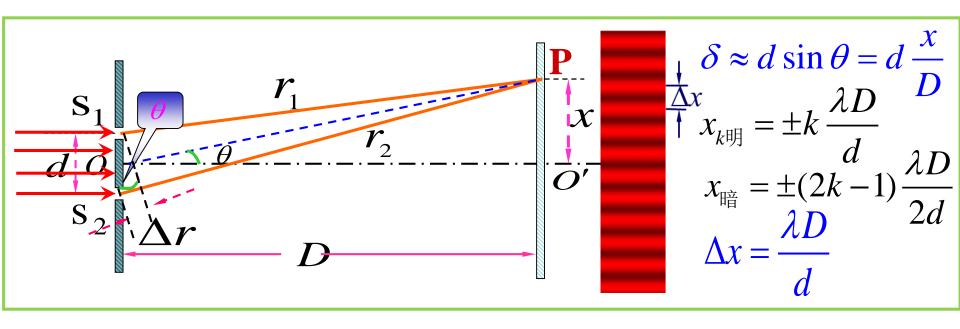
请思考

下述情况中,干涉条纹将如何变化?



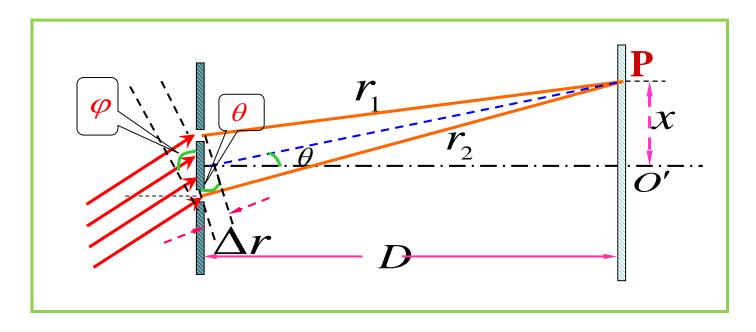
(1) 把整个装置浸入水中
$$\delta = n(r_2 - r_1) \approx nd \sin \theta = nd \frac{x}{D} = \begin{cases} \pm k\lambda, & \mathbf{m}\mathbf{x} \\ \pm (2k-1)\frac{\lambda}{2}, & \mathbf{x} \neq \mathbf{x} \end{cases}$$
 暗纹

(2) 在缝 S_1 后插入一块厚度为t, 折射率为n透明薄片 $\delta = r_2 - [r_1 + (n-1)t] = r_2 - r_1 + (n-1)t$



- (3) 分别用红、蓝滤色片各遮住 S_1 和 S_2
- (4) 平行光斜入射,条纹如何变化?

(4) 平行光斜入射,条纹如何变化?

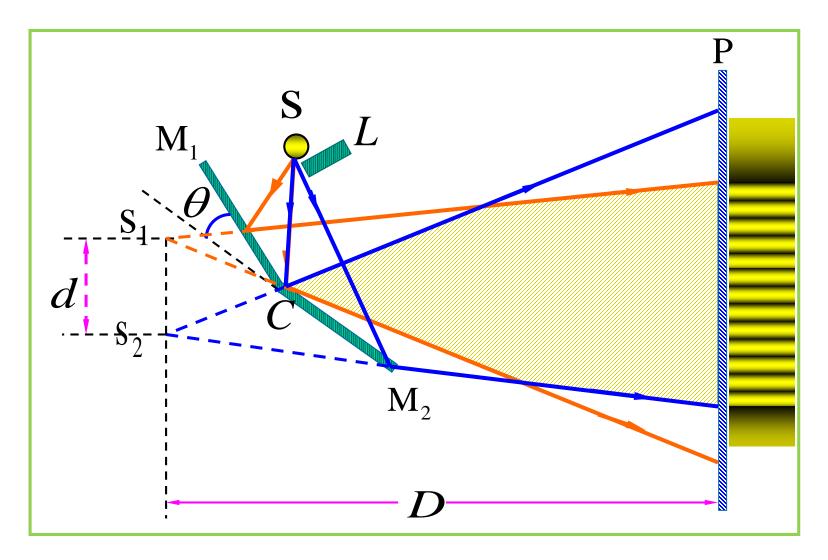


斜向上时: $\delta = (r_2 - r_1) - d \sin \varphi \approx d \sin \theta - d \sin \varphi$

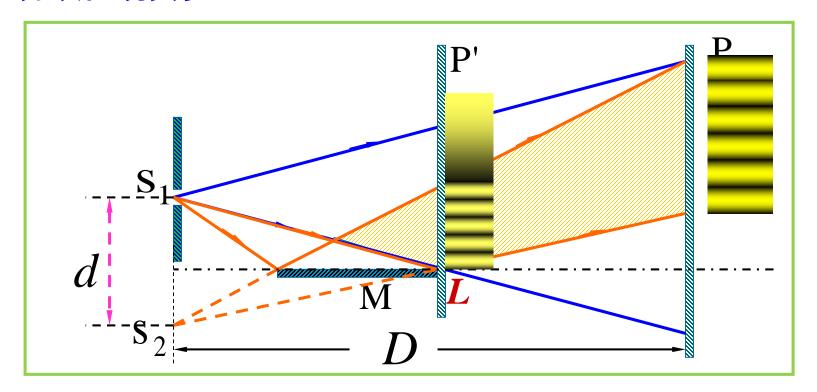
斜向下时: $\delta = (r_2 - r_1) + d \sin \varphi \approx d \sin \theta + d \sin \varphi$

五、其它等效装置

1. 菲涅耳双面镜实验



2. 劳埃德镜实验



与双缝干涉对比:

- ①明暗条纹位置反转。
- 一路光在平面镜反射时,有"半波损失",光波相位有 π 的突变。
- ② 条纹分布区域限于屏的上半部分。

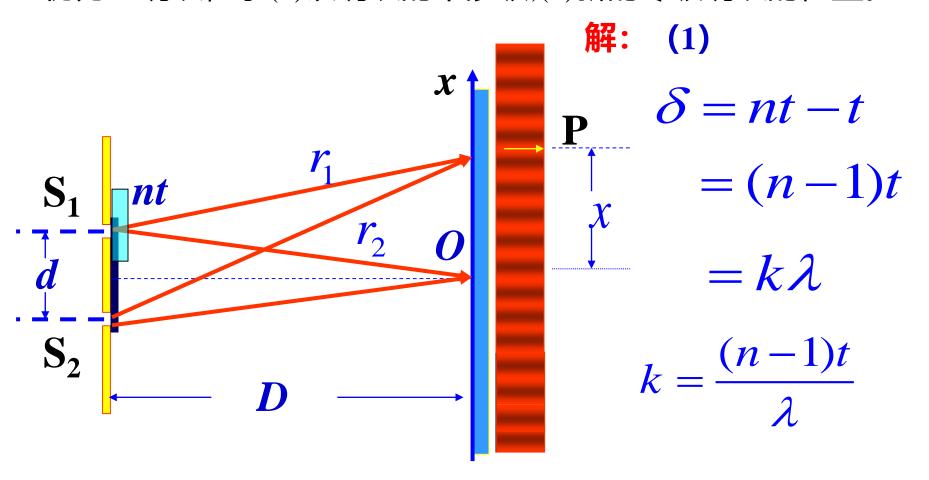
例1、以单色光照射到相距为0.2mm的双缝上,双缝与屏幕的垂直距离为1m. (1)从第一级明纹到同侧的第四级明纹的距离为7.5mm, 求单色光的波长; (2) 若入射光的波长为600nm, 求相邻两明纹间的距离.

解: (1)
$$x_k = \pm \frac{D}{d} k \lambda$$
, $k = 0$, 1, 2,....

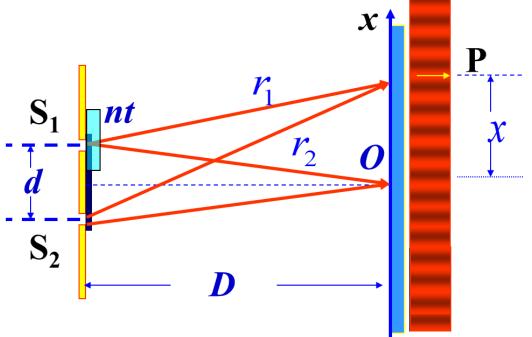
$$\Delta x_{14} = x_4 - x_1 = \frac{D}{d} (k_4 - k_1) \lambda$$

$$\lambda = \frac{d}{D} \frac{\Delta x_{14}}{(k_4 - k_1)} = 500 \text{nm}$$
(2) $\Delta x = \frac{D}{d} \lambda = 3.0 \text{ mm}$

例2、双缝干涉中,入射光波长为 λ ,双缝至屏的距离为D,在一个缝后放一厚为t 折射率为n的透明薄膜,此时中央明纹处仍为一明纹,求(1)该明纹的干涉级;(2)新的零级明纹的位置。



(2)新的零级明纹的位置。



(2)
$$\delta = r_2 - r_1 - nt + t = 0$$

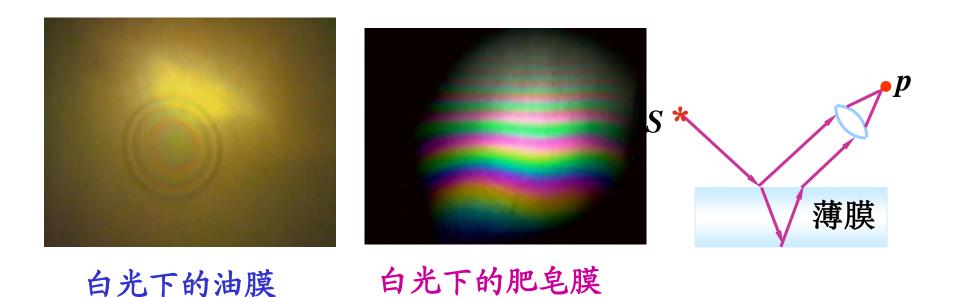
$$r_2 - r_1 = nt - t = (n-1)t$$

$$r_2 - r_1 \approx d \sin \alpha \approx d \tan \alpha = d \frac{x}{D}$$

$$x = \frac{D}{d} (n-1)t$$

第十一章 波动光学

- 11.1 光的干涉
- 11.2 薄膜干涉 分振幅法获得相干光
- 11.3 光的单缝衍射
- 11.4 光栅衍射
- 11.5 光的偏振



等厚干涉——同一级条纹对应膜的 同一厚度,由厚度不均匀的薄膜产生由厚度不涉——同一级条纹对应入射光的 同一倾角,由厚度均匀的薄膜产生

一、平行平面薄膜的等倾干涉 平行光入射

1. 两反射相干光的光程差

$$\delta = n_2 (\overline{AB} + \overline{BC}) - n_1 \overline{AD} + \delta_0$$

$$\overline{AB} = \overline{BC} = \frac{e}{\cos \gamma}$$

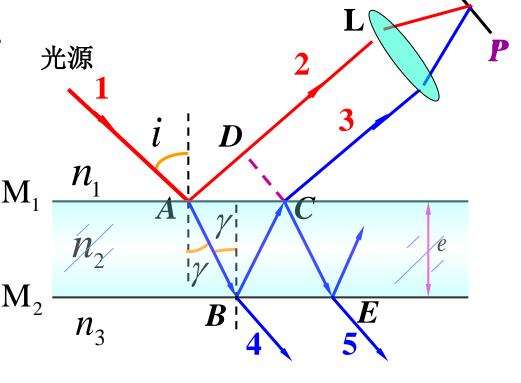
$$\overline{AD} = \overline{AC} \sin i = 2e \tan \gamma \sin i$$

$$n_1 \sin i = n_2 \sin \gamma$$

$$\delta = \frac{2n_2e}{\cos\gamma} - 2n_2e\tan\gamma\sin\gamma + \delta_0$$

$$=2en_2\cos\gamma+\delta_0$$

$$=2e\sqrt{n_2^2-n_1^2\sin^2 i}+\delta_0$$



$$n_1 < n_2$$
, $n_3 < n_2$ $\delta_0 = \lambda/2$

$$n_1 < n_2 < n_3$$

$$\delta_0 = 0$$

$$n_1 > n_2 > n_3$$

$$\delta_0 = 0$$

$$n_1 > n_2$$
, $n_3 > n_2$

$$\delta_0 = \lambda / 2$$

$$\delta = 2n_2 e \cos \gamma + \delta_0 = 2e\sqrt{n_2^2 - n_1^2 \sin^2 i + \delta_0}$$

两表面平行的薄膜, 结论普遍适用。

2. 条纹位置

$$\delta = k\lambda$$
 , $k = 0,1,2,3,\cdots$ 亮纹 $\delta = (k + \frac{1}{2})\lambda$ 暗纹

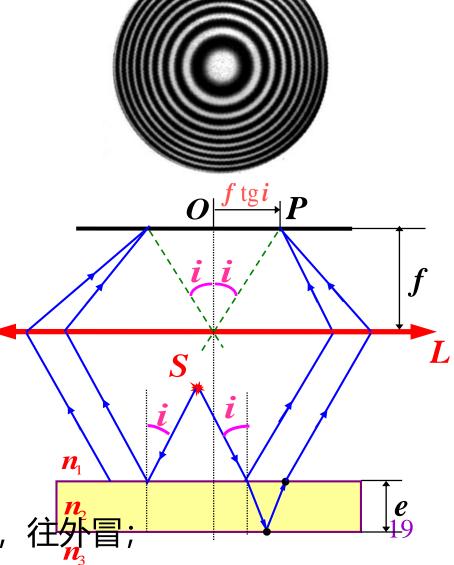
相邻条纹的光程差变化 $\Delta \delta = \lambda$

3. 光程差取决于入射角 倾角i相同的光线对应同 一条干涉条纹 等倾干涉

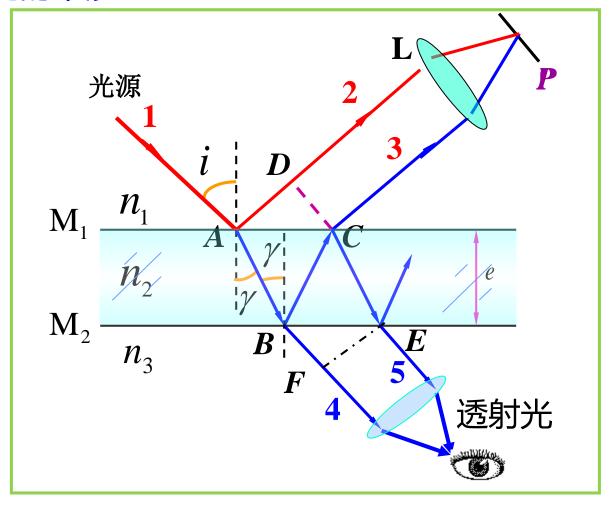
4. 干涉条纹特点

- (1) 内疏外密的一系列同心圆弧;
- (2) 中心级次高,边缘的级次低; $2n_2e + \delta_0 = k\lambda$

e增加,中心级次增加,条纹更密集



5. 两透射光的干涉



透射光与反射光的光程差为半波长与反射光的图样互补

二、等厚干涉

1. 劈尖干涉

若薄膜两个表面不平行,便 形成劈的形状,称为劈形膜。

(1)光程差

$$\delta \approx 2n_2 e \cos \gamma + \delta_0$$
$$= 2e\sqrt{n_2^2 - n_1^2 \sin^2 i} + \delta_0$$

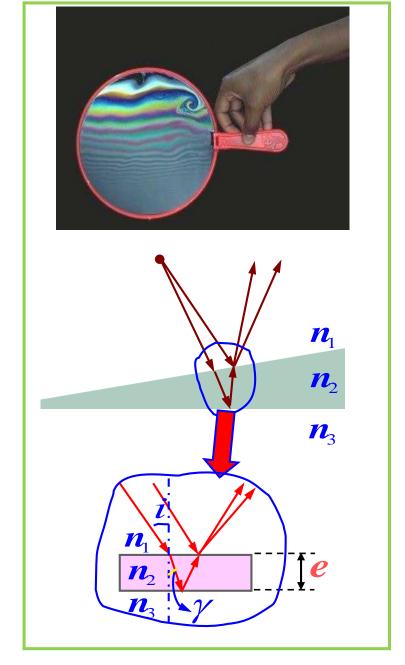
半波损失情况根据具体情况决定 通常,光垂直入射

$$i = \gamma = 0$$

$$\delta \approx 2n_2 e + \delta_0$$

光程差随膜的厚度变化→等厚干涉

空气薄膜:
$$\delta \approx 2ne + \frac{\lambda}{2}$$



(2) 条纹位置

$$\delta = 2ne_k + \frac{\lambda}{2} = k\lambda, \quad k=0,1,2,3,\dots$$

$$\delta = 2ne_k + \frac{\lambda}{2} = (2k+1)\frac{\lambda}{2}$$

(3)干涉条纹特点

- (a) 平行于棱边的明暗相间直条纹;
- (b) 膜越厚, 远离棱边干涉级次越高;
- (c) 相邻条纹

相邻条纹的光程差:
$$\Delta \delta = \lambda = 2n \cdot \Delta e$$

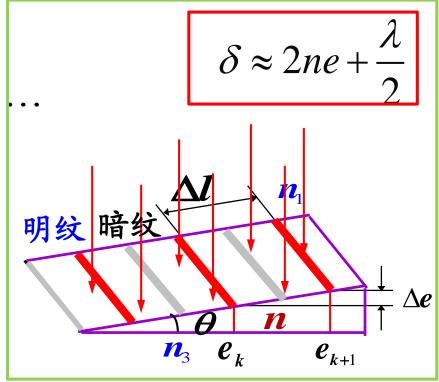
相邻条纹的膜厚差:
$$\Delta e =$$

$$\Delta e = \frac{\lambda}{2n}$$

暗纹

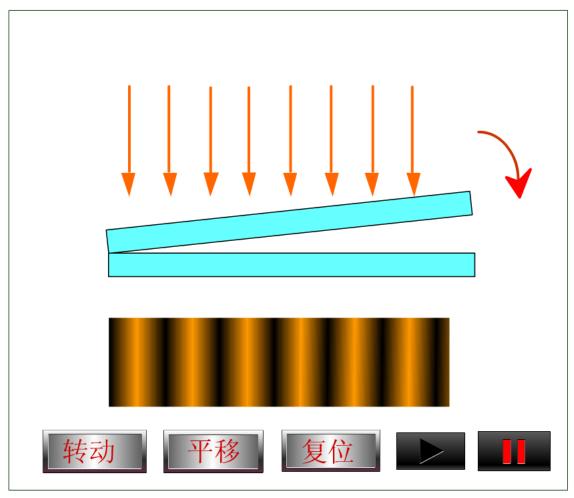
条纹等间距:
$$\Delta l = \frac{\Delta e}{\sin \theta} \approx \frac{\lambda}{2n\theta}$$

(d) 棱边明 (或暗)条纹:依赖于半波损失



(4) 干涉条纹变化

$$\delta \approx 2n_2 e + \delta_0$$
 $\Delta l = \frac{\Delta e}{\sin \theta} \approx \frac{\lambda}{2n\theta}$



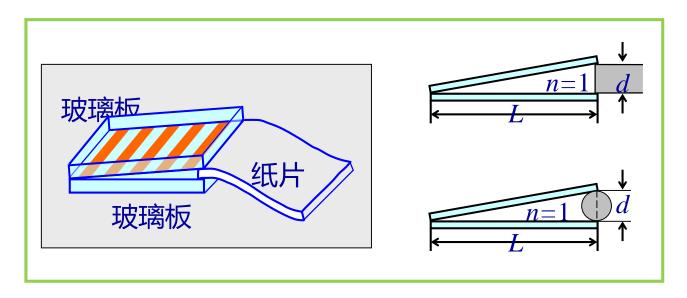
(a) 劈角变小;

条纹变疏, 向棱的方向移动

(b) 劈角不变, 上表面平移 条纹疏密不变, 向棱的方向移动 ²³

(5) 应用

① 测量薄膜厚度或细丝直径,测量微小长度或厚度的变化



已知玻璃板底边长度L,测出相邻亮(暗)条纹间距 Δl ,则

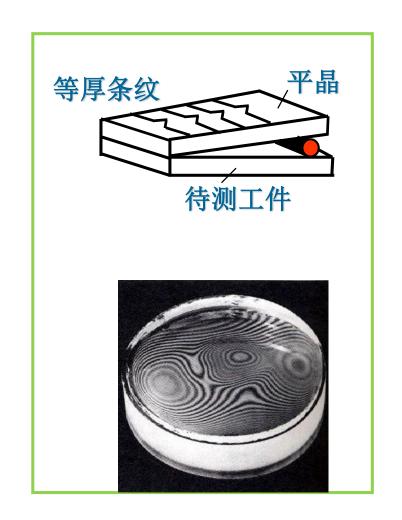
$$d = \frac{\lambda L}{2\Delta l}$$

② 检验工件表面的质量

请问:此待测工件表面上,

有一条凹纹还是一条凸纹?

答: 凸纹



2.牛顿环

(1)光程差

$$\delta = 2ne + \frac{\lambda}{2}$$

(2) 条纹位置

明纹
$$\delta = 2ne_k + \frac{\lambda}{2} = k\lambda$$
, $k = 0, 1, 2, \cdots$

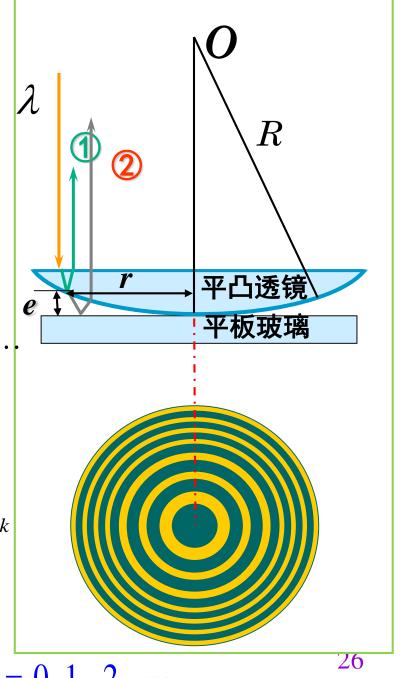
明纹
$$\delta = 2ne_k + \frac{\lambda}{2} = k\lambda$$
, $k = 0, 1, 2, \cdots$
暗纹 $\delta = 2ne_k + \frac{\lambda^2}{2} = (2k+1)\frac{\lambda}{2}$, $k = 0, 1, 2, \cdots$

(3)干涉条纹特点

- (a) 明暗相间同心圆环,接触点为暗点
- (b) 圆环半径 $r_k^2 = R^2 (R e_k)^2 \approx 2Re_k$

空气膜:

$$r_k = \begin{cases} \sqrt{\frac{(2k+1)R\lambda}{2}} & \mathbf{B}(\mathbf{p}) + \mathbf{P}(\mathbf{p}) \\ \sqrt{kR\lambda} & \mathbf{P}(\mathbf{p}) + \mathbf{P}(\mathbf{p}) \end{cases}$$



$$r_k = \sqrt{kR\lambda}$$

(c)暗环半径与k的平方根成正比

$$\Delta r = (\sqrt{(k+1)} - \sqrt{k})\sqrt{R\lambda}$$

条纹外密内疏

- (d)越接近环中心,条纹级次越低
- (4) 干涉条纹变化
- (a)凸透镜略微上移,膜厚度变大,条纹内陷等倾干涉 膜厚度变大,条纹外冒 ■
- (b)白光入射,同一级条纹, λ 越大, 半径 越大→由紫到红的彩色条纹



三、迈克尔逊干涉仪



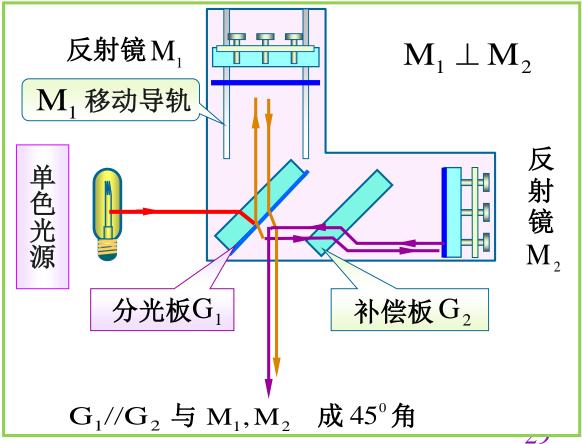
迈克尔逊 A.A.Michelson

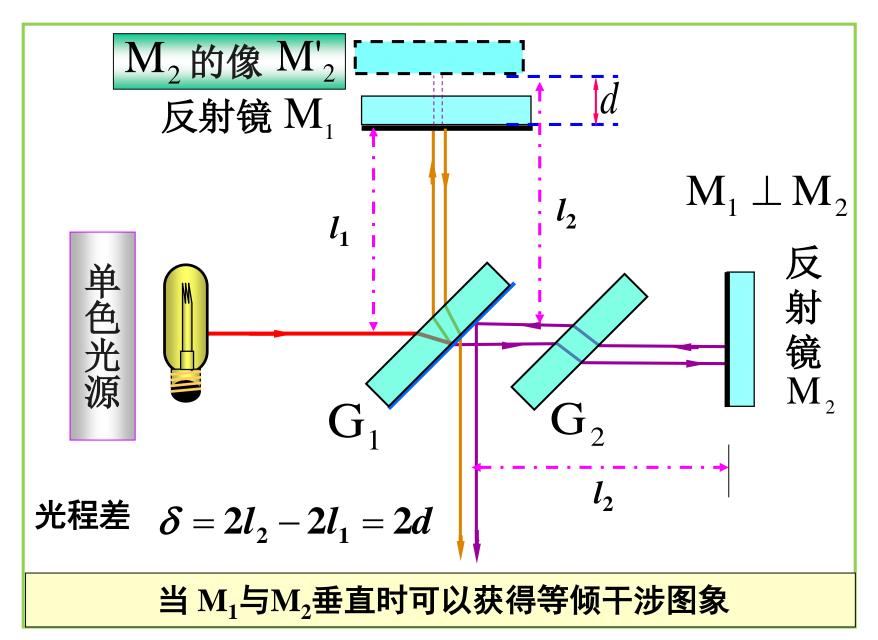
美籍德国人

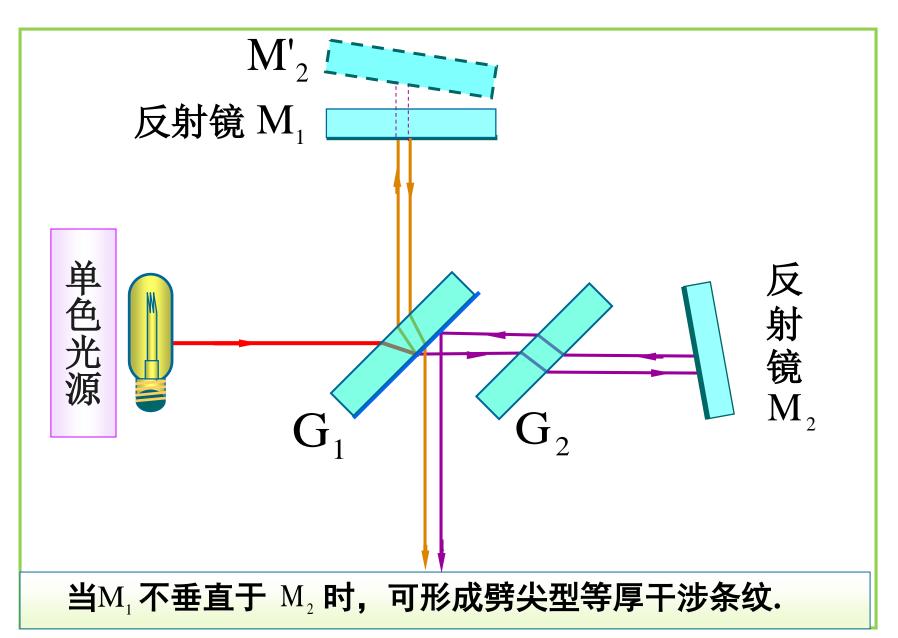
一因创造精密光 学仪器,用以进行 光谱学和度量学的 研究,并精确测出 光速,获1907年诺 贝尔物理奖。

迈克尔逊干涉仪——









迈克尔孙干涉仪的主要特性及应用

两相干光束在空间完全分开,

移动反射镜或在光路中插入介质片-----改变光程差

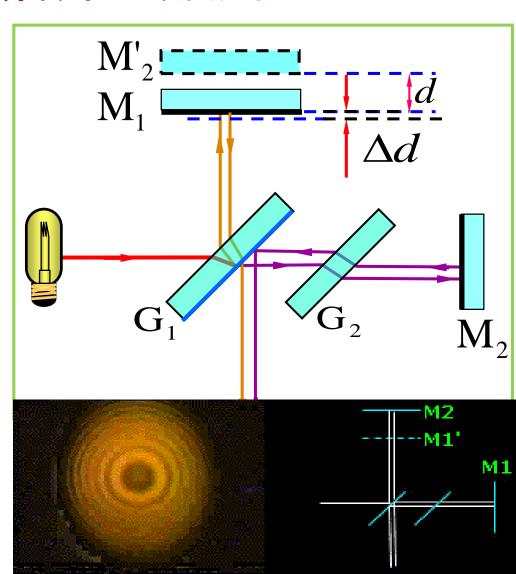
移动反射镜

$$\delta = 2l_2 - 2l_1 = 2d$$

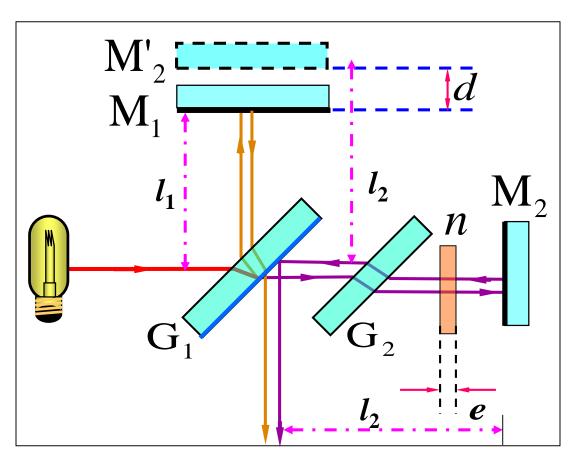
$$\Delta \delta = 2\Delta d$$

N个条纹移过时, M_1 平移的距离为:

$$\Delta d = N \frac{\lambda}{2}$$



插入介质片



插入介质片前光程差

$$\delta = 2d$$

插入介质片后光程差

$$\delta' = 2[l_2 + (n-1)e] - 2l_1$$
 $= 2d + 2(n-1)e$
光程美变化

$$\Delta \delta = \delta' - \delta = 2(n-1)e$$

$$2(n-1)e = N\lambda$$

干涉条纹移动数目