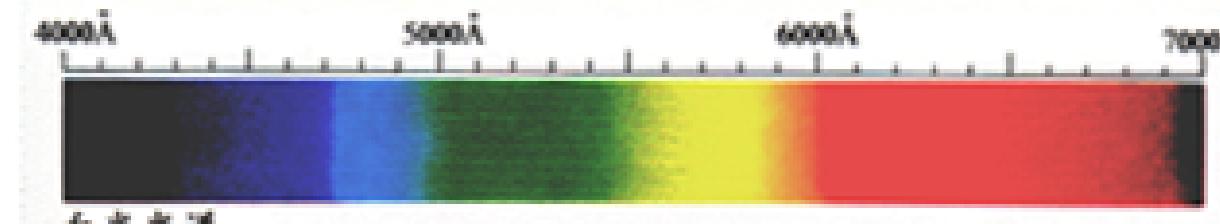


波动光学

光的电磁波理论

可见光光谱

1. 光是电磁波



波长范围:

$$400nm \rightarrow 760nm$$

频率范围:

$$7.6 \times 10^{14} Hz \sim 3.9 \times 10^{14} Hz$$

2. 光强

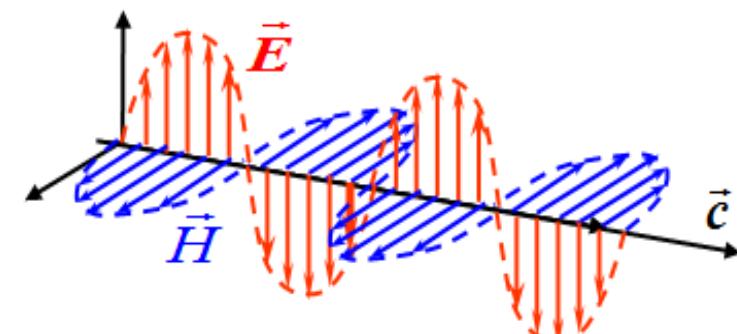
光矢量 \vec{E}

能产生感光作用及生理作用的是电场强度矢量

光强

$$I \propto E_0^2, \text{ 定义 } I = E_0^2 = A^2$$

红	760nm~620nm
橙	620nm~590nm
黄	590nm~570nm
绿	570nm~500nm
青	500nm~460nm
蓝	460nm~430nm
紫	430nm~400nm



3. 光速

真空中 $c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}} = 3.0 \times 10^8 \text{ ms}^{-1}$ μ_0 真空磁导率
 ϵ_0 真空介电常数

介质中 $u = \frac{1}{\sqrt{\epsilon \mu}} = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \epsilon_r \mu_0 \mu_r}} = \frac{c}{\sqrt{\epsilon_r \mu_r}}$

4. 介质的折射率

$$n = \frac{c}{u} = \sqrt{\epsilon_r \mu_r}$$

5. 光在介质中的波长

介质中 $\lambda_n = u / v$

真空中 $\lambda = c / v$

$$\lambda_n = \frac{\lambda}{n}$$

6. 光的单色性

单色光：只有单一波长（或频率）的光。

准单色光：波长范围很窄的光称为准单色光。

谱线：光强随波长变化的关系曲线。

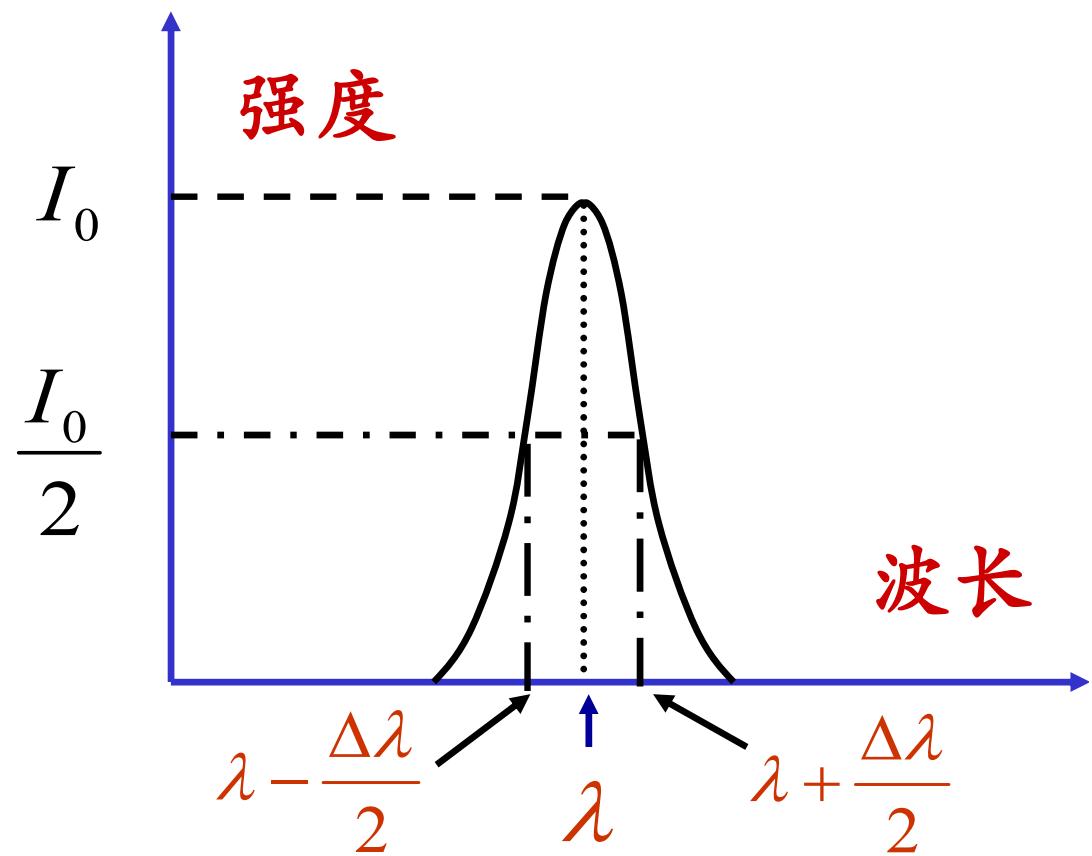
谱线宽度 $\Delta\lambda$

$\Delta\lambda$ 越小，光的单色性越好。

气体原子发光，如钠灯

或汞灯 $\Delta\lambda$ 约为 $10^{-1} \sim 10^{-3}$ nm

激光 $\Delta\lambda$ 约为 10^{-9} nm。



谱线及其宽度

光的干涉

11-2 相干光

11-3 杨氏双缝干涉

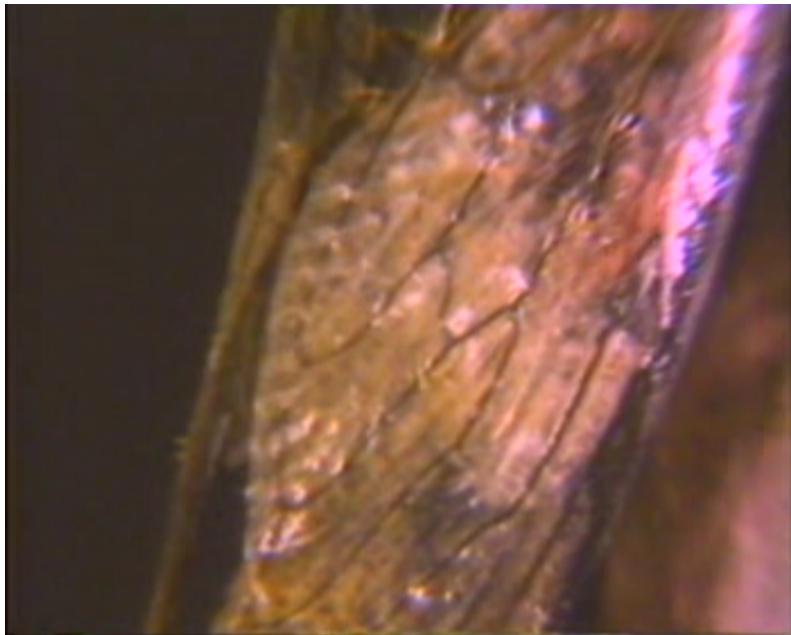
11-4 薄膜干涉

11-5 可见度、时间相干性和空间相干性*

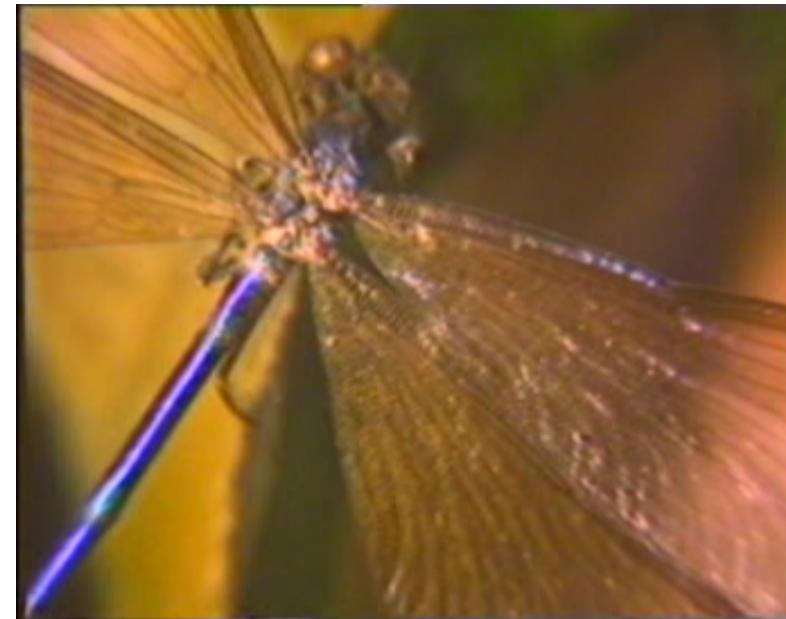
11-6 迈克尔逊干涉仪*

11-2 相干光

蝉翅在阳光下



蜻蜓翅膀在阳光下



自然界中光的干涉现象

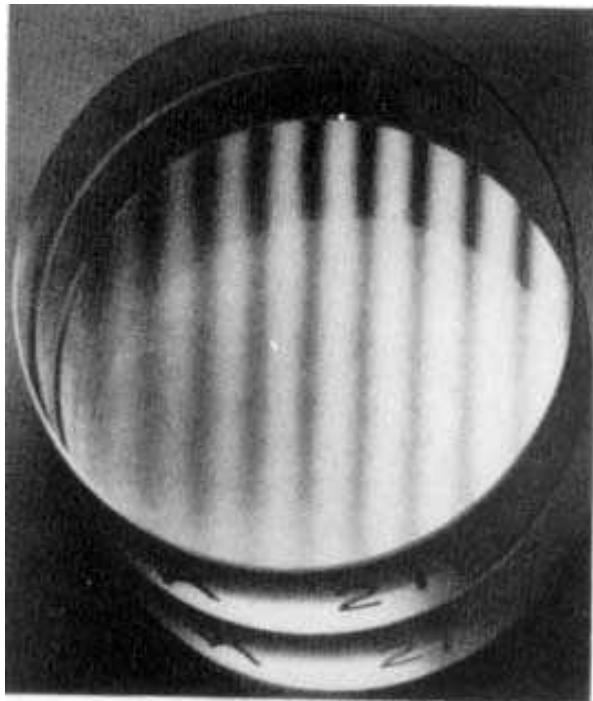


白光下的油膜



肥皂泡玩过吗?

实验室中观察到的干涉现象



相干条件 {

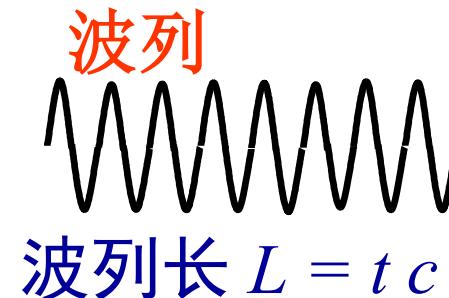
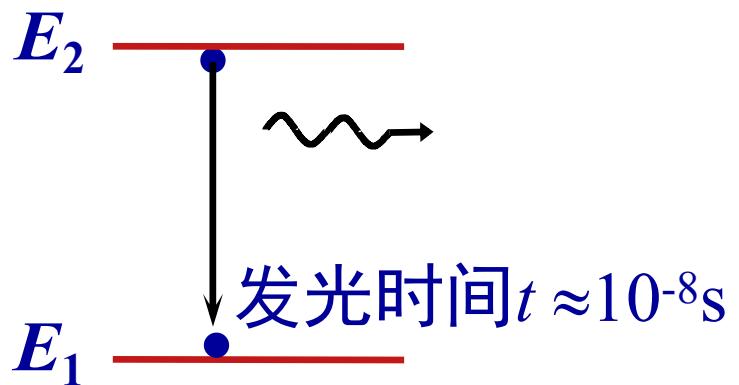
- 频率相同
- 振动方向相同
- 有恒定相位差

一. 相干光的获得

- 普通光源的发光特点

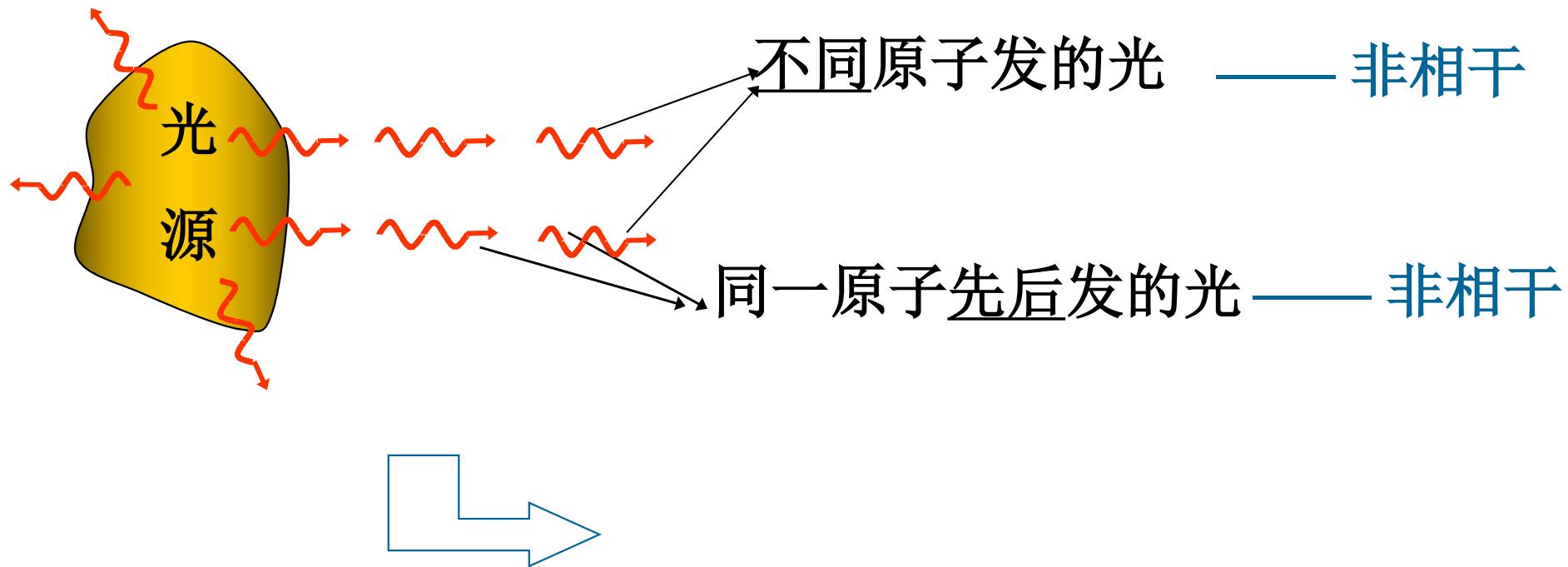
发光基本单元——原子、分子

发光机理——自发辐射



- 1) 一个原子二次发光只能发出 长度有限,
频率一定,振动方向一定的一段光波——**波列**;
- 2) 每个原子发光是间歇的, 随机的;
- 3) 各个原子的发光彼此独立, 互不相关.

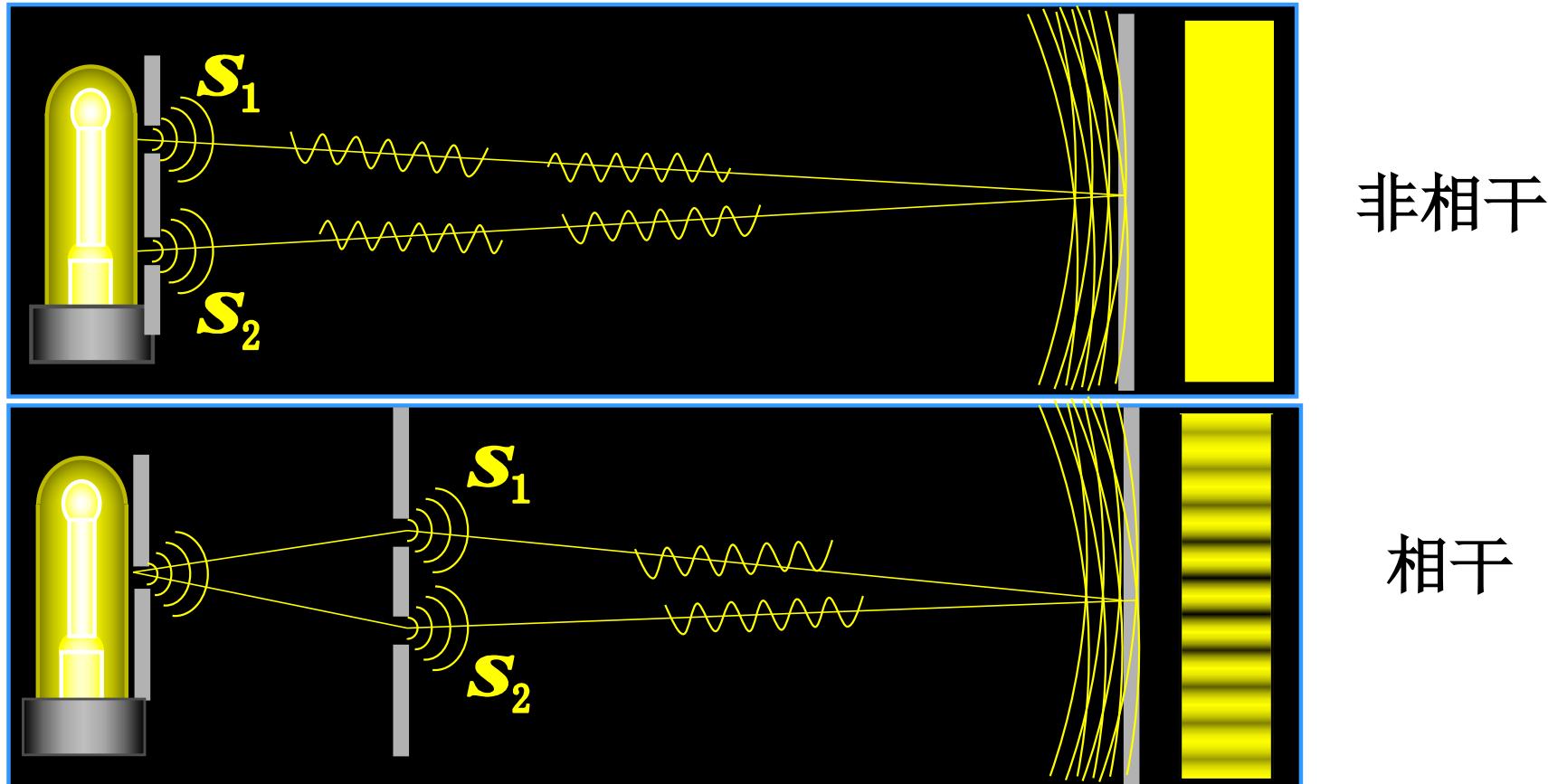
- 1) 一个原子每一次发光只能发出长度有限, 频率一定,₈, 振动方向一定的一段光波——波列;
- 2) 每个原子发光是间歇的, 随机的;
- 3) 各个原子的发光彼此独立, 互不相关.



两个普通光源或同一普通光源的不同部分所发出的光是不相干的

● 普通光源获得相干光的方法

9

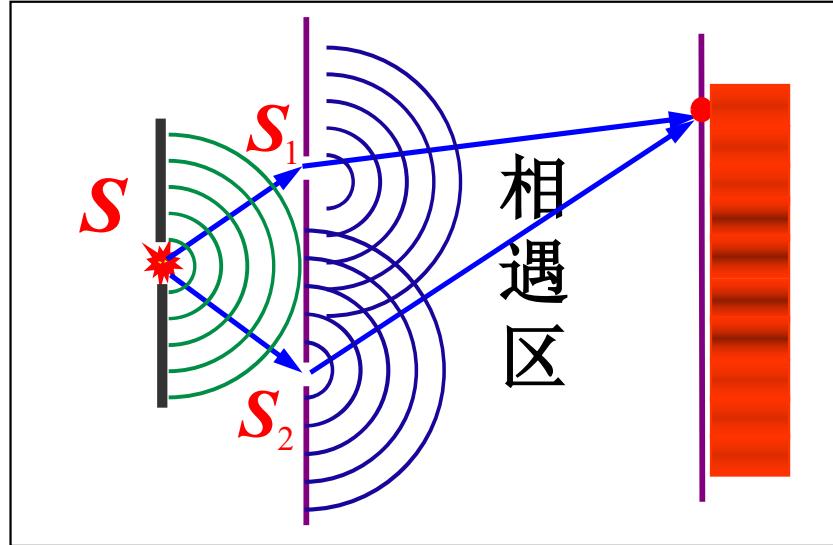


基本思想: 将光源上同一原子同一次发的光分成两部分，再使它们叠加

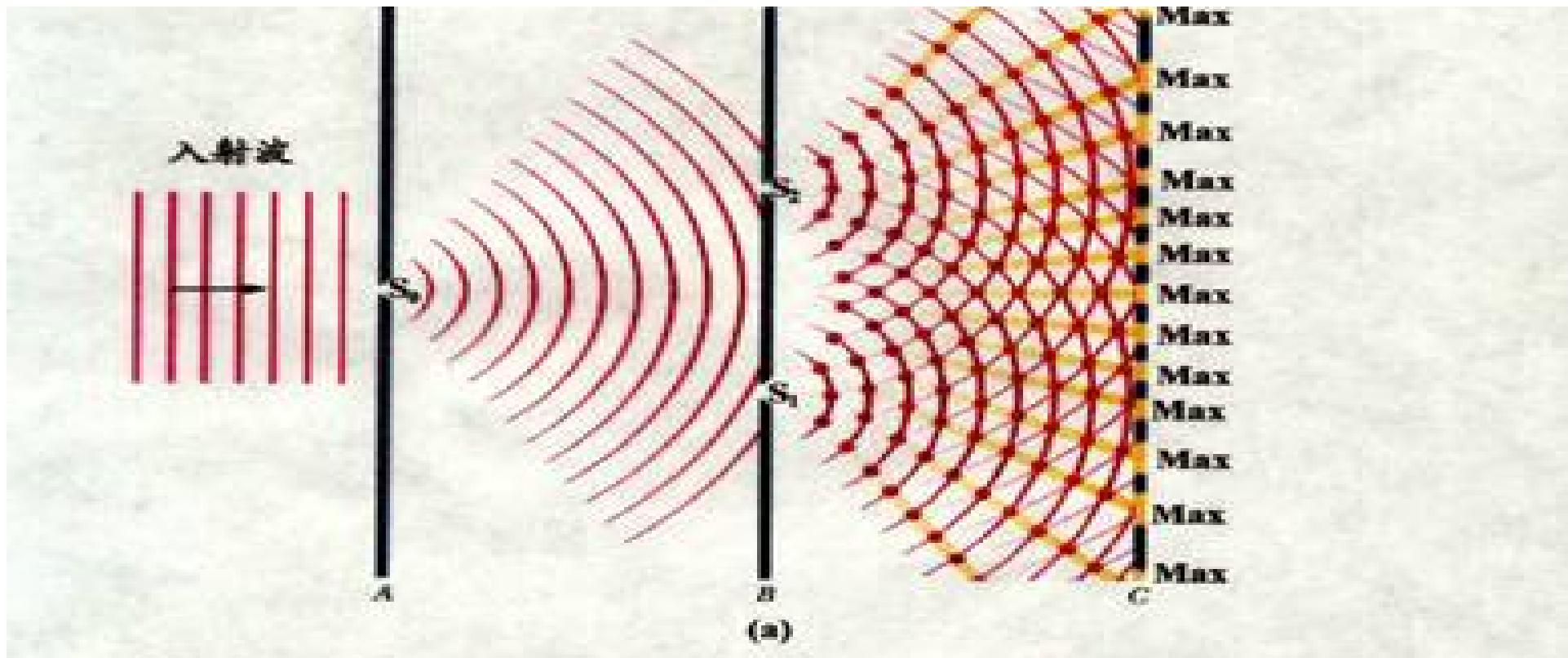
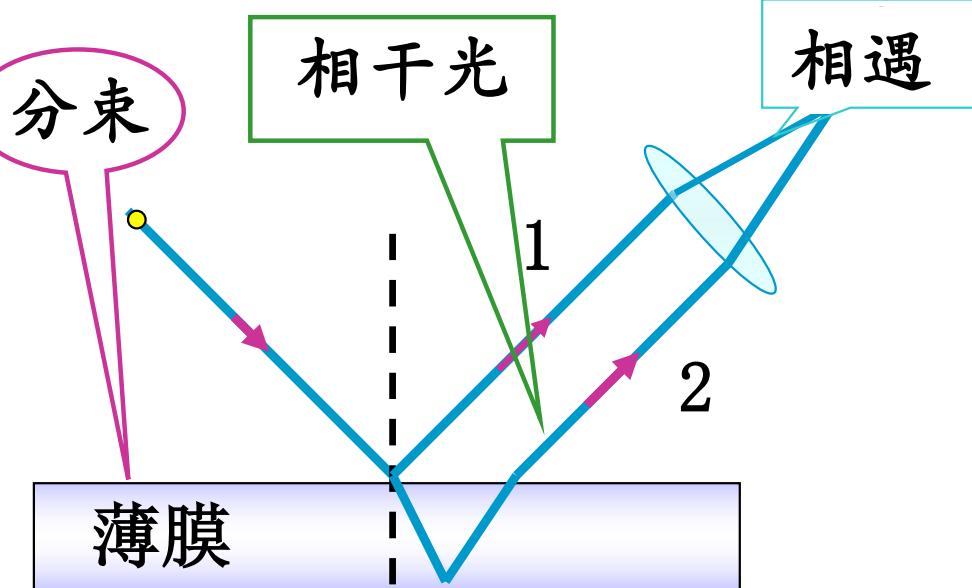
先分光 再相遇

{ 分波阵面法 : 双缝干涉
分振幅法 : 薄膜干涉
分振动面法: 偏振光干涉

分波阵面法



分振幅法



二. 干涉加强与减弱的条件

11

相干光源 S_1 和 S_2 的光振动分别为

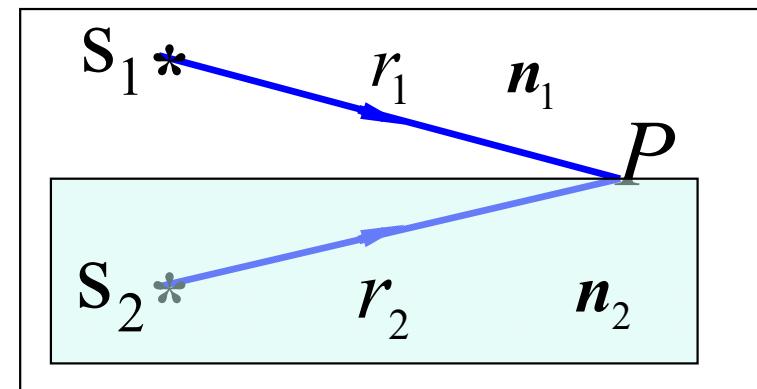
$$E_{10} = A_{10} \cos(\omega t + \varphi_1)$$

$$E_{20} = A_{20} \cos(\omega t + \varphi_2)$$

在 P 点引起的光振动为

$$E_1 = A_1 \cos\left(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda_1} \mathbf{r}_1 + \varphi_1\right)$$

$$E_2 = A_2 \cos\left(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda_2} \mathbf{r}_2 + \varphi_2\right)$$



$$\lambda_1 = \frac{\lambda}{n_1} \quad \lambda_2 = \frac{\lambda}{n_2}$$

λ 为真空中的波长

合振动振幅 $A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos \Delta\varphi}$

相位差 $\Delta\varphi = \varphi_1 - \varphi_2 + \frac{2\pi}{\lambda} (\mathbf{n}_2 \mathbf{r}_2 - \mathbf{n}_1 \mathbf{r}_1)$

当 $\varphi_1 - \varphi_2 = 0$ 时 $\Delta\varphi = \frac{2\pi}{\lambda} (\mathbf{n}_2 \mathbf{r}_2 - \mathbf{n}_1 \mathbf{r}_1)$

合振动振幅 $A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2\cos\Delta\varphi}$

相位差 $\Delta\varphi = \frac{2\pi}{\lambda}(\mathbf{n}_2\mathbf{r}_2 - \mathbf{n}_1\mathbf{r}_1)$

$$\Delta\varphi = \frac{2\pi}{\lambda}\delta$$

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

光的强度或明暗在空间有稳定的分布——光的干涉

当 $\Delta\varphi = \begin{cases} \pm 2k\pi & \text{干涉加强} \\ \pm(2k+1)\pi & \text{干涉减弱} \end{cases}$ $k = 0, 1, 2, \dots$

光程: $n r$

光程差:

$$\delta = \mathbf{n}_2\mathbf{r}_2 - \mathbf{n}_1\mathbf{r}_1$$

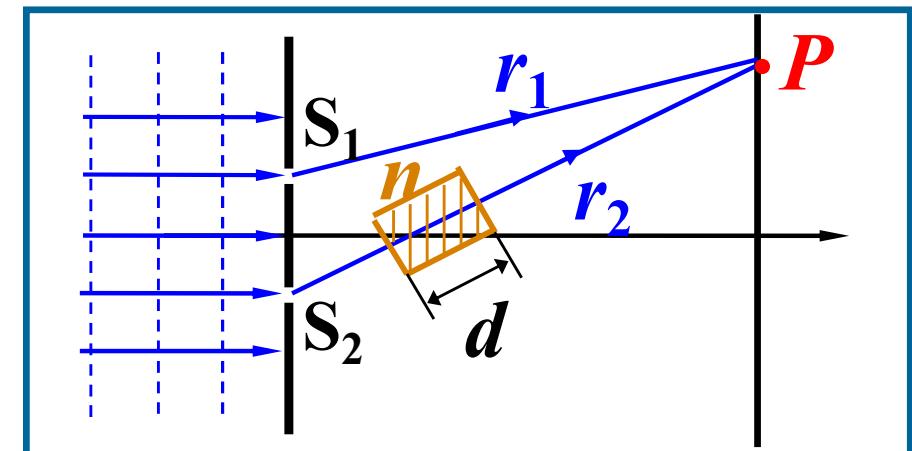
$$\delta = \begin{cases} \pm k\lambda & \text{干涉加强} \\ \pm(2k+1)\frac{\lambda}{2} & \text{干涉减弱} \end{cases}$$
 $k = 0, 1, 2, \dots$

例:光程差的计算

S_1 S_2 发出的光到达 p 点的**光程差**

$$\delta = [(r_2 - d) \cdot 1 + nd] - r_1 \cdot 1$$

$$= (r_2 - r_1) + (n - 1)d$$



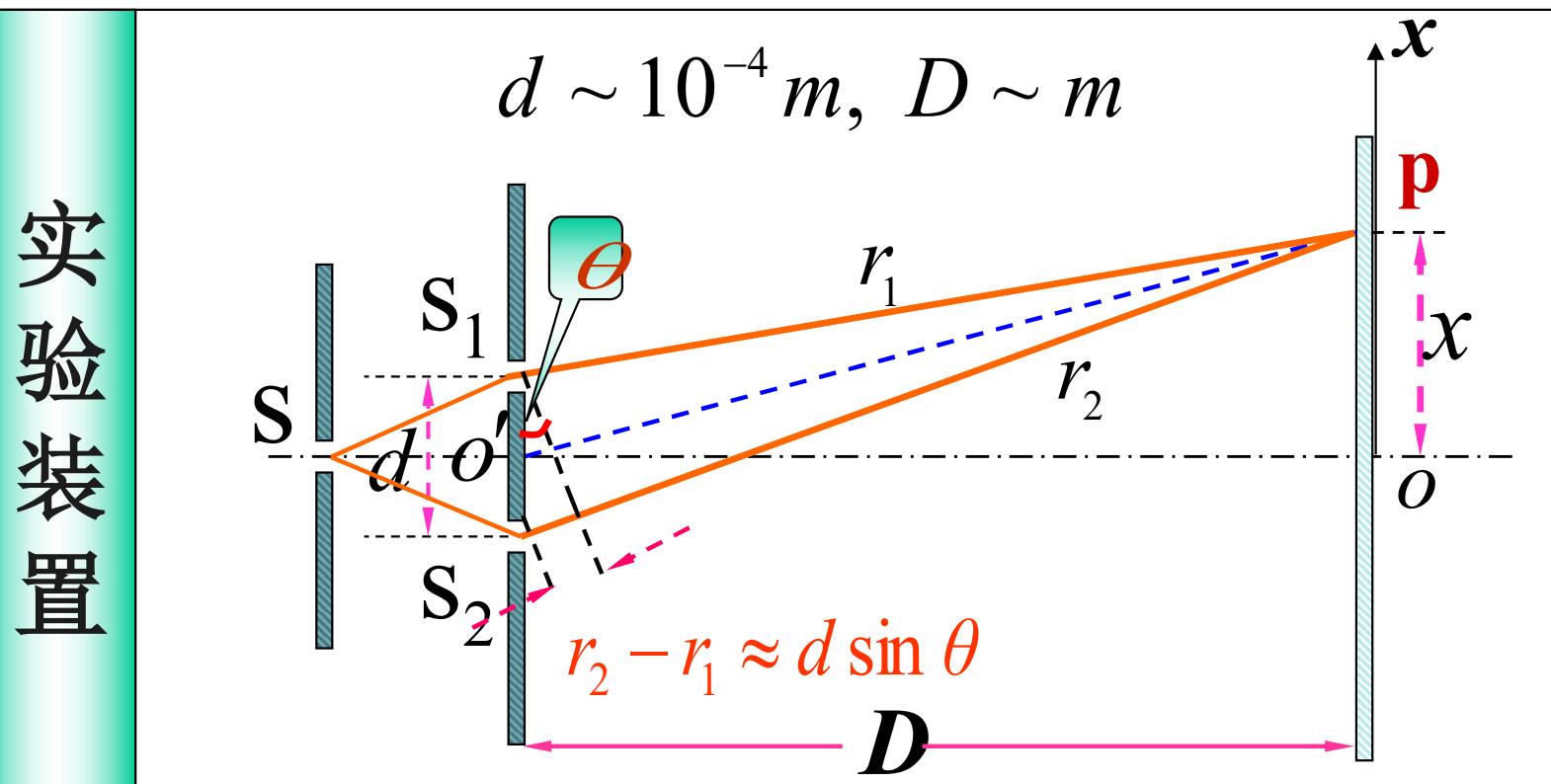
11-3 杨氏双缝干涉

一. 杨氏双缝干涉形成及特点

杨(T. Young)在1801年首先发现光的干涉现象，并首次测量了光波的波长。



1. 实验装置



2. 杨氏干涉特点

15

设实验在真空（或空气）中进行

$$\delta = r_2 - r_1 \approx d \sin \theta \approx d \tan \theta = d \frac{x}{D} = \begin{cases} \pm k\lambda & \text{明纹} & k = 0, 1, 2, \Lambda \\ \pm (2k-1) \frac{\lambda}{2} & \text{暗纹} & k = 1, 2, \Lambda \end{cases}$$

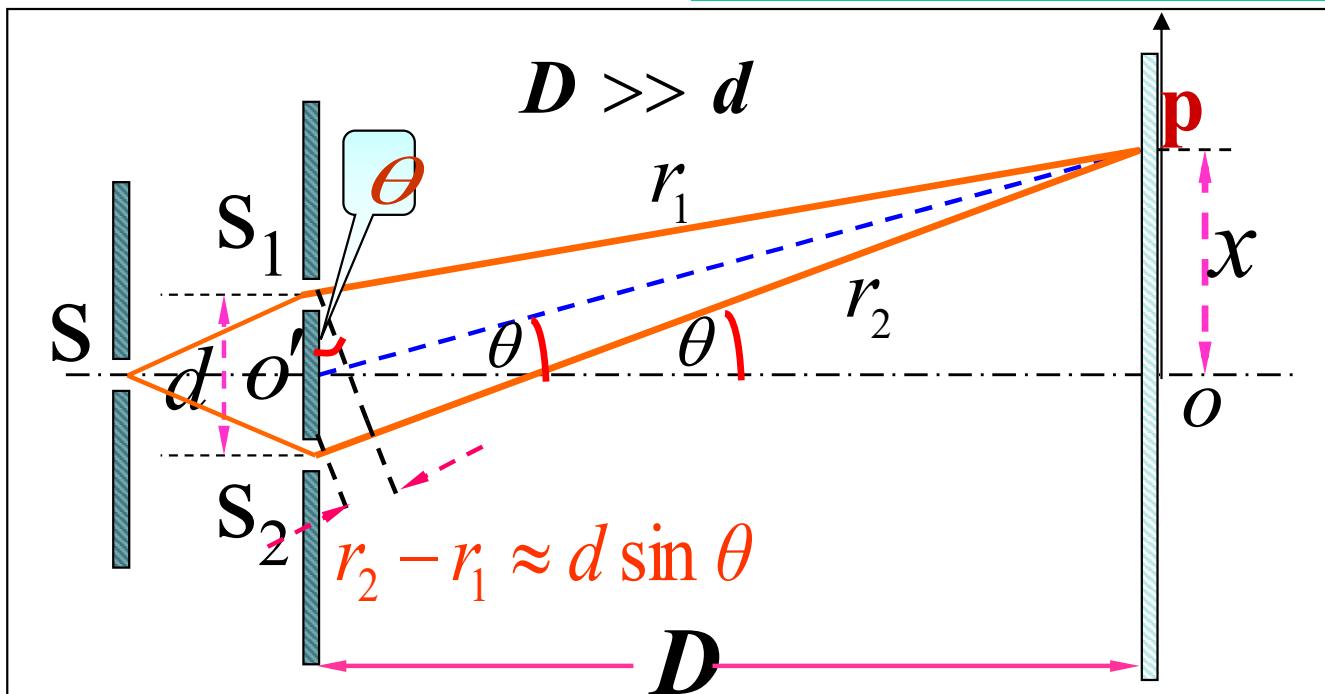
◆ 干涉条纹的位置坐标

明纹中心:

$$x = \pm k \frac{D}{d} \lambda \quad (k = 0, 1, 2, \Lambda)$$

暗纹中心:

$$x = \pm (2k-1) \frac{D}{2d} \lambda \quad (k = 1, 2, \Lambda)$$



◆ 干涉条纹的位置坐标

16

明纹中心:

$$x = \pm k \frac{D}{d} \lambda \quad (k = 0, 1, 2, \dots)$$

暗纹中心:

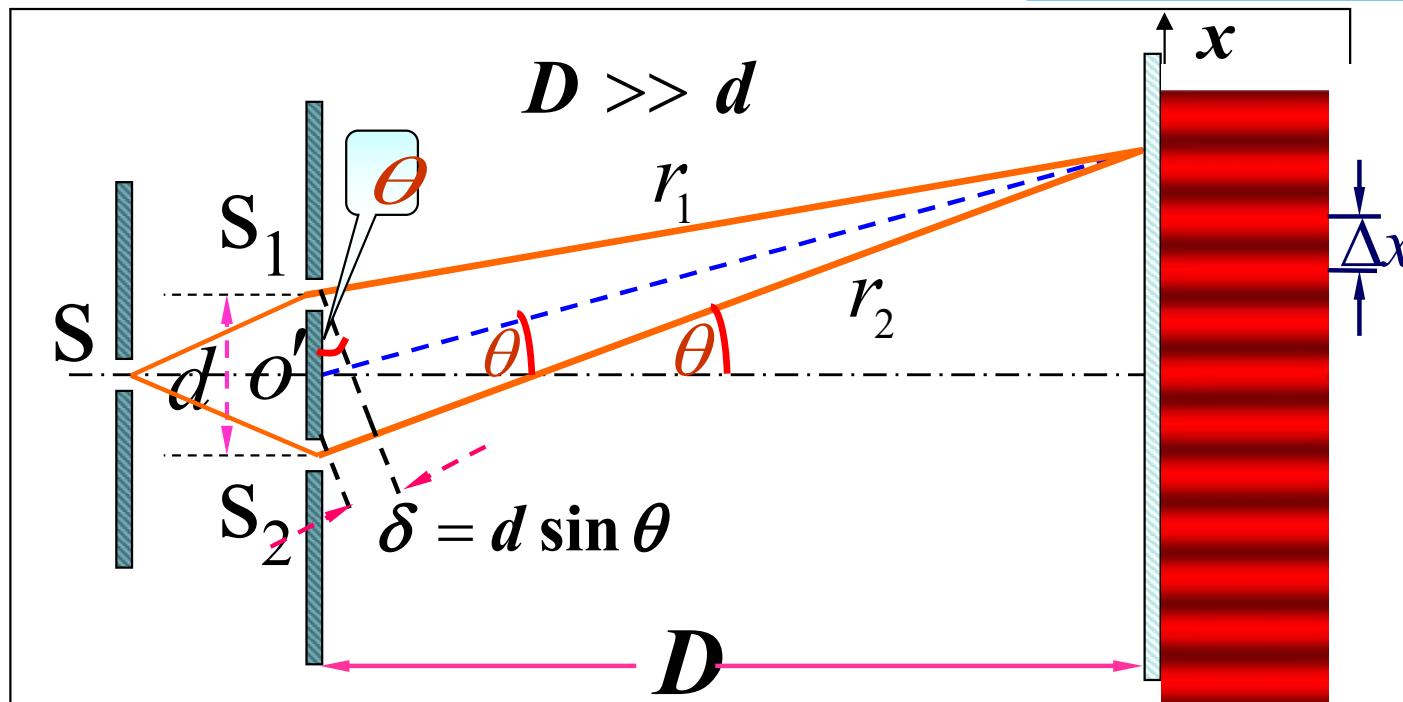
$$x = \pm (2k-1) \frac{D}{2d} \lambda \quad (k = 1, 2, \dots)$$

◆ 条纹间距

相邻两明或暗纹间距:

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

一系列明暗相间且等间距的直条纹



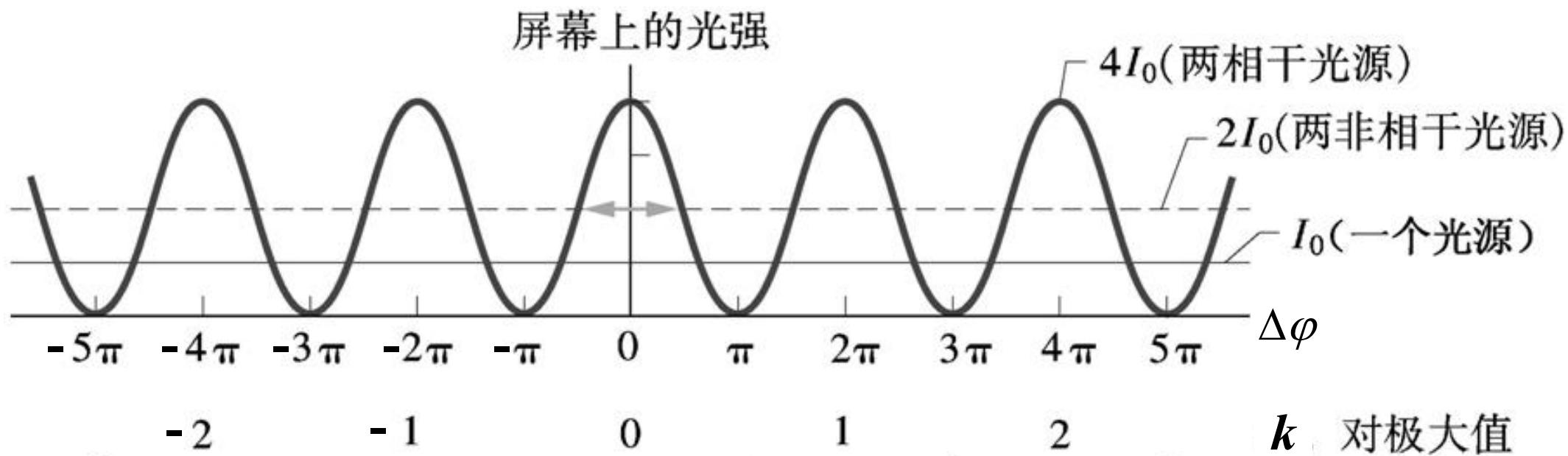
◆ 光强分布

17

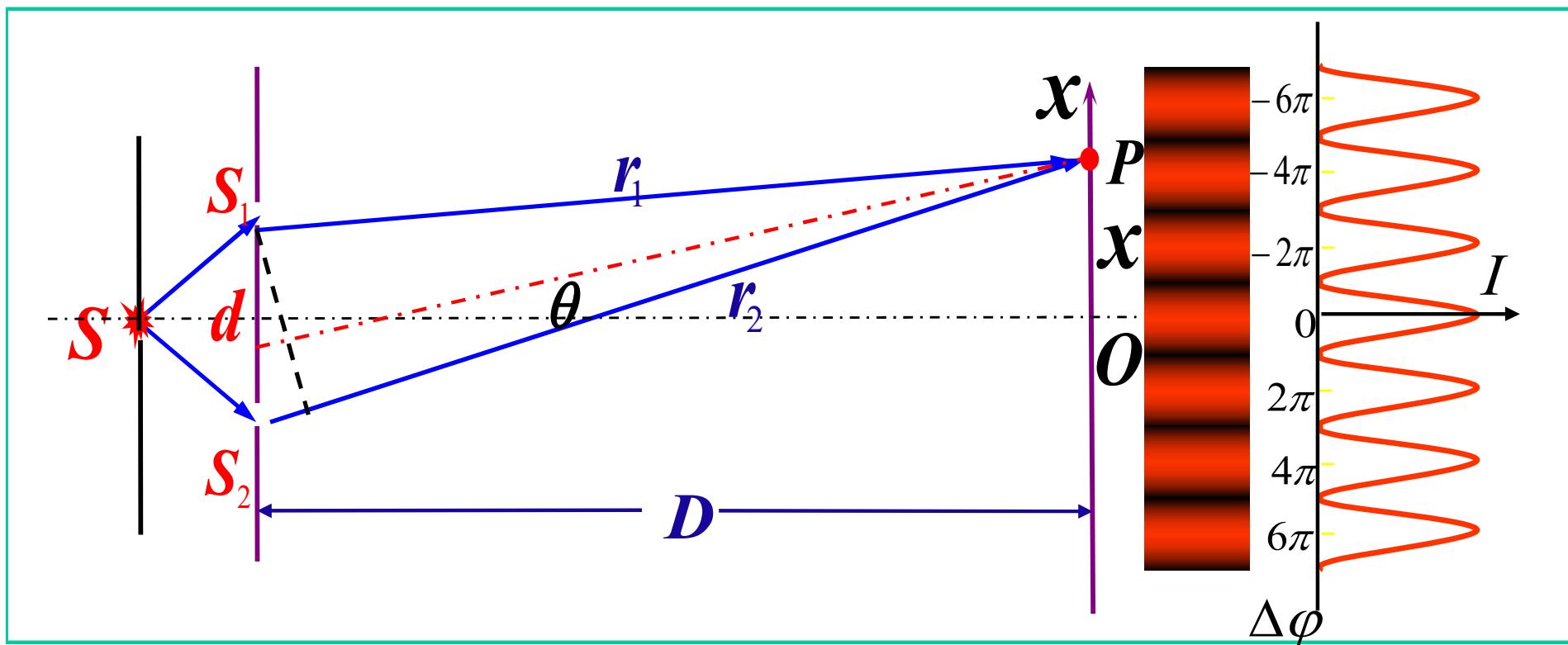
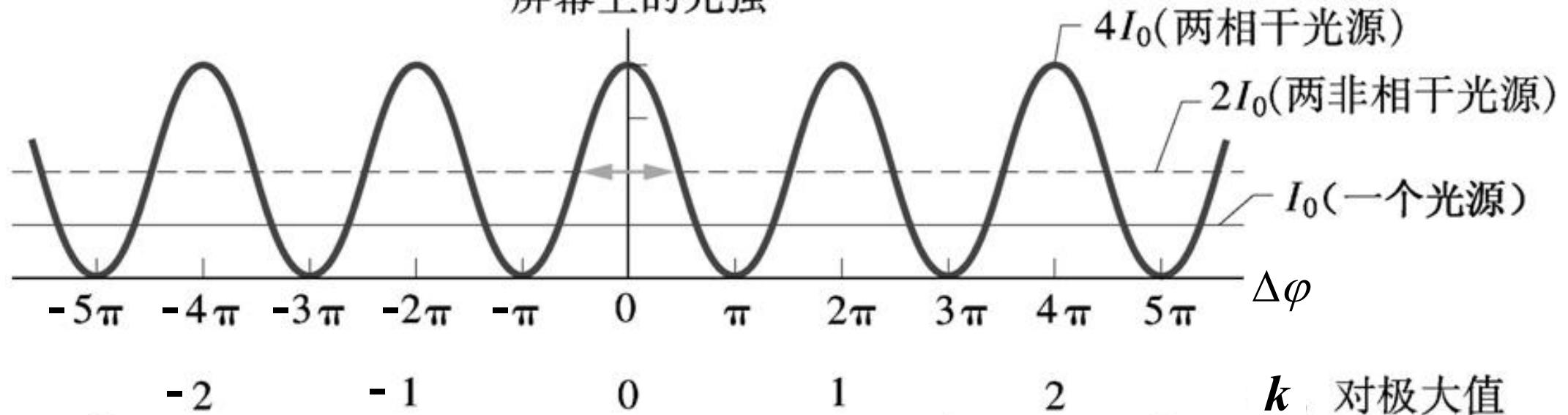
$$I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos \Delta\varphi$$

→ $I = 2I_0 + 2I_0 \cos \Delta\varphi = 2I_0(1 + \cos \Delta\varphi)$

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



屏幕上的光强



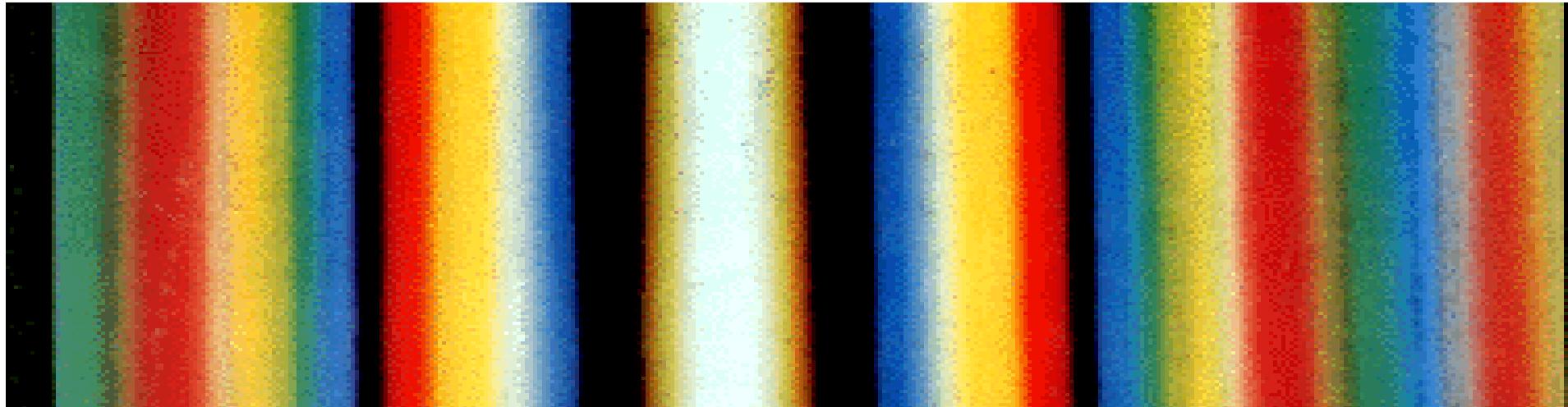
讨
论

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

$$x = \pm k \frac{D}{d} \lambda (\text{明})$$

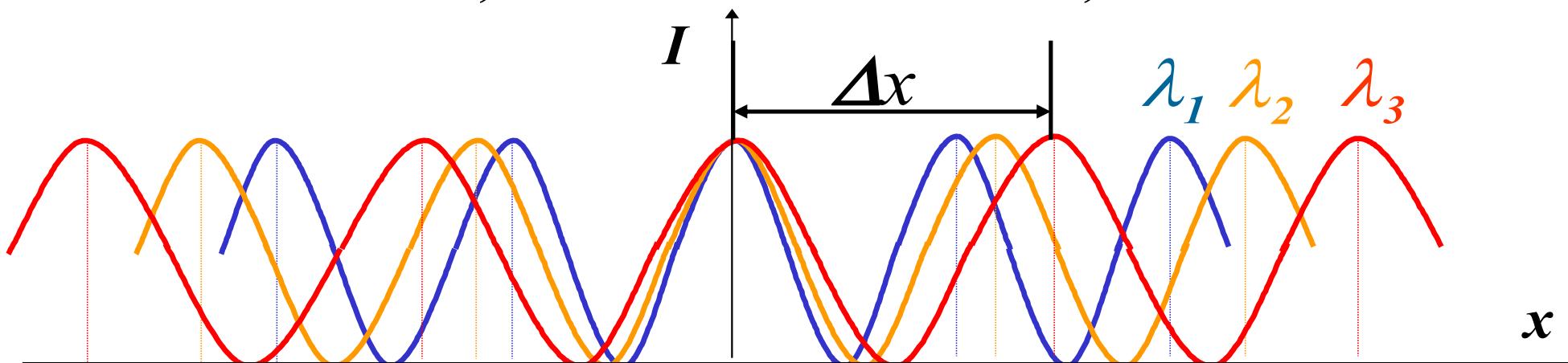
19

1. 已知 D, d , 测 Δx 确定光波波长 λ .



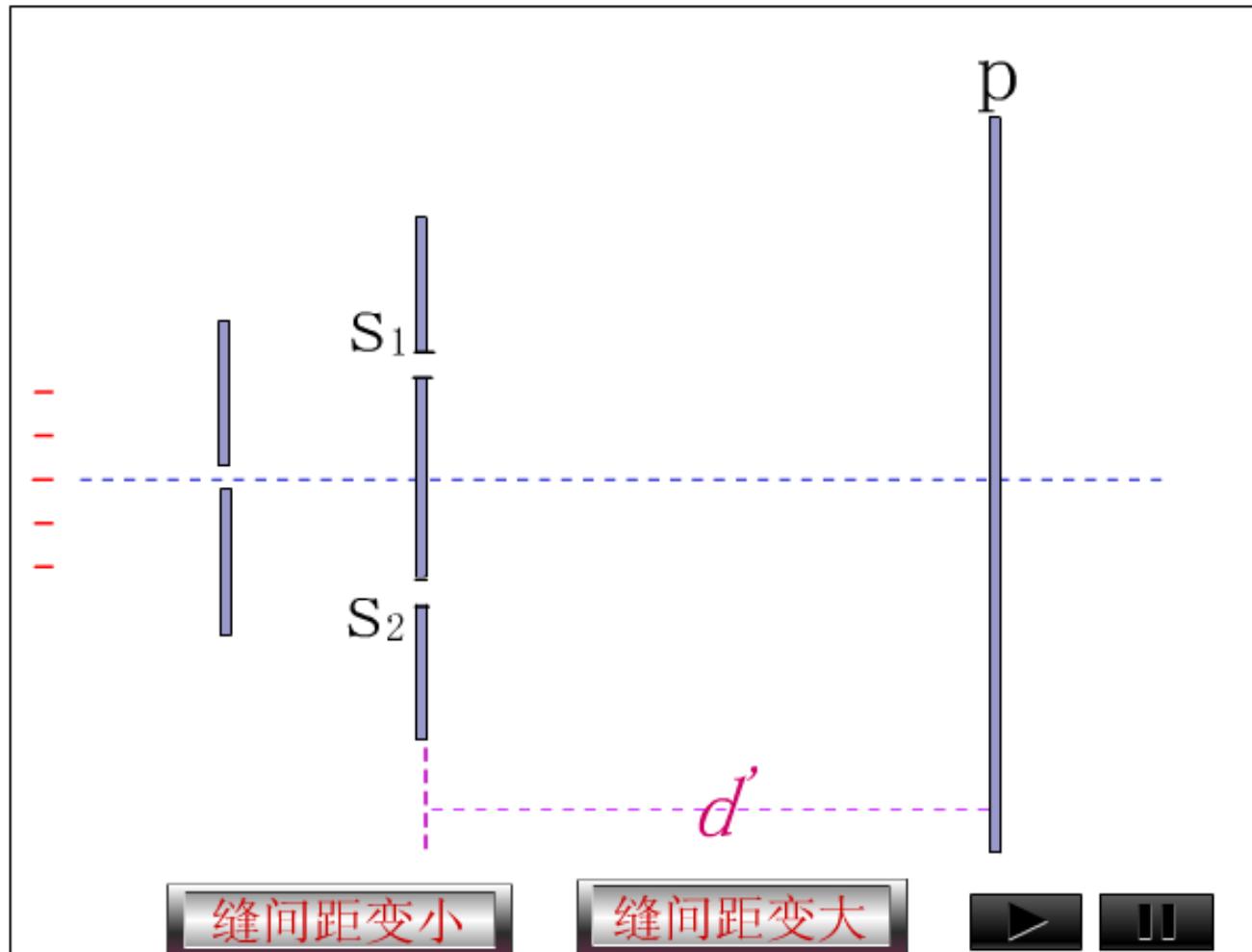
白光入射的杨氏双缝干涉照片

2. 白光照射, 中央亮条纹仍是白的, 其它为彩色



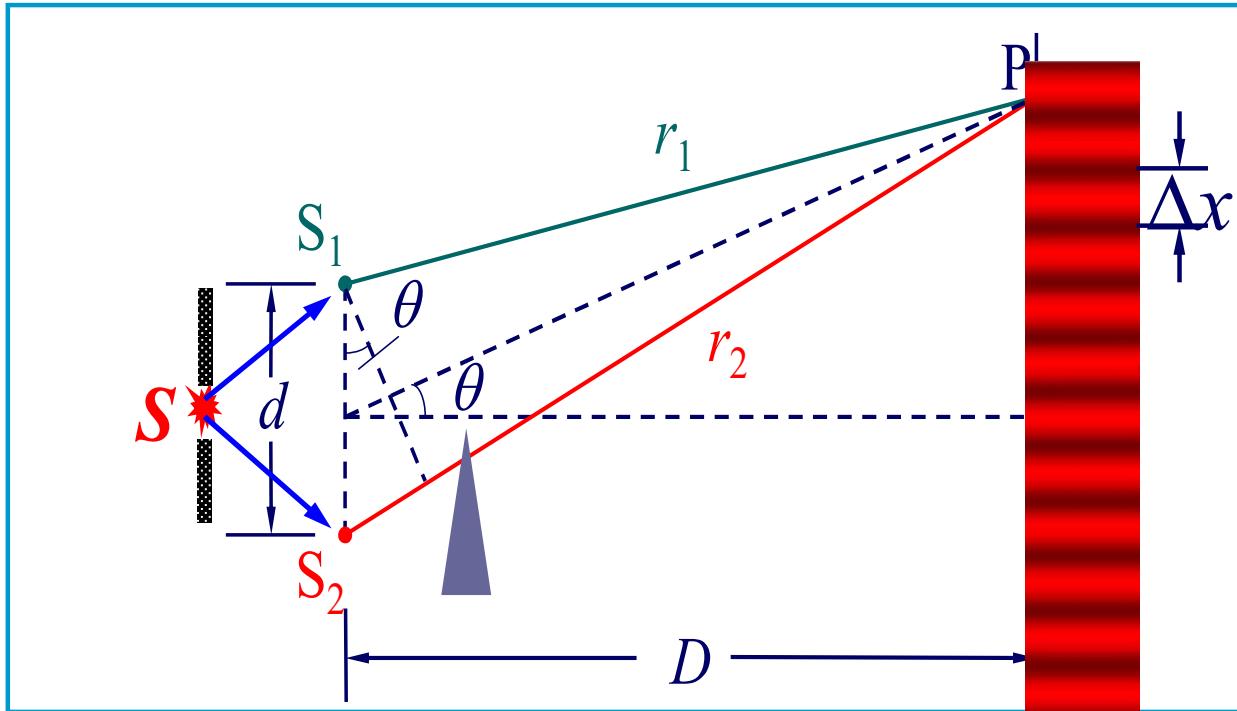
3. d 小 Δx 大, 分辨率高.

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



其他条件不变,条纹间距 Δx 随 d 的变化

杨氏双缝干涉，下述情况中，干涉条纹将如何变化？

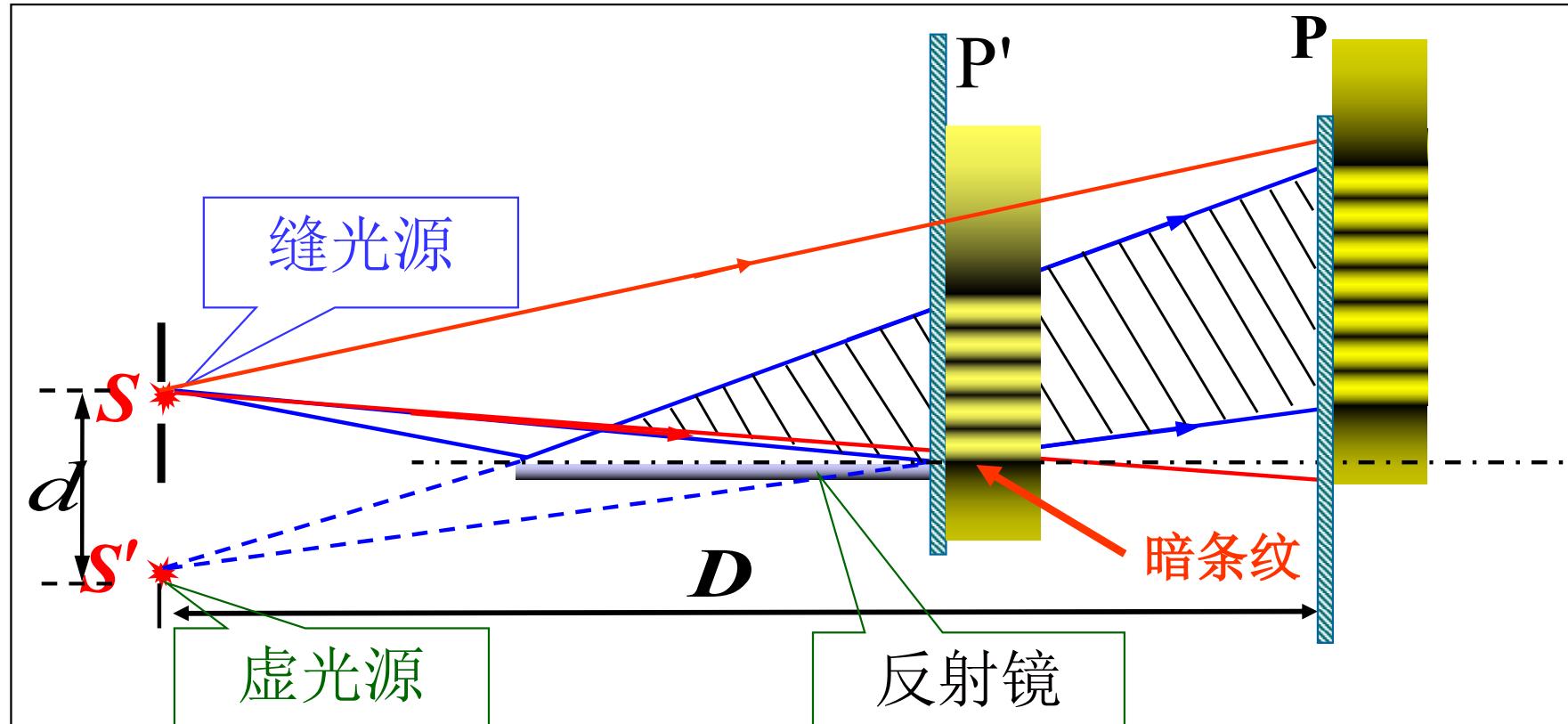


$$x_k = \pm k \frac{D}{d} \lambda \text{(明)}$$

$$\Delta x = \frac{D}{d} \lambda$$

- (1) 把整个装置浸入水中
- (2) 分别用红、蓝滤色片各遮住 S_1 和 S_2
- (3) 在缝 S_2 处慢慢向上插入一块楔形玻璃片
- (4) S 缝下移动时，条纹如何变化？

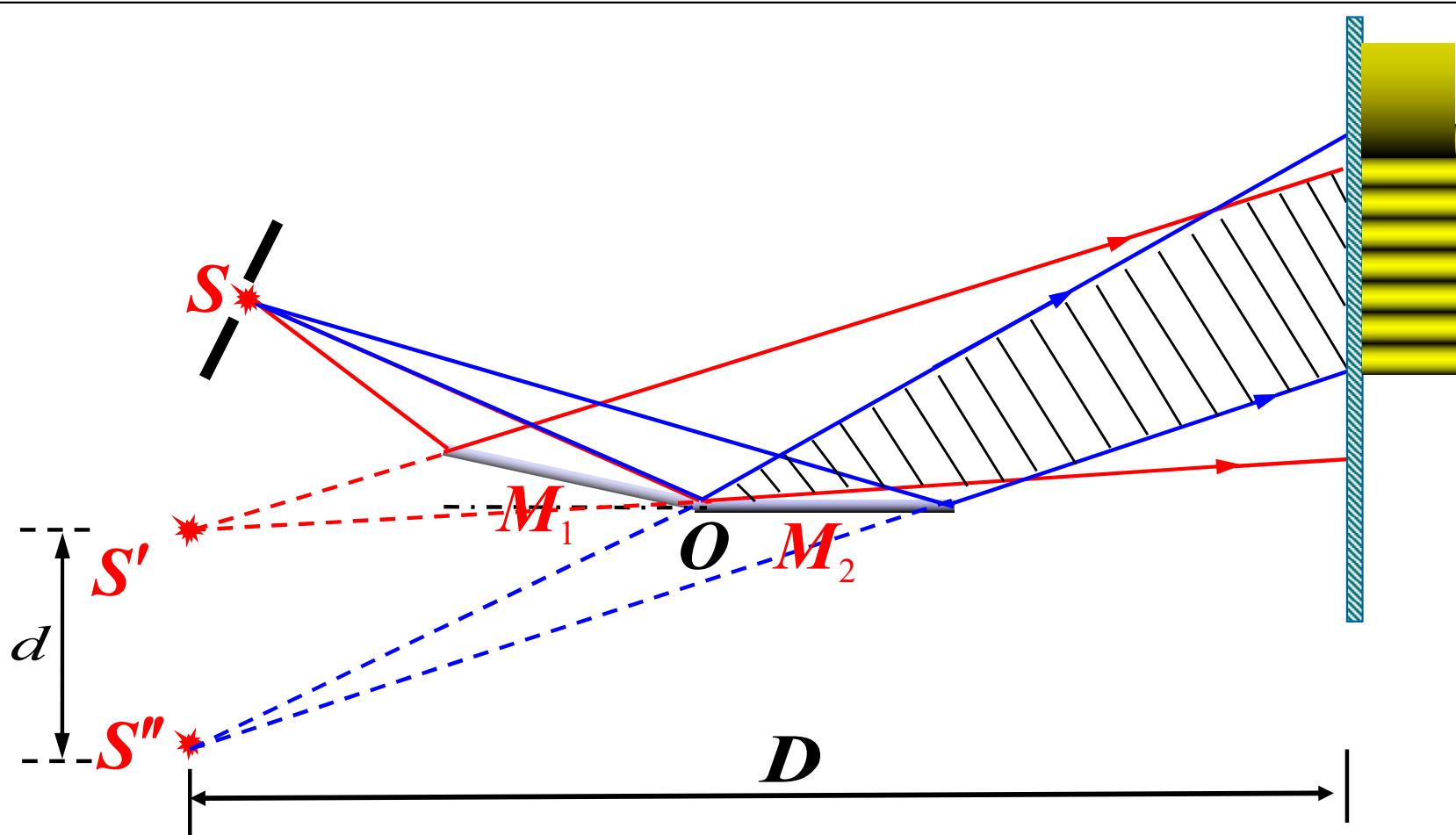
二. 其他类似装置 (劳埃镜 菲涅耳双面镜 菲涅耳双棱镜)



劳 埃 镜

处理办法：等效双缝 $\delta = d \sin \theta + \frac{\lambda}{2}$ (半波损失)

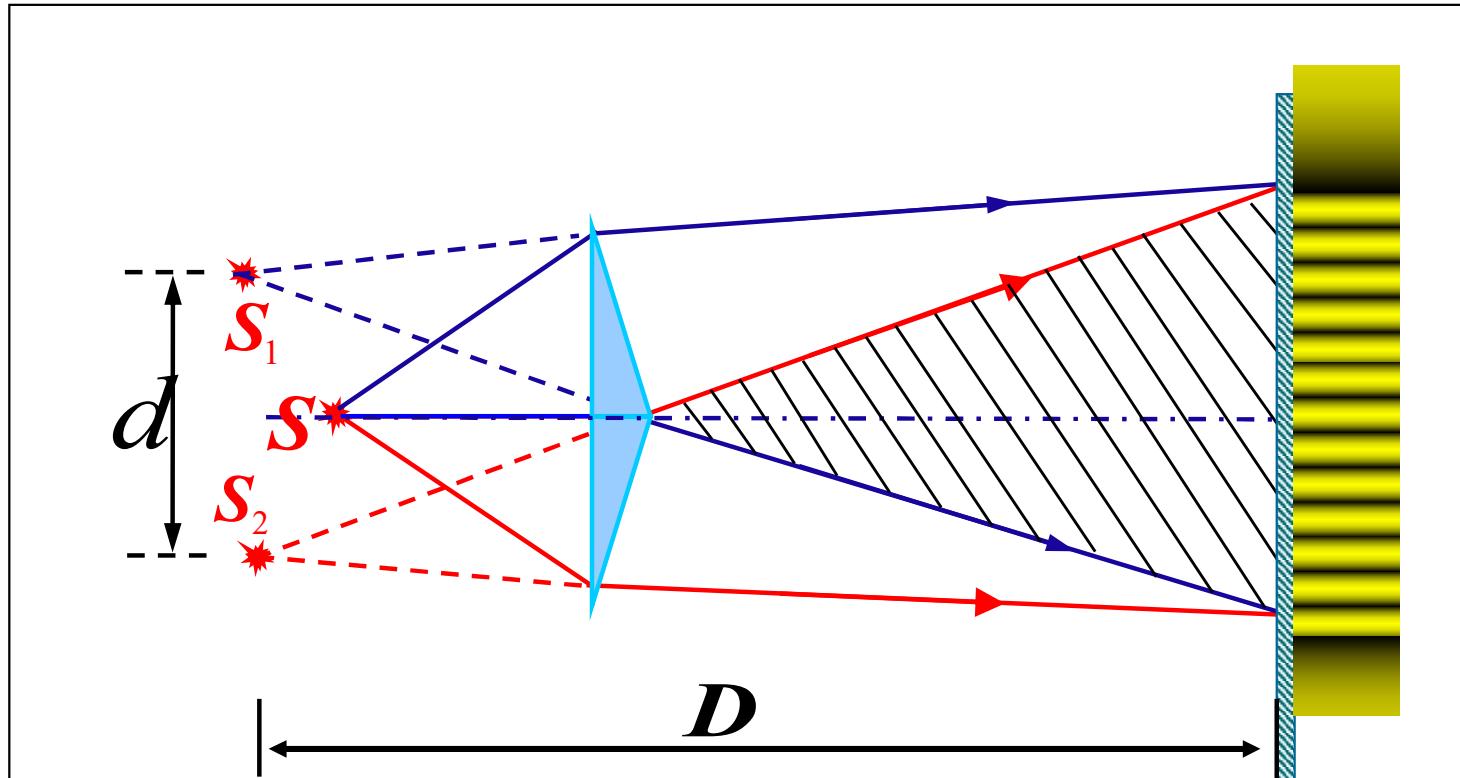
- 对比双缝干涉：① 明暗条纹位置反转。
② 条纹分布限于屏的上半部分。



双面镜的干涉



双缝干涉



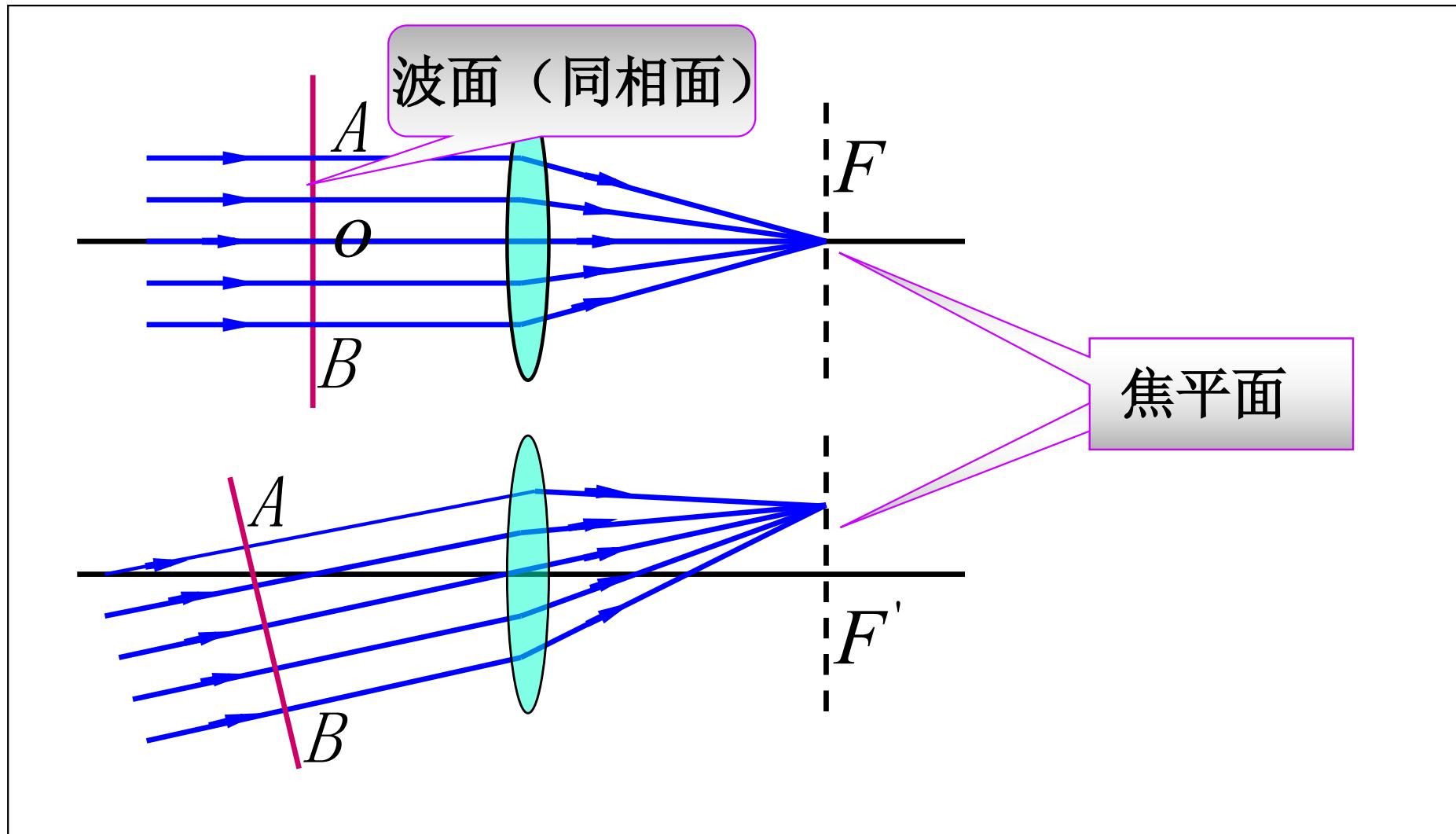
菲涅尔双棱镜



双缝干涉

三. 透镜存在时光程差的计算

25



透镜成像不会引入附加光程差

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.

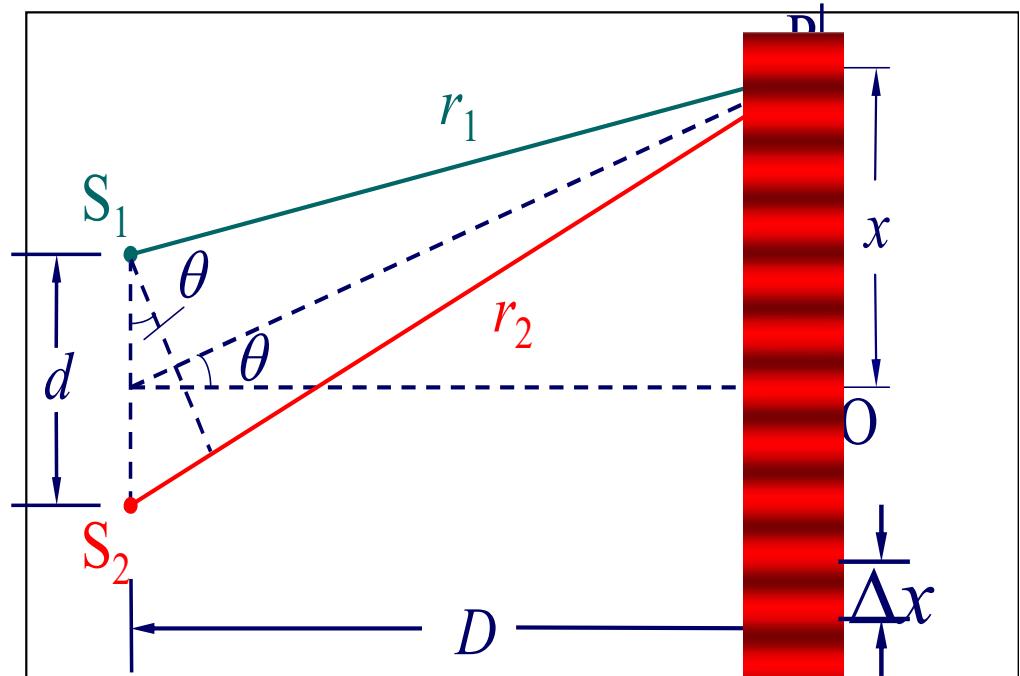
解 (1)

$$x_k = \pm \frac{D}{d} k \lambda, \quad k = 0, 1, 2, \dots$$

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

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

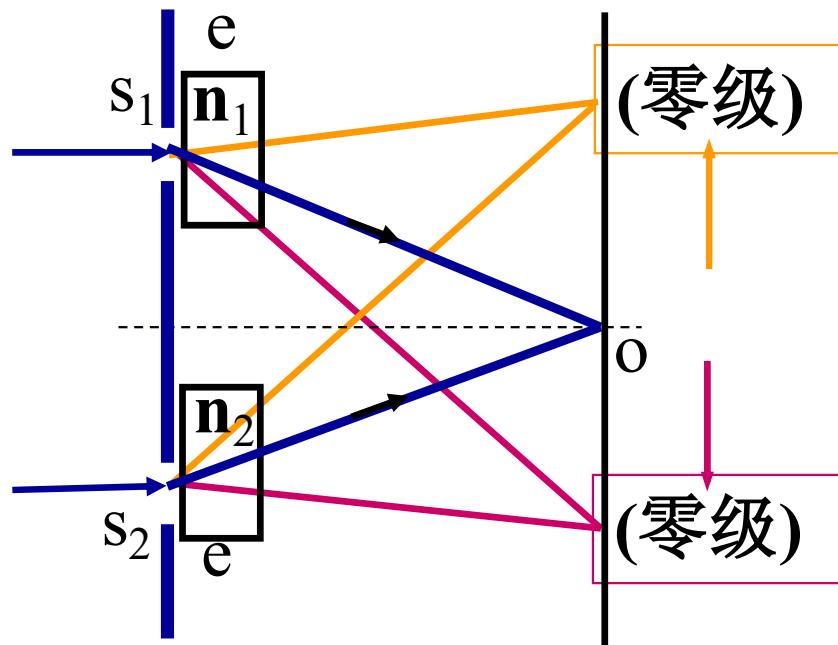
$$(2) \Delta x = \frac{D}{d} \lambda = 3.0 \text{ mm}$$



干涉条纹动态变化问题讨论

27

【例2】 将双缝用厚 e 、折射率分别为 $n_1=1.4$ 、 $n_2=1.7$ 的透明薄膜盖住，发现原中央明纹处被第五级明纹占据，如图所示。所用波长 $\lambda=600\text{nm}$ ，问：原中央明级移到何处？膜厚 $e=?$



【解】 零级处,由 s_1 和 s_2 发出的两光线的光程差为零,由此推知, 原中央明纹向下移到原第负五级明纹处。

现在,原中央处被第五级明纹占据,两光线到达中央处的光程差:

$$\begin{aligned}\delta &= (n_2 - n_1)e \\ &= 5\lambda\end{aligned}$$

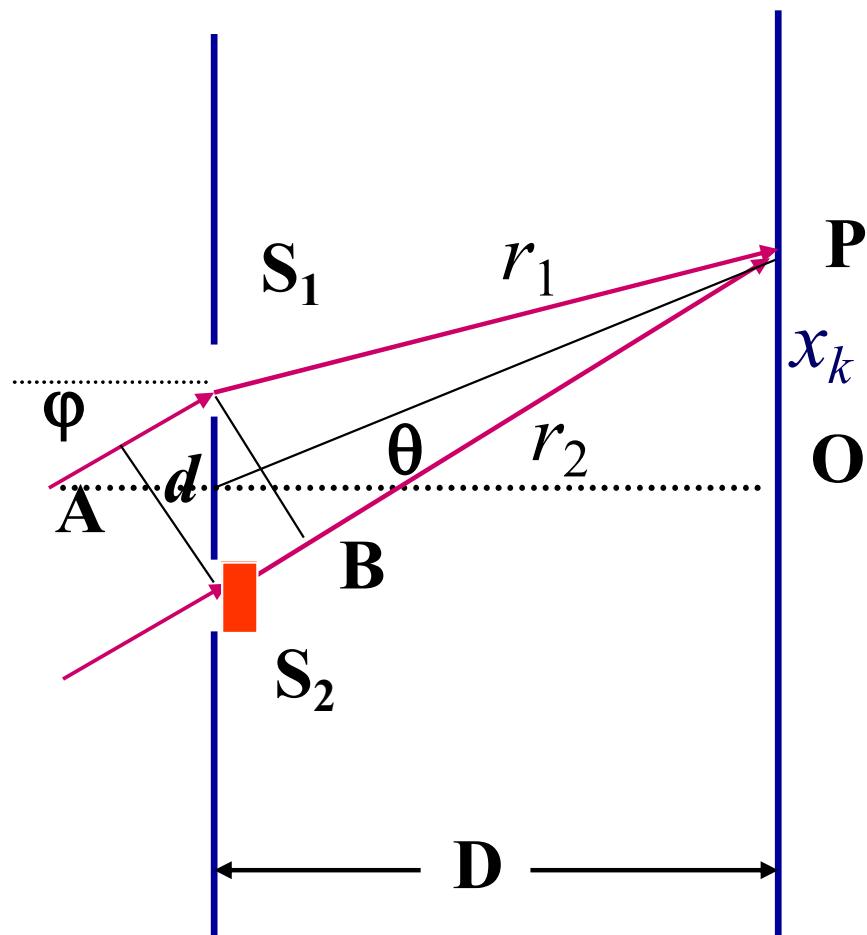
$$\therefore e = \frac{5\lambda}{n_2 - n_1} = 10^{-5}\text{m}$$

【例3】. 波长为 λ 的平面单色光以 φ 角斜入射到双缝，已知 d , D_{28}

($D \gg d$) 试求：(1) 各级明纹的位置；(2)条纹的间距；

(3)若使零级明纹移至 屏幕O点处，则应在哪个缝处放置一厚度为多少的折射率 n 的透明介质薄片。

解： (1)P点处的光程差为： $\delta = d(\sin \theta - \sin \varphi)$



k 级明纹条件：

$$d(\sin \theta - \sin \varphi) = k\lambda \quad k = 0, \pm 1, \dots$$

$$x_k = D \tan \theta \approx D \sin \theta = D \left(\frac{k\lambda}{d} + \sin \varphi \right)$$

条纹上移

$$(2) \text{条纹间距: } \Delta x = \frac{D\lambda}{d}$$

(3)零级明纹移至屏幕O点应满足:

$r_1 = r_2$ 故介质薄片应放在 S_2 缝处

$$(n-1)e = d \sin \varphi \quad \therefore e = \frac{d \sin \varphi}{n-1}$$

【例4】 如图所示,用波长为 λ 的单色光照射双缝干涉实验装置,并将一
折射率为n,劈角为 α (α 很小)的透明劈尖插入光路2中。
问:要使O点的光强由最亮的变为最暗,劈尖至少应向上移动多大
距离 b (只 遮住S₂)?

【解】 O点最亮时,双缝分别到达O的

光程差满足: $(n-1)l_1 = k\lambda$

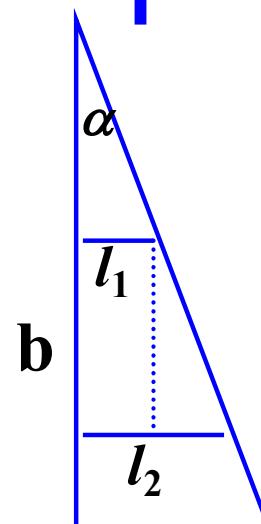
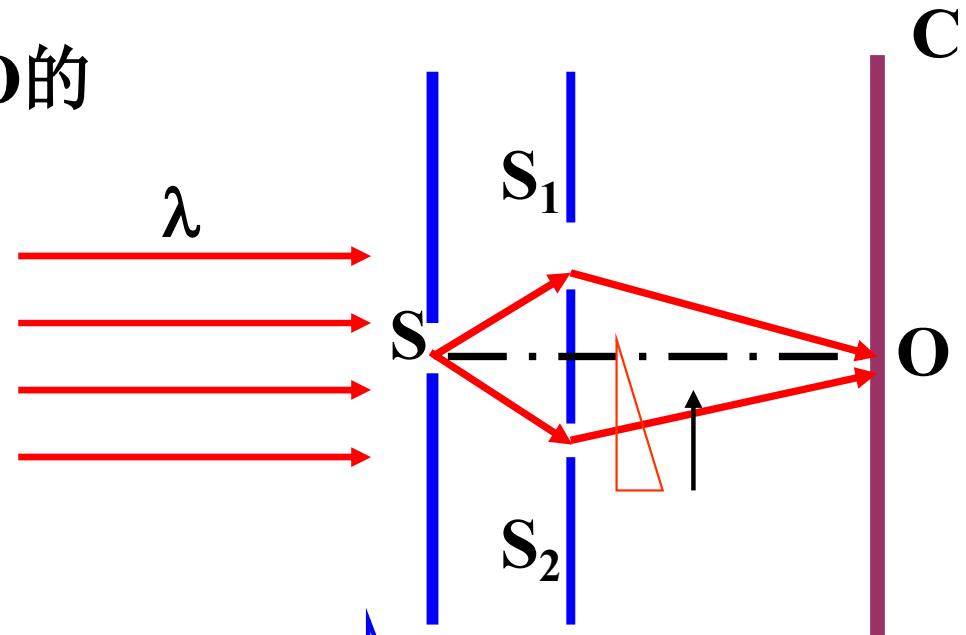
O点由此第一次变暗时,光程差
满足:

$$(n-1)l_2 = k\lambda + \frac{\lambda}{2}$$

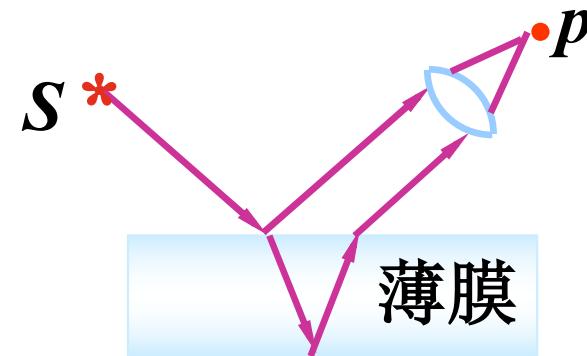
两式相减,得: $(n-1)(l_2 - l_1) = \frac{1}{2}\lambda$

其中: $l_2 - l_1 = b \tan \alpha$

$$\therefore b = \frac{\lambda}{2(n-1) \tan \alpha}$$



- ◆ 薄膜干涉是分振幅干涉。



- ◆ 薄膜干涉的两种情形：

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

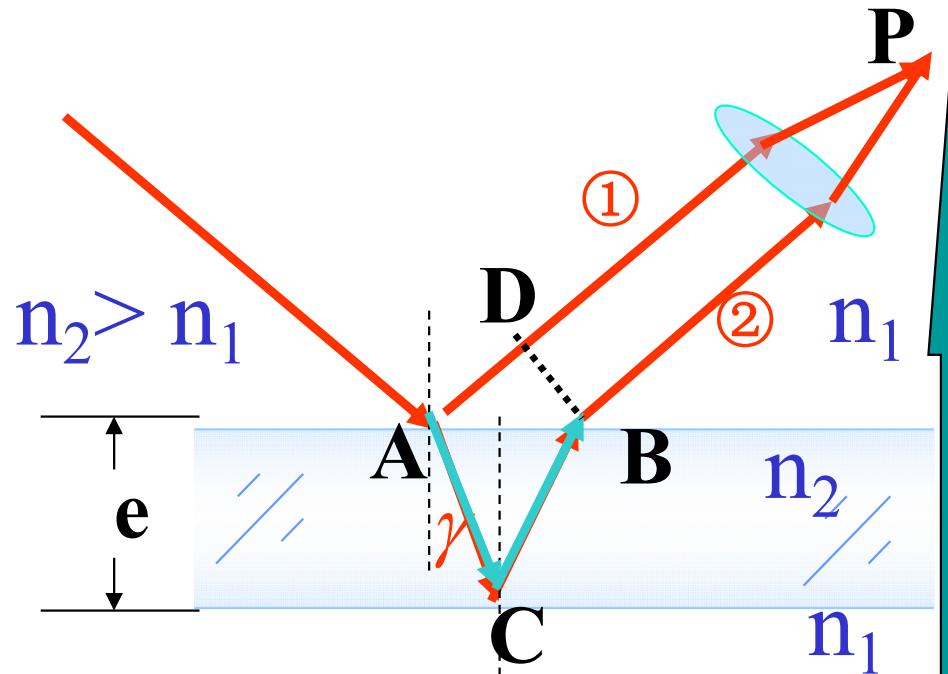
等倾干涉 —— 同一级条纹对应入射光的 同一倾角。

由厚度均匀的薄膜产生

一. 光程差的一般表达式(反射光干涉)

31

两表面平行的薄膜，结论普遍适用。



$$\delta = n_2(\overline{AC} + \overline{CB}) - n_1 \overline{AD} + \frac{\lambda}{2}$$

$$\overline{AC} = \overline{CB} = \frac{e}{\cos \gamma}$$

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

$$\delta = 2n_2 \frac{e}{\cos \gamma} - 2n_1 e \tan \gamma \sin i + \frac{\lambda}{2}$$

$$= 2n_2 \frac{e}{\cos \gamma} - 2n_1 e \frac{\sin \gamma}{\cos \gamma} \sin i + \frac{\lambda}{2}$$

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

$$= \frac{2n_2 e}{\cos \gamma} (1 - \sin^2 \gamma) + \frac{\lambda}{2}$$

$$= 2n_2 e \cos \gamma + \frac{\lambda}{2}$$

$$= 2n_2 e \sqrt{1 - \sin^2 \gamma} + \frac{\lambda}{2}$$

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

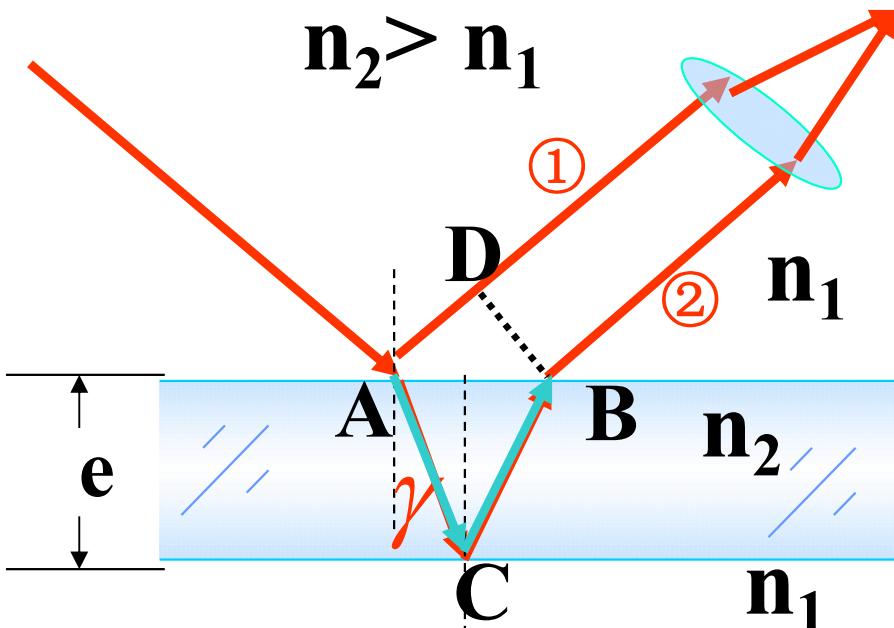
$$\delta = 2n_2 \overline{AC} - n_1 \overline{AD} + \frac{\lambda}{2}$$

$$= 2n_2 e \cos \gamma + \frac{\lambda}{2}$$

$$= 2n_2 e \sqrt{1 - \sin^2 \gamma} + \frac{\lambda}{2}$$

或:

$$\delta = 2e \sqrt{n_2^2 - n_1^2 \sin^2 i} + \frac{\lambda}{2}$$



明暗纹条件:

$$\delta = 2e \sqrt{n_2^2 - n_1^2 \sin^2 i} + \frac{\lambda}{2}$$

$$= \begin{cases} k\lambda \\ (2k+1)\frac{\lambda}{2} \end{cases}$$

$$k = 1, 2, 3, \dots$$

$$k = 0, 1, 2, 3, \dots$$

明纹

暗纹

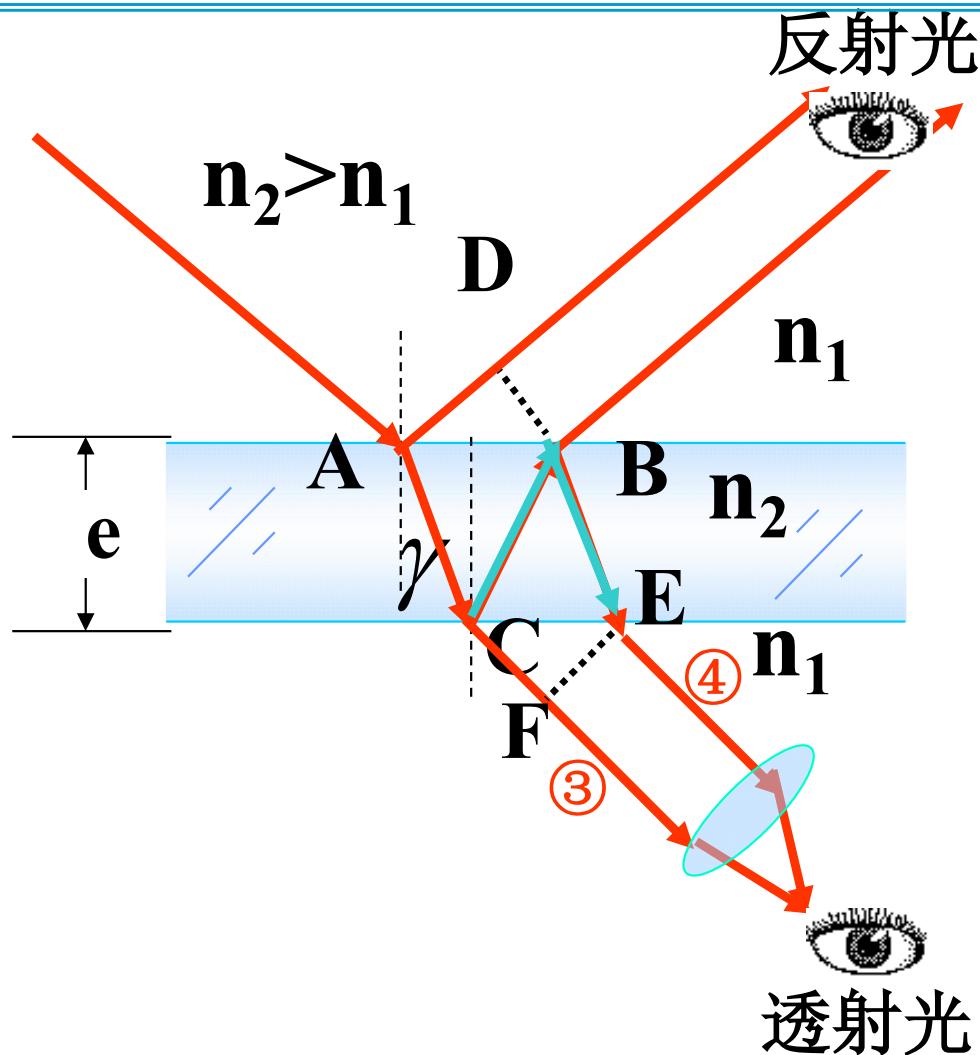
$$\delta = 2e\sqrt{n_2^2 - n_1^2 \sin^2 i} + \frac{\lambda}{2}$$

$$= \begin{cases} k\lambda & k = 1, 2, 3, \Lambda \\ (2k+1)\frac{\lambda}{2} & k = 0, 1, 2, 3, \Lambda \end{cases}$$

33

明纹

暗纹

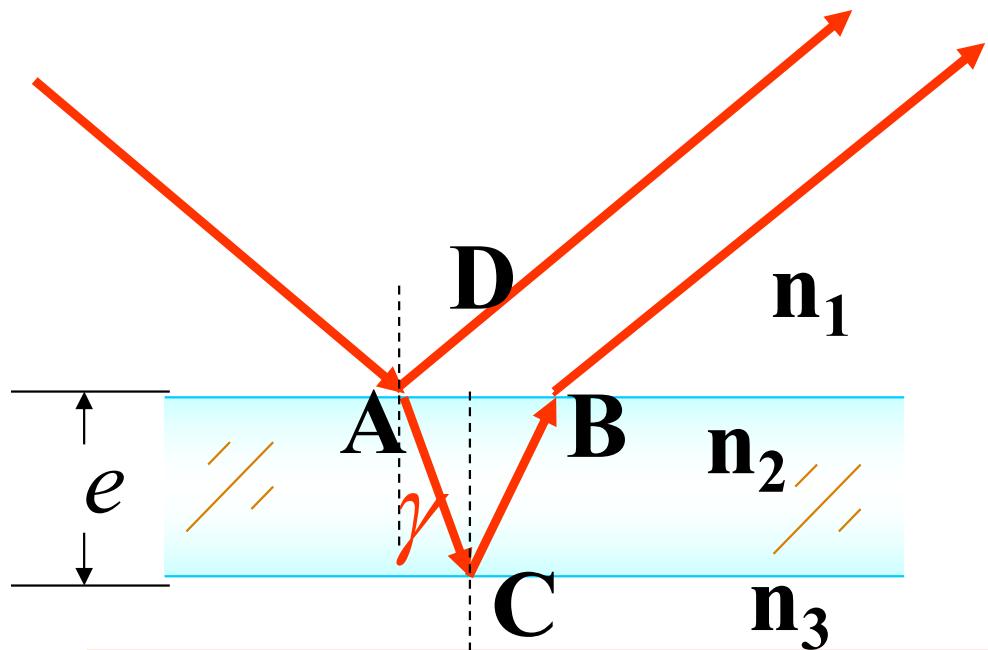


1) 透射光的干涉

由于: $\delta = 2e\sqrt{n_2^2 - n_1^2 \sin^2 i}$

与反射光的光程差相差 $\lambda/2$

反射光加强（减弱）时，
透射光减弱（加强）
——干涉条纹互补



2) 何时考虑半波损失?

若 $n_1 < n_2 < n_3$

或 $n_1 > n_2 > n_3$, 无附加光程差 $\lambda/2$

若 $n_1 < n_2 > n_3$

或 $n_1 > n_2 < n_3$, 有附加光程差 $\lambda/2$

二. 薄膜干涉 (一) —— 等厚干涉

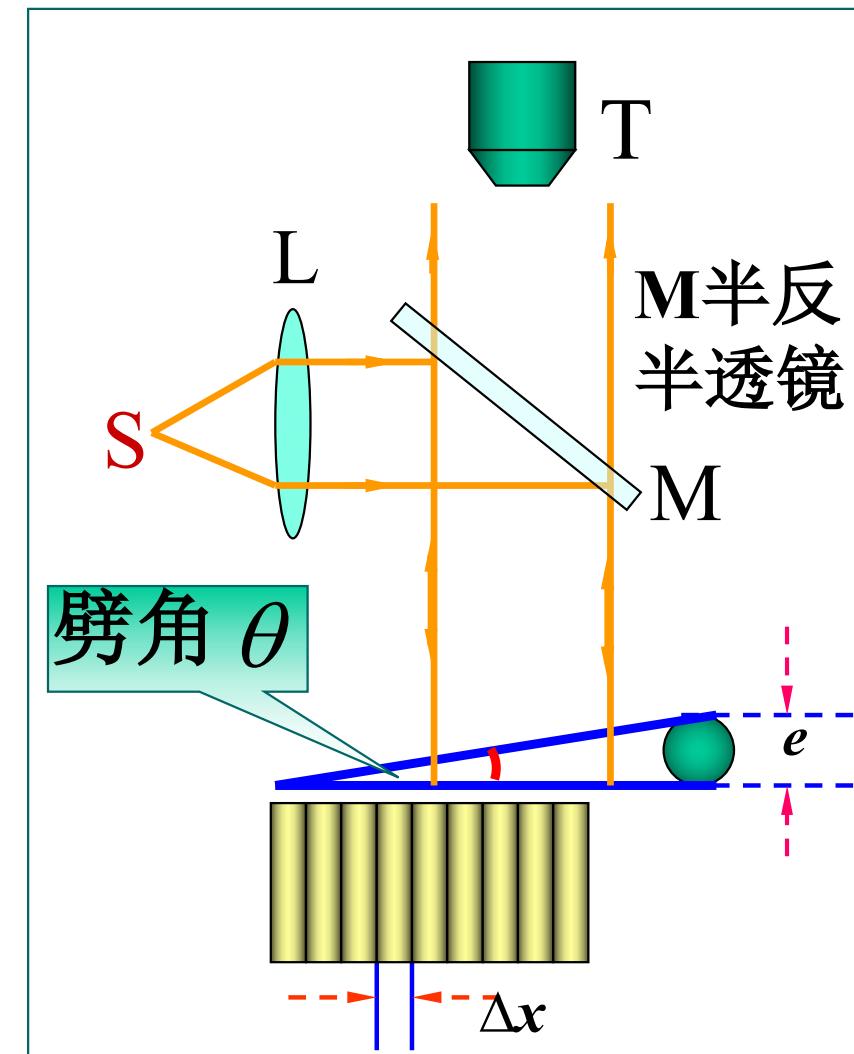
35

是指同一方向的入射光(通常是垂直入射)在厚度不均匀的膜上产生的干涉现象。

同一级条纹对应膜的 同一厚度 —— 等厚干涉

1. 劈尖干涉

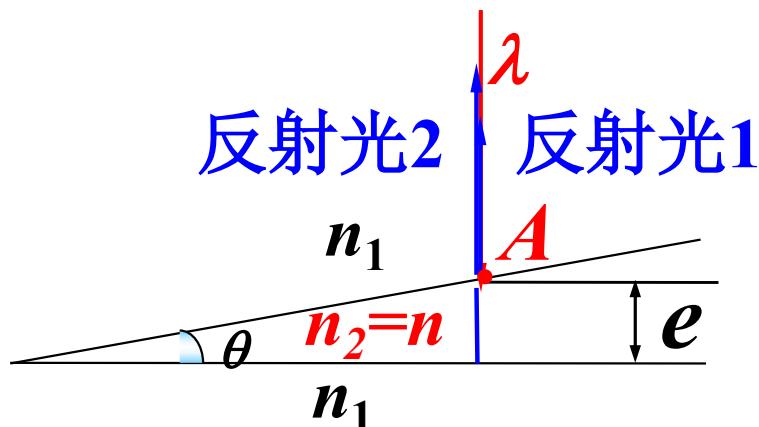
夹角很小的两个平面所构成的薄膜叫劈尖。



$$\delta = 2e\sqrt{n_2^2 - n_1^2 \sin^2 i} + \frac{\lambda}{2}$$

$$= \begin{cases} k\lambda \\ (2k+1)\frac{\lambda}{2} \end{cases}$$

单色平行光垂直入射



反射光1有半波损失，

光程差为

$$\delta = 2ne + \frac{\lambda}{2} = \begin{cases} k\lambda & k = 1, 2, 3, \dots \text{ 明纹} \\ (2k+1)\frac{\lambda}{2} & k = 0, 1, 2, 3, \dots \text{ 暗纹} \end{cases}$$

劈尖 → 等厚干涉

对空气劈尖: $\delta = 2e + \lambda/2$

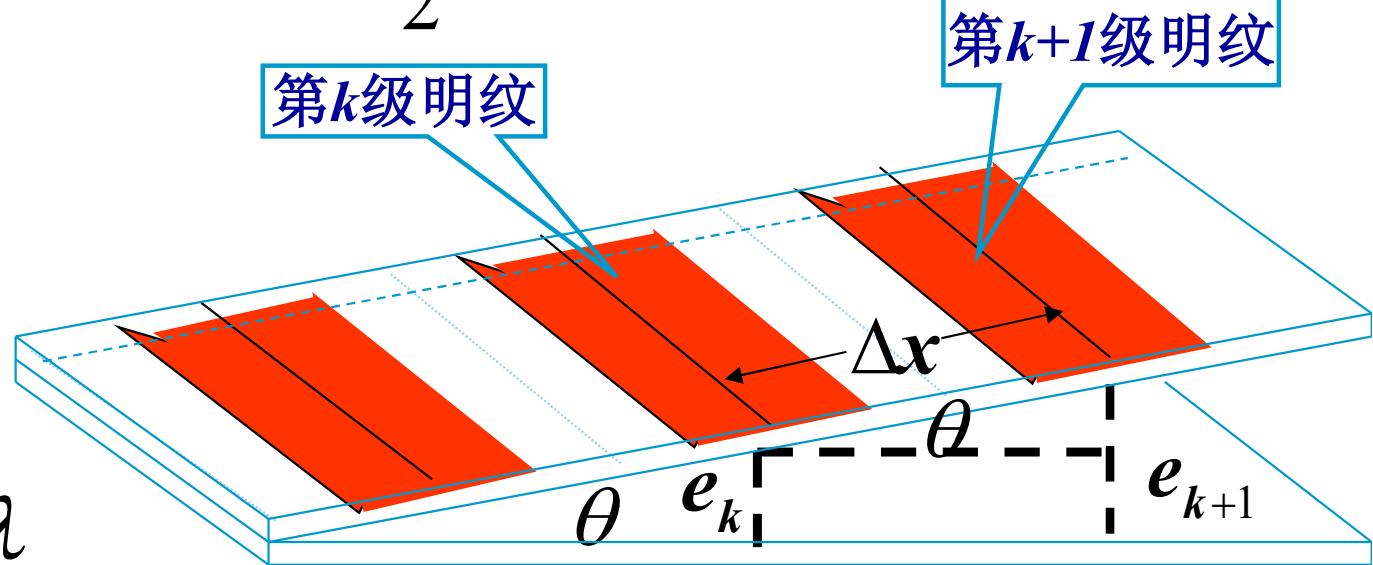
$$\delta = 2ne + \frac{\lambda}{2} = \begin{cases} k\lambda & k = 1, 2, 3, \dots \\ (2k+1)\frac{\lambda}{2} & k = 0, 1, 2, 3, \dots \end{cases}$$

明纹³⁷

暗纹

由明纹条件：

$$\begin{cases} 2ne_k + \frac{\lambda}{2} = k\lambda \\ 2ne_{k+1} + \frac{\lambda}{2} = (k+1)\lambda \end{cases}$$

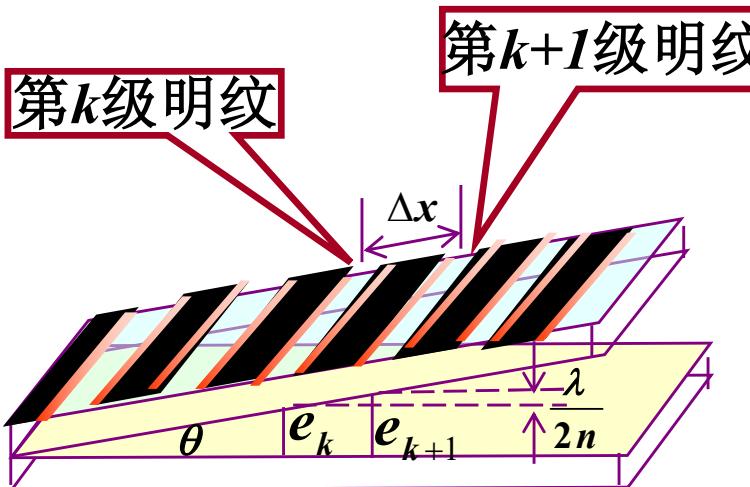


相邻明（暗）纹间的膜厚差

$$\rightarrow \Delta e = e_{k+1} - e_k = \frac{\lambda}{2n}$$

相邻明（暗）条纹间距

$$\rightarrow \Delta x = \frac{\lambda}{2n \sin \theta} \approx \frac{\lambda}{2n \theta}$$



讨 论

$$\delta = 2ne + \frac{\lambda}{2} = \begin{cases} k\lambda & k = 1, 2, 3, \dots \text{ 明纹} \\ (2k+1)\frac{\lambda}{2} & k = 0, 1, 2, 3, \dots \text{ 暗纹} \end{cases}$$

- ① 在 $e=0$ 的棱边处，为 暗纹，因有半波损失， $\delta=\lambda/2$ 。
- ② 空气劈尖第k级暗纹对应的空气层厚度 $(e_k = k \frac{\lambda}{2})$
- ③ 条纹特点：等间距的平行直条纹。

一般劈尖：

$$\Delta x = \frac{\lambda}{2n \sin \theta} \approx \frac{\lambda}{2n \theta}$$

$$\Delta e = e_{k+1} - e_k = \frac{\lambda}{2n}$$

空气劈尖：

$$\Delta x = \frac{\lambda}{2 \sin \theta} \approx \frac{\lambda}{2 \theta}$$

$$\Delta e = e_{k+1} - e_k = \frac{\lambda}{2}$$

$$\Delta x = \frac{\lambda}{2n \sin \theta} \approx \frac{\lambda}{2n \theta}$$

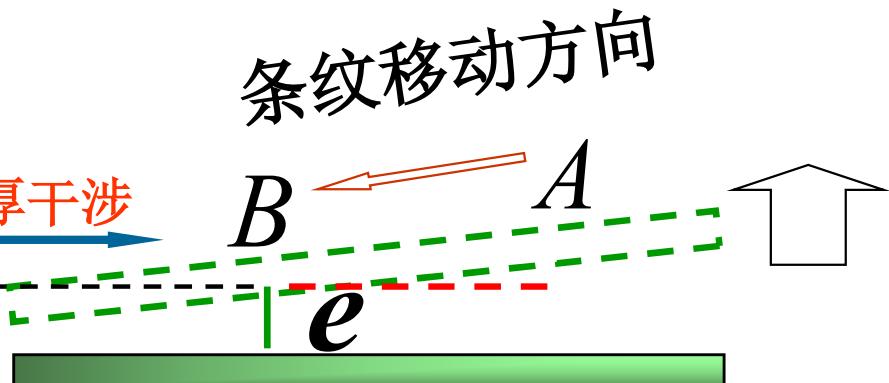
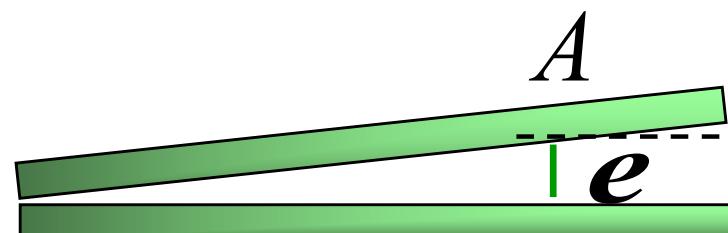
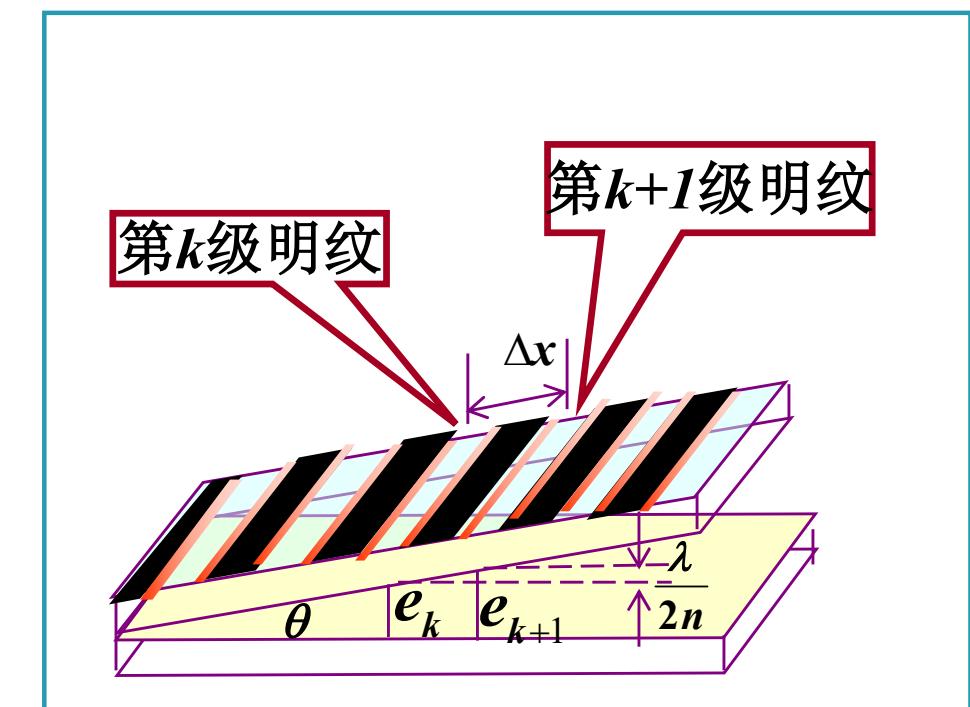
$$\Delta e = e_{k+1} - e_k = \frac{\lambda}{2n}$$

④ 干涉条纹的动态变化. (λ 一定)

F θ 变化时: $\theta \downarrow \rightarrow \Delta x \uparrow$

F 劈尖上表面向上平移时:

Δx 不变, 条纹向棱边移动。



若从视场中移动过N个条纹,

则薄膜厚度改变量:

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

空气劈尖:

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

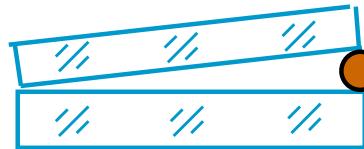
应用

依据公式

40

$$\Delta x = \frac{\lambda}{2n \sin \theta} \approx \frac{\lambda}{2n\theta}$$

- ▲ 测波长：已知 θ 、 n ，测 Δx 可得 λ
- ▲ 测折射率：已知 θ 、 λ ，测 Δx 可得 n
- ▲ 测细小直径、微小厚度及变化：

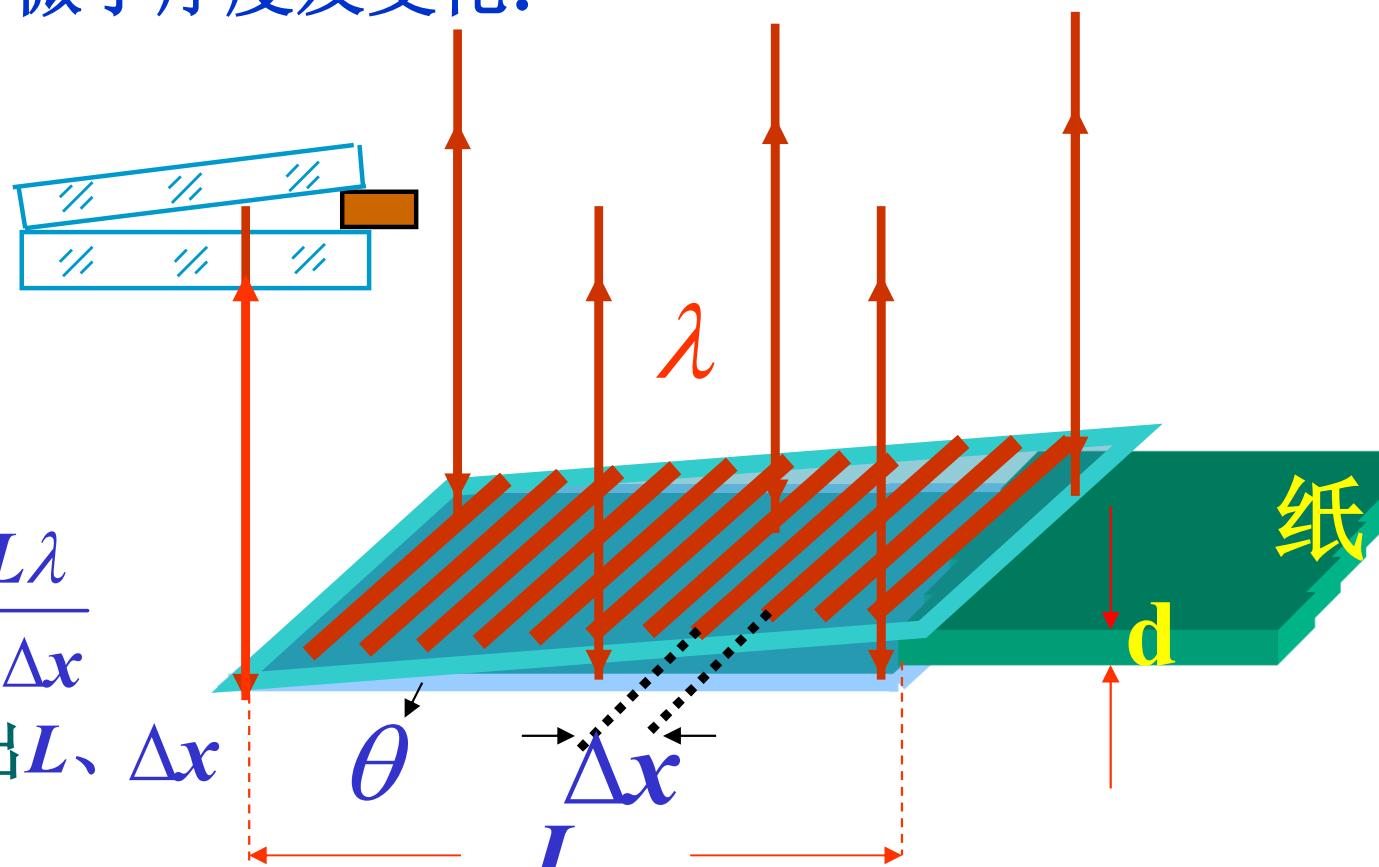


$$n=1$$

$$d = L \tan \theta$$

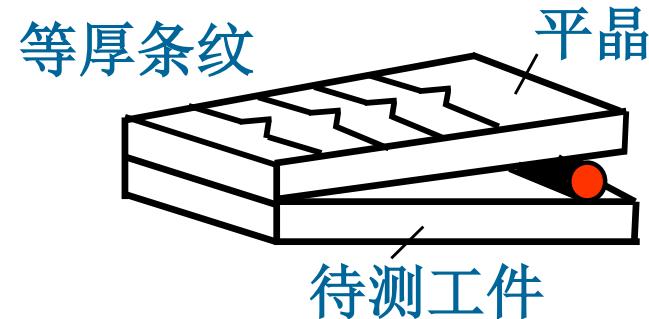
$$\approx L \sin \theta = \frac{L\lambda}{2\Delta x}$$

用测微显微镜测出 L 、 Δx
，即可得到 d



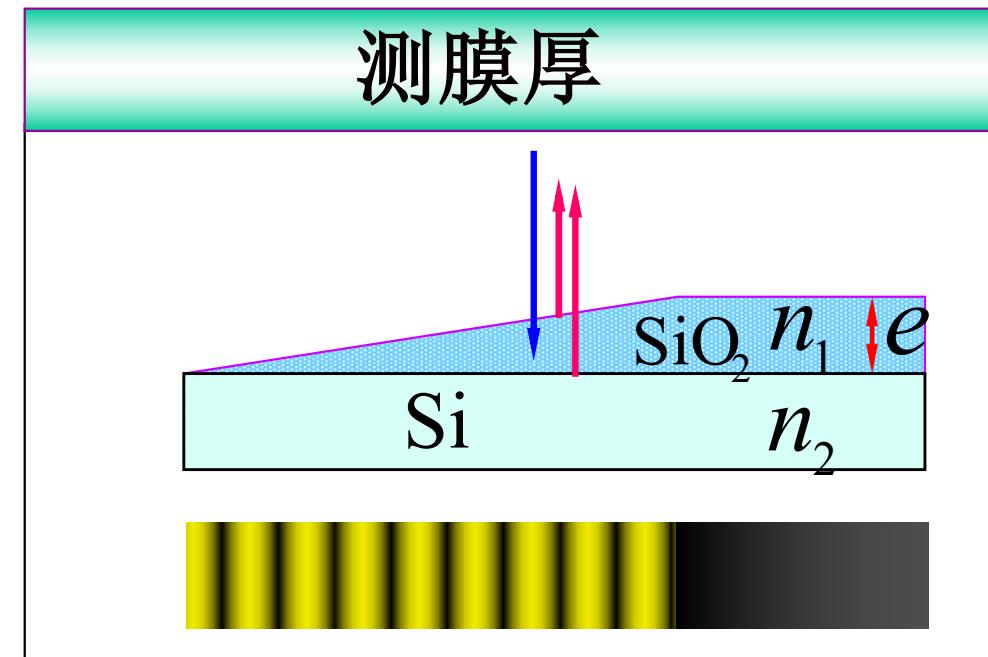
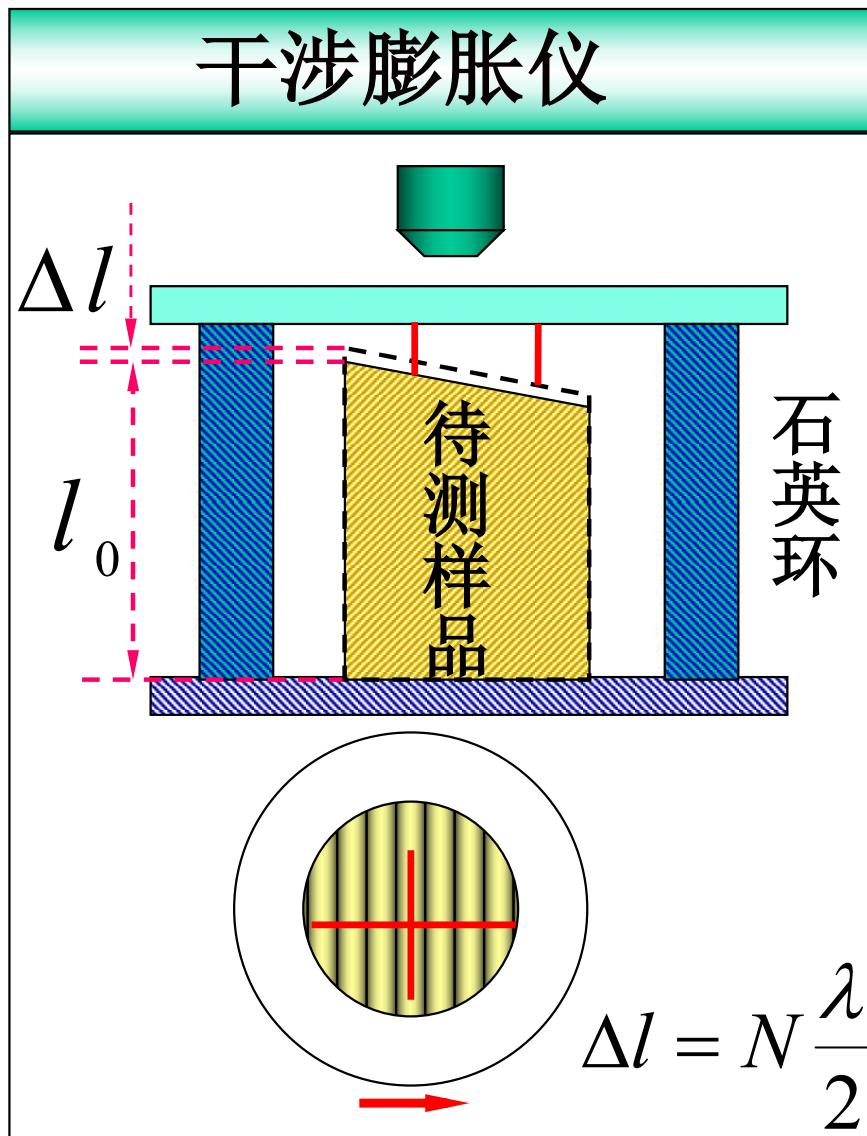
▲ 检测工件表面的平整度

41



请问：此待测工件表面上，
有一条凹纹还是一条凸纹？

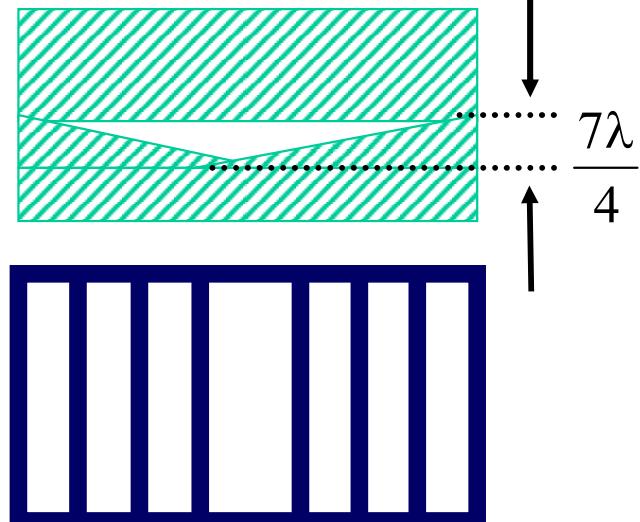
答：凸纹



$$e = N \frac{\lambda}{2n_1}$$

【例1】 用波长为 λ 的平行单色光垂直照射图中的装置,观察空气膜上下表面反射光形成的等厚干涉条纹.试在装置图下方的方框内画出相应的干涉条纹,只画暗条纹,表示出它们的形状,条数和疏密.

【解】 该干涉条纹应该是两个劈尖干涉的合成.



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

中心处: $\delta = 2e + \frac{\lambda}{2} = 2 \times \frac{7\lambda}{4} + \frac{\lambda}{2} = 4\lambda$

在中心处是亮纹.

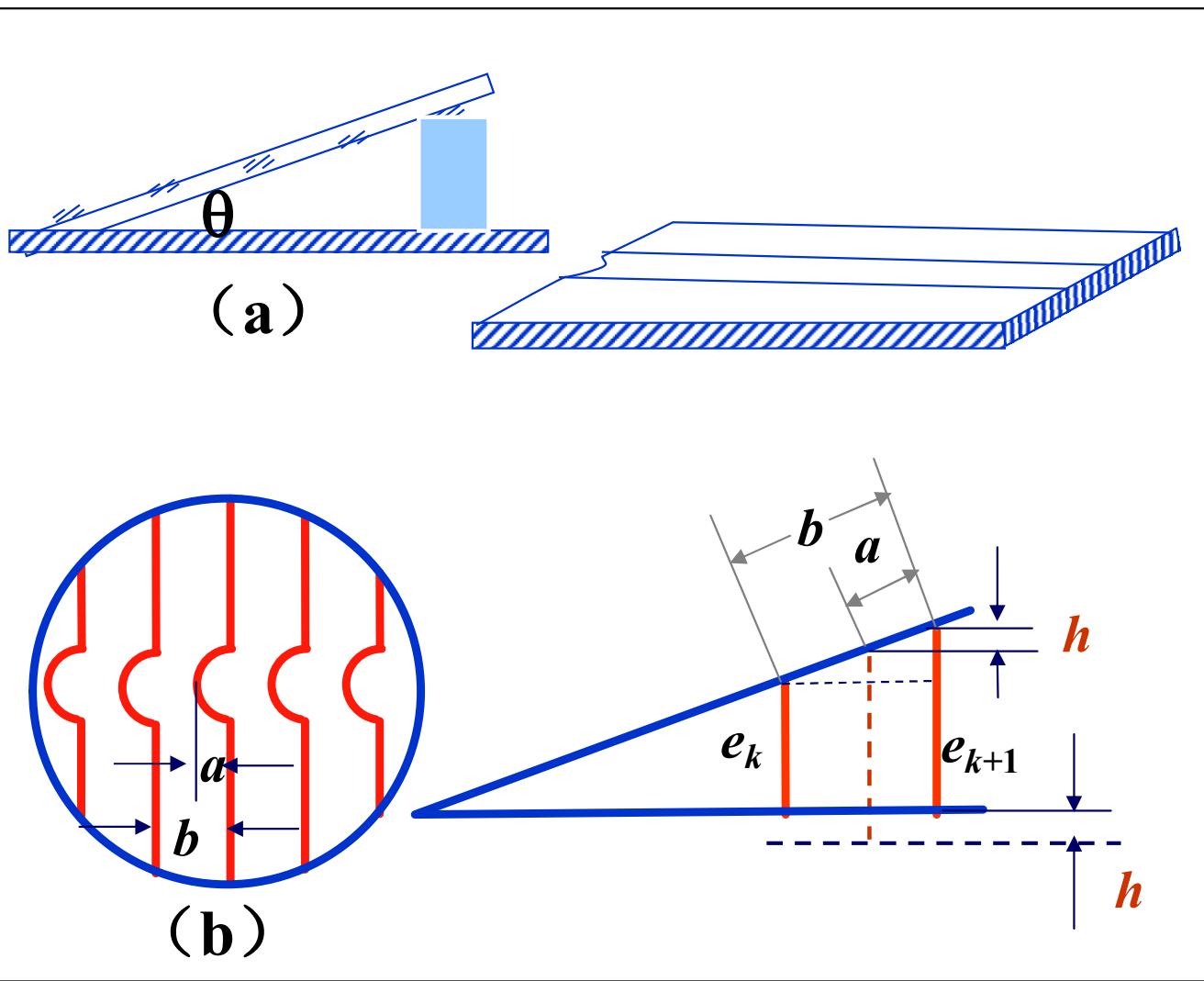
$$\delta_{\text{暗}} = (2k+1) \frac{\lambda}{2} < 4\lambda \Rightarrow k < 3.5$$

$$\therefore k = 0, 1, 2, 3$$

所能观察到的暗纹的条数为:

当 $e=0$ 时, $k=0$.即边界处出现两条暗纹,无法观察到.在可见区域内见到的暗纹数共为6条。

【例2】 欲测一工件表面的平整度，将一平晶（非常平的标准玻璃）放在待测工件上，使其间形成空气劈尖，如图(a)示，现用波长 $\lambda = 500 \text{ nm}$ 的光垂直照射时，测得如图(b)示的干涉条纹。问(1)不平处是凸的还是凹的？(2)如果相邻条纹间距 $b = 2 \text{ mm}$ ，条纹的最大弯曲处与该条纹的距离 $a = 0.8 \text{ mm}$ ，则不平处的高度或深度是多少？



【解】 等厚干涉，凹的。
设凹处的深度为 h
利用相似三角形关系可得

$$\frac{\Delta e}{b} = \frac{h}{a}$$

$$\Delta e = e_{k+1} - e_k = \frac{\lambda}{2}$$

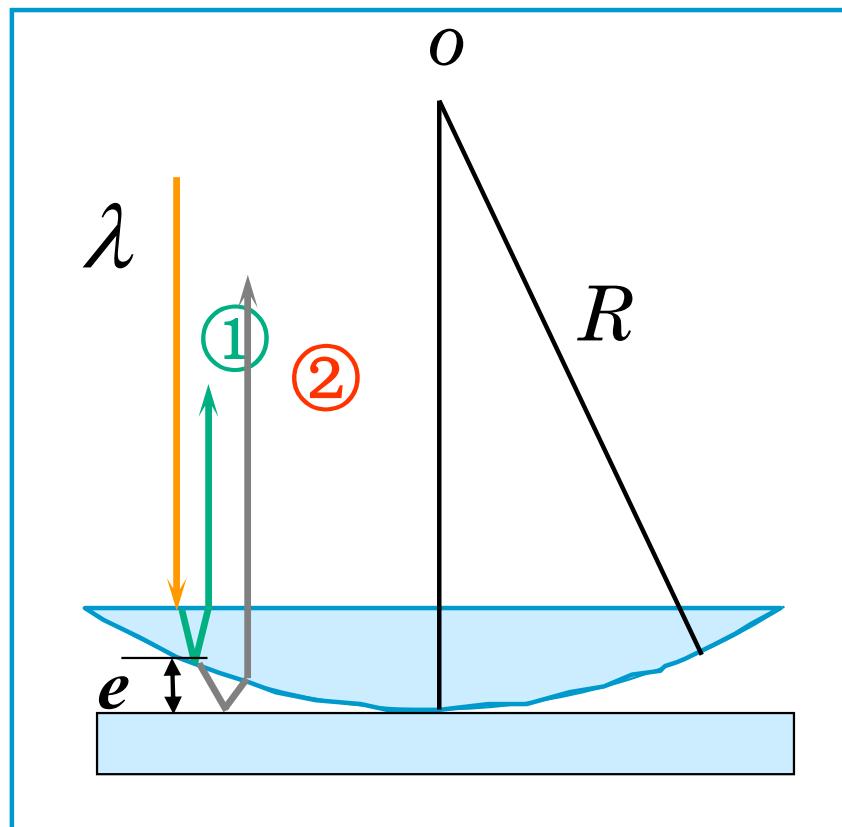
纹路凹下的深度

$$h = \frac{a}{b} \cdot \Delta e = \frac{a}{b} \cdot \frac{\lambda}{2}$$

2. 牛顿环干涉

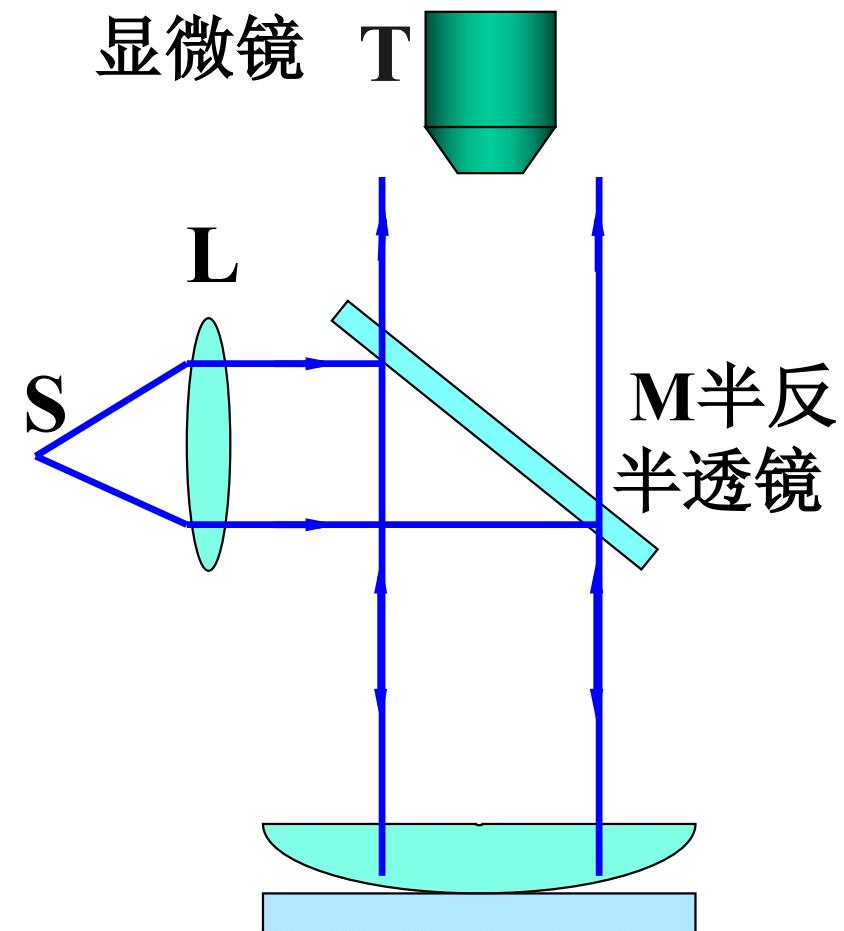
实验装置

由一块平板玻璃和一曲率半径很大的平凸透镜组成

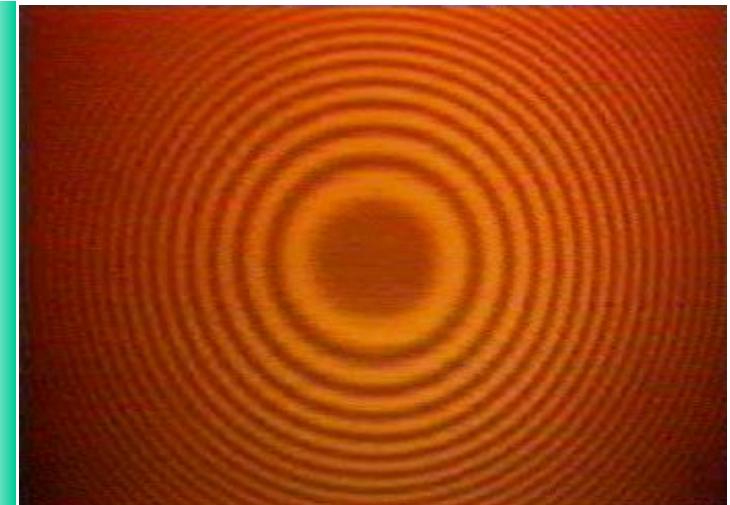


光程差

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



牛顿环干涉图样



定量分析

设 $n=1$, 垂直入射

光程差:

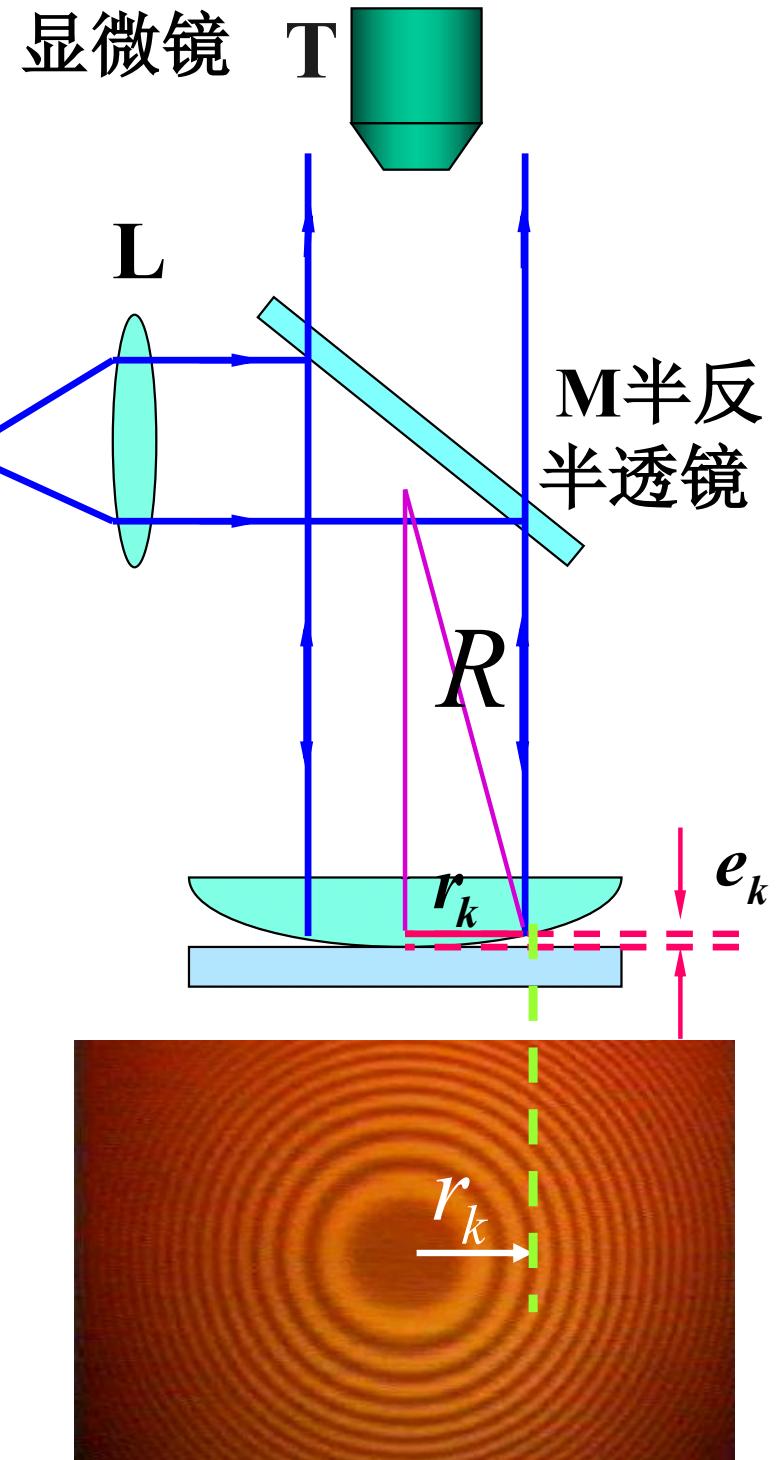
$$\delta = 2e_k + \frac{\lambda}{2} = \begin{cases} k\lambda & \text{明环} \quad k = 1.2.3.\Lambda \\ (2k+1)\frac{\lambda}{2} & \text{暗环} \quad k = 0.1.2.3.\Lambda \end{cases}$$

牛顿环 \rightarrow 等厚干涉

第 k 级暗环:

空气膜厚度

$$e_k = \frac{1}{2} k \lambda$$



$$\begin{aligned} {r_k}^2 &= R^2 - (R - e_k)^2 \\ &= 2Re_k - {e_k}^2 \end{aligned}$$

$\because R \gg e_k$

$$\therefore {r_k}^2 = 2Re_k$$

$$\therefore e_k = \frac{1}{2}k\lambda$$

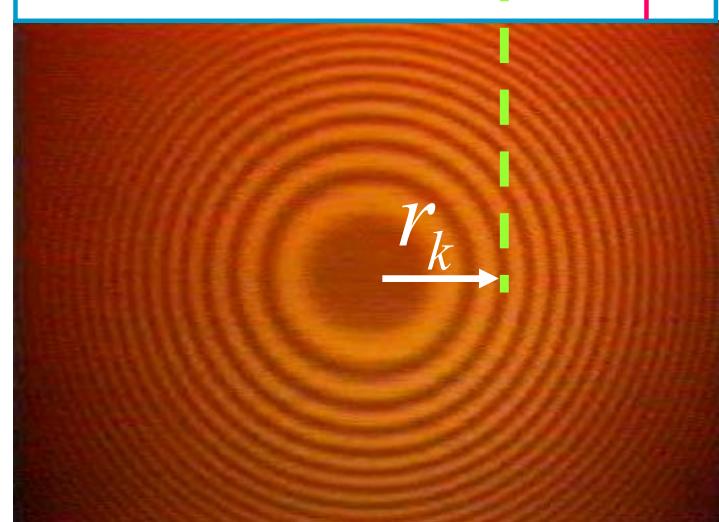
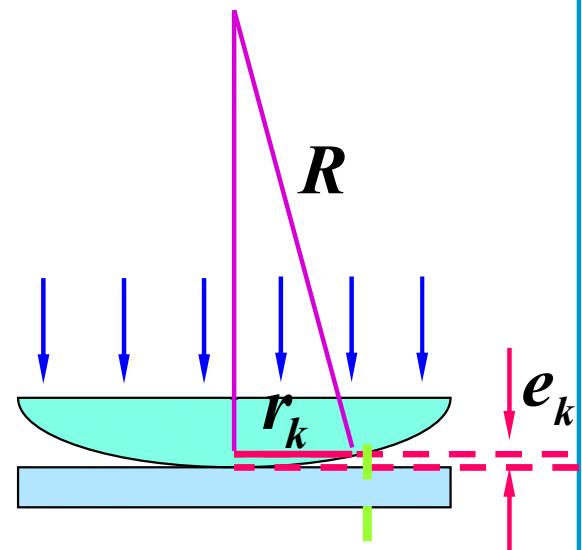
⇒ $r_k^2 = kR\lambda$

暗环半径 $r_k = \sqrt{kR\lambda}$ ($k = 0, 1, 2, \Lambda$)

明环半径 $r_k = \sqrt{(k - \frac{1}{2})R\lambda}$ ($k = 1, 2, 3, \Lambda$)

46 暗环

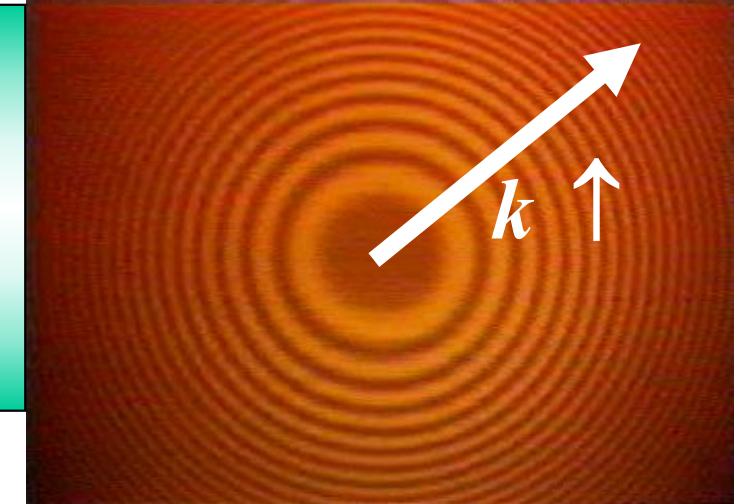
$$\delta = 2e_k + \frac{\lambda}{2} = (2k+1)\frac{\lambda}{2}$$



讨论

明环半径 $r_k = \sqrt{(k - \frac{1}{2})R\lambda}$ ($k = 1, 2, 3, \dots$)

暗环半径 $r_k = \sqrt{kR\lambda}$ ($k = 0, 1, 2, \dots$)



1) 从反射光中观测，中心点是暗点还是亮点？

从透射光中观测呢？

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

反射光暗环

2) 条纹级次和间距有何特点？

由暗环 $r_k \propto \sqrt{k}$

$$k^{\uparrow} \rightarrow r_k^{\uparrow}$$

级次—内低外高

$$r_1 : r_2 : r_3 \Lambda = 1 : \sqrt{2} : \sqrt{3} \Lambda \quad k^{\uparrow} \rightarrow \Delta r^{\downarrow}$$

间距—内疏外密

3) 将牛顿环置于 $n > 1$ 的液体中，条纹如何变？

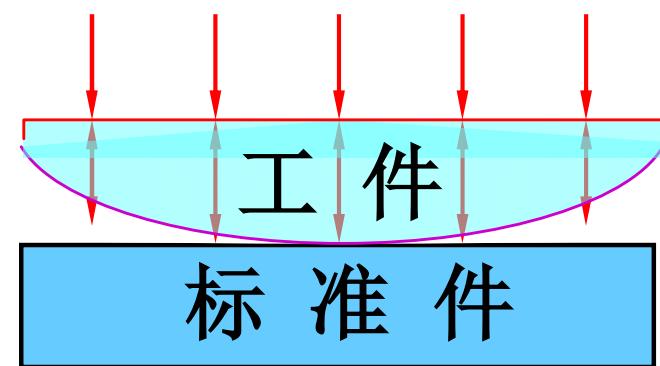
4) 白光入射呢？ $r_k \propto \sqrt{\lambda}$

$$(暗 r_k = \sqrt{\frac{kR\lambda}{n}})$$

实用的观测公式：

$$r_k = \sqrt{kR\lambda} \quad (n=1, \text{暗纹})$$

- ▲ 测波长 λ
- ▲ 测透镜球面的曲率半径 R
- ▲ 检验透镜球面质量



【例1】. 若用三种透明材料构成牛顿环装置，用单色光垂直照射，在反射光中看到干涉条纹，则在接触点 p 处形成的圆斑为

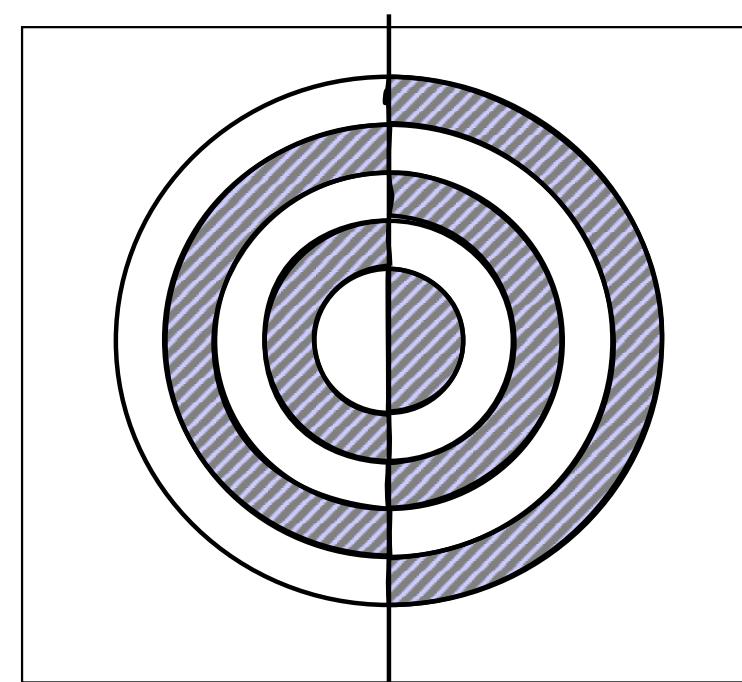
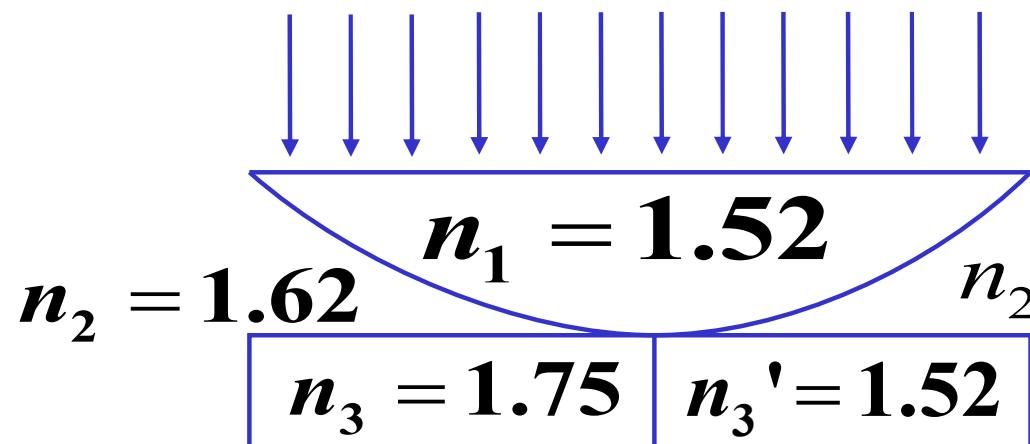
(A) 全明， (C) 左半部明，右半部暗

(B) 全暗， (D) 左半部暗，右半部明 答：(C)

讨论： 分别写出左右两侧的反射光的
光程差表示式（对应同一厚度）

$$\delta_{\text{左}} = 2n_2 e$$

$$\delta_{\text{右}} = 2n_2 e + \frac{\lambda}{2}$$



例2. 油船失事，把大量石油（ $n=1.2$ ）泄漏在海面上，形成一个很大的油膜。试求：

(1) 如果你从飞机上竖直地向下看油膜厚度为460nm的区域，哪些波长的可见光反射最强？(2) 如果你戴了水下呼吸器从水下竖直的向上看这油膜同一区域，哪些波长的可见光透射最强？(水的折射率为1.33)

解：因为在油膜上下表面反射光都有半波损失，

(1) 反射光干涉加强： $2ne=k\lambda$

$$\lambda = \frac{2nd}{k} = \frac{1}{k} \times 2 \times 1.2 \times 460 \times 10^{-9} = \frac{1104 \times 10^{-9}}{k}$$

当 $k=2$ 时， $\lambda=552\text{nm}$ 为可见光反射最强。

(2) 反射光干涉相消时，透射光加强： $2ne=(k+1/2)\lambda$

$$\lambda = \frac{2nd}{k+1/2} = \frac{1}{2k+1} \times 4 \times 1.2 \times 460 \times 10^{-9} = \frac{2208 \times 10^{-9}}{2k+1}$$

当 $k=1$ 时， $\lambda=736\text{ nm}$ ； $k=2$ 时， $\lambda=442\text{ nm}$
为可见光透射最强。

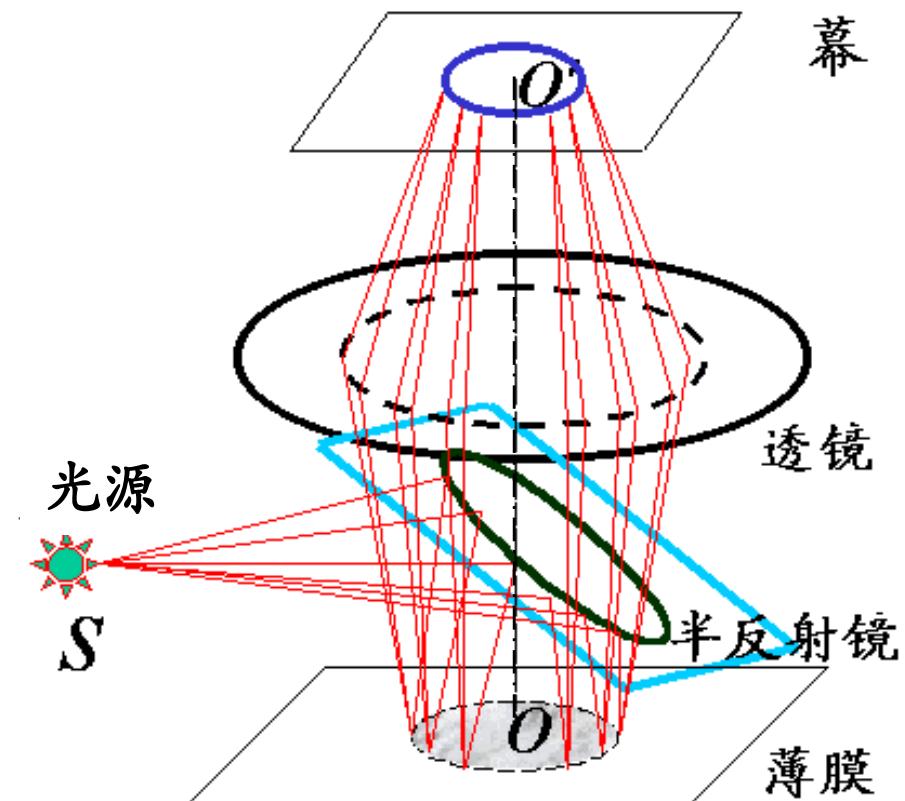
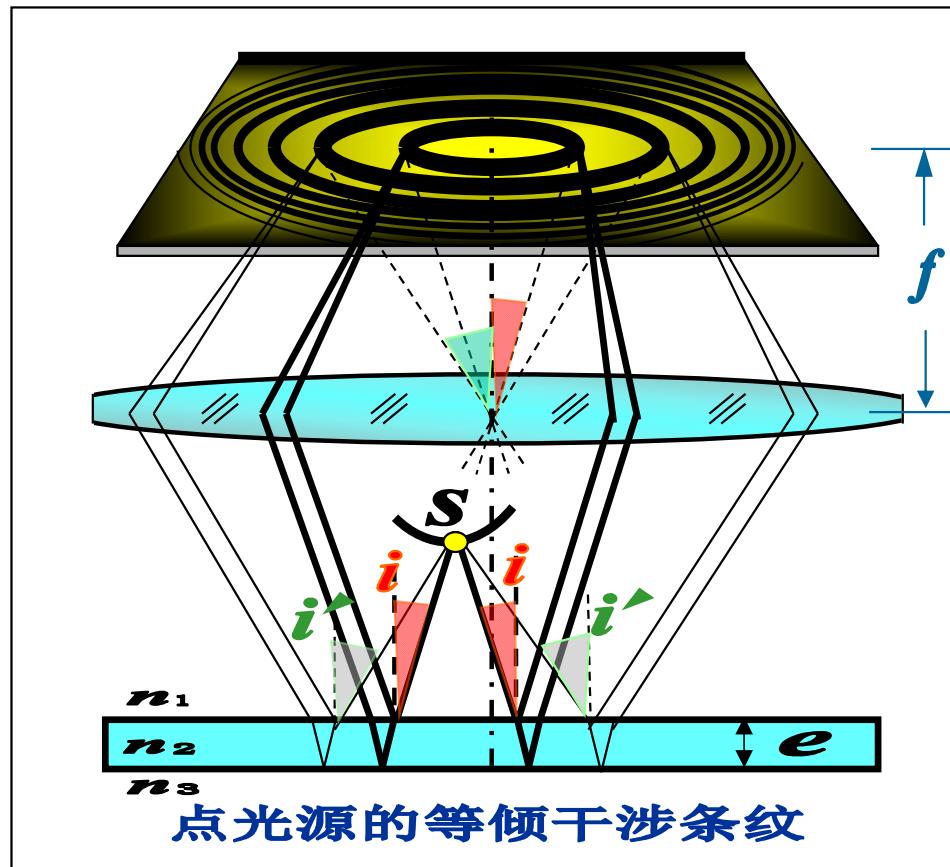
三. 薄膜干涉(二)——等倾干涉

51

当 薄膜厚度均匀时，

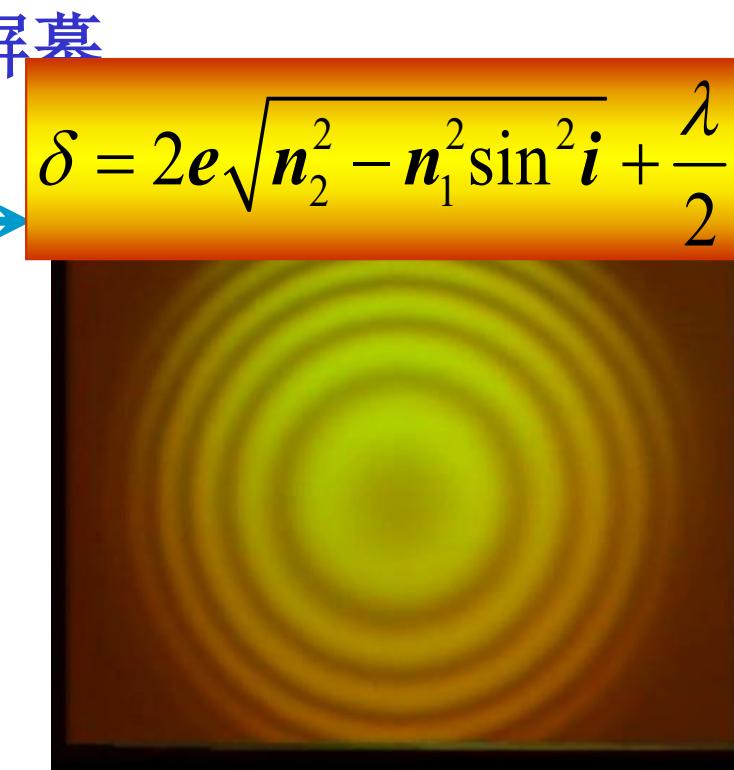
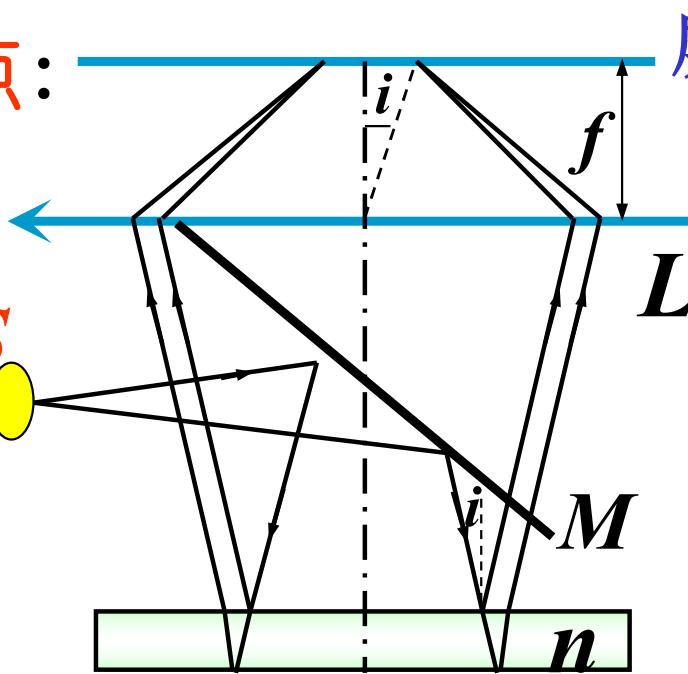
入射倾角相同的光线经反射和透射后，具有相同光程差，构成同一级条纹，称等倾干涉。

$$\delta = 2e\sqrt{n_2^2 - n_1^2 \sin^2 i} + \frac{\lambda}{2}$$



等倾干涉条纹特点:

- 形状
一系列同心圆环 **S**
- 条纹间隔分布
内疏外密
- 条纹级次分布



中间级次最高 (入射角 $i=0$) ‘内高外低’

- 膜厚变化时, 条纹移动 牛顿环呢?

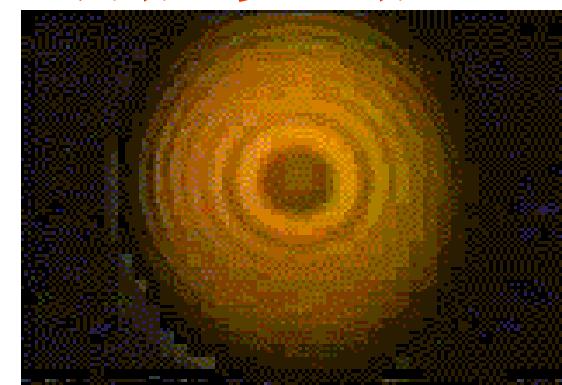
中心点明纹条件 $\delta = 2ne + \frac{\lambda}{2} = k_c\lambda$ 中心点暗纹条件 $\delta = 2ne + \frac{\lambda}{2} = (2k_c + 1)\frac{\lambda}{2}$

薄膜厚度 e 每增加一个 $\lambda/2n$, 就有亮→暗→亮 (或暗→亮→暗)

级次就增加1级, 中心就冒出一个亮(暗)斑。

薄膜厚度 e 每减少一个 $\lambda/2n$,

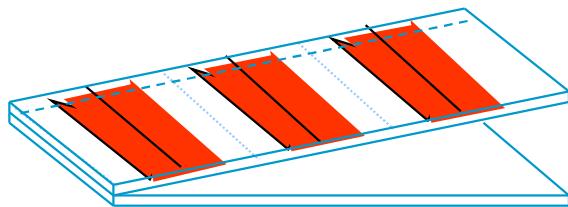
级次就减小1级, 中心就缩进一个亮(暗)斑。



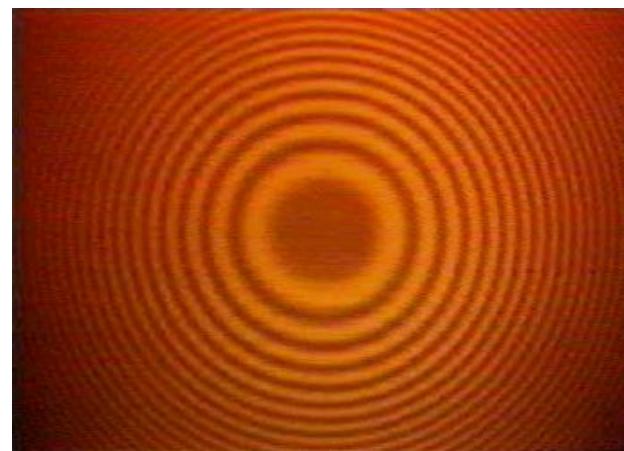
问题

如何区分劈尖干涉、牛顿环干涉和等倾干涉？

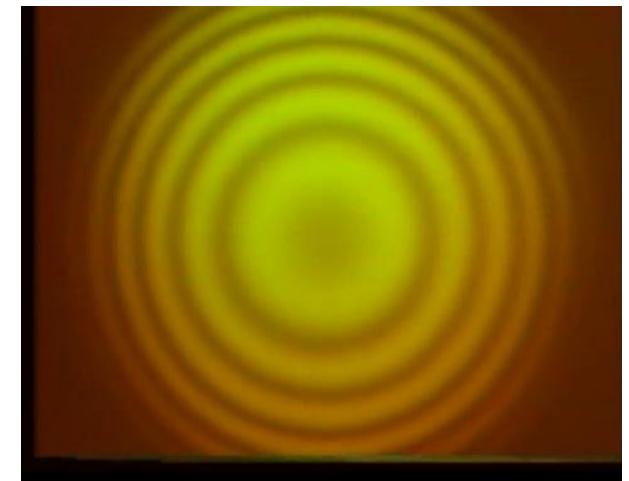
1. 劈尖干涉



2. 牛顿环干涉



3. 等倾干涉

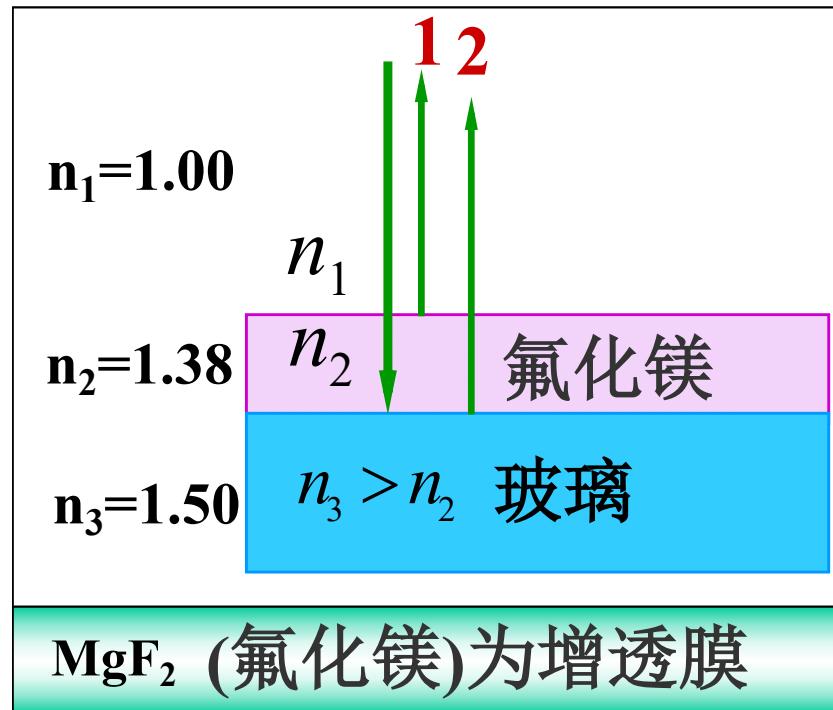


薄膜干涉的应用举例：增透膜与增反膜

54

- 增透膜 反射光相消 = 增透

适当选择n和e→对某一波长反射相消 →透射增强



反射相消条件：

$$\delta = 2n_2 e = (2k+1) \frac{\lambda}{2}, \quad k = 0, 1, 2$$

$$\text{若 } k = 0, \quad e_{min} = \frac{\lambda}{4n_2}$$

- 增反膜 反射光相长 = 增反

适当选择n和e→使某一波长反射相长→反射增强。

多层高反膜

一些光学系统中希望光学表面具有很高的反射率(如He-Ne激光器要求反射99%)，这时可在元件表面多层镀膜以增强反射，这类薄膜称为增反膜或高反射膜。

