

# 大学物理

- 期中随堂测验（开卷）
  - 范围：电磁学、振动与波动（5分）
  - 时间：下周五（11月8日）第8节（45分钟）
  - 注意：提前备好答题纸（作业纸或A4纸均可）

主讲

华中科技大学

刘超飞

## ● 光波的描述:

描述光波的光矢量 —— 电场强度矢量  $\vec{E}$

$$\Rightarrow E = E_0 \cos(\omega t + \phi - \frac{2\pi r}{\lambda})$$

光强 —— 平均能流密度:

$$I = \frac{1}{T} \int_0^T S dt = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\epsilon}{\mu}} E_0^2 = \frac{1}{2} u \epsilon E_0^2 \quad \propto \text{振幅的平方}$$

光程

**定义:** 光波在介质中所经历的几何路程  $d$  与介质折射率  $n$  之积  $nd$  称为**光程**, 即  $L=nd$ 。

$$\Delta\phi' = 2\pi \frac{d}{\lambda} = 2\pi \frac{nd}{\lambda_0}$$

● 光波的相干条件：两光波的位相差稳定

$$\Delta\phi = [(\omega_2 - \omega_1)t + (\phi_{20} - \phi_{10}) - 2\pi(\frac{r_2}{\lambda_2} - \frac{r_1}{\lambda_1})] = \text{常量}$$

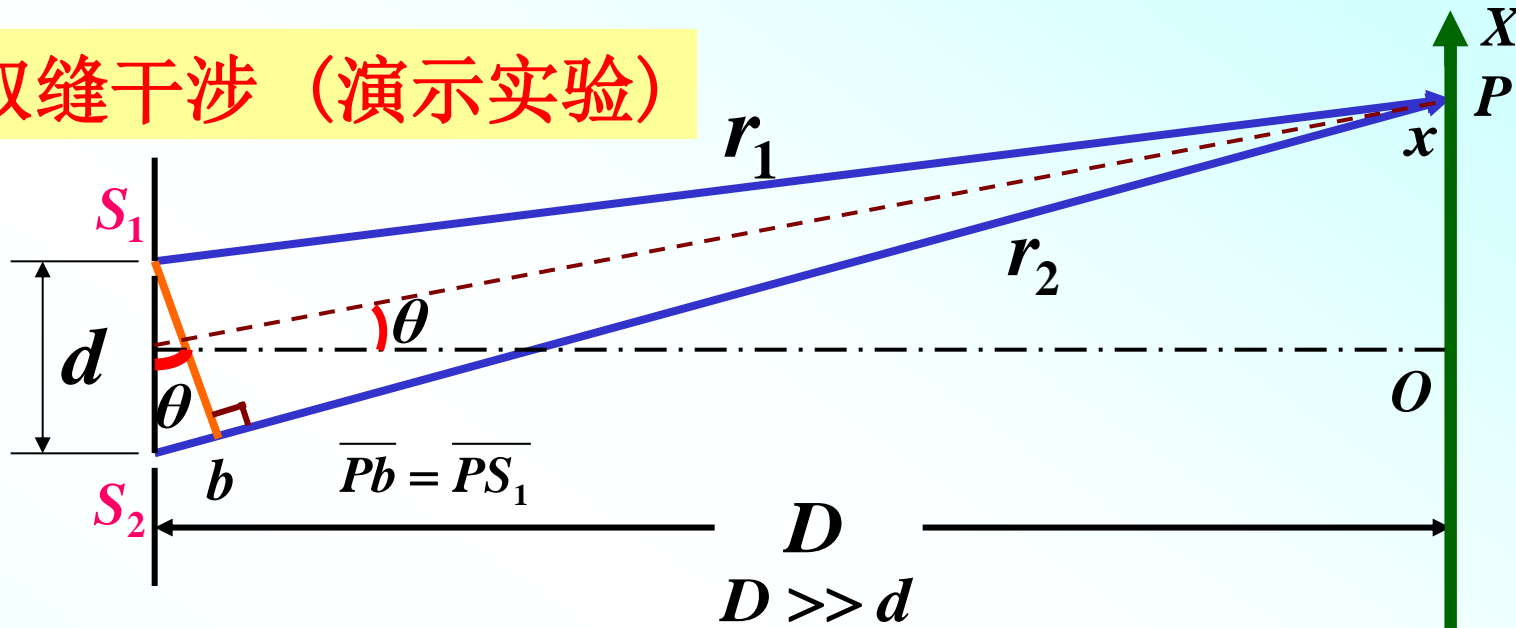
- a. 两列波的频率相等：  $\omega_1 = \omega_2$
- b.  $\phi_{20} - \phi_{10} = \text{常量}$ ，两列波的初相位差恒定。
- c. 两列波有相互平行的电振动分量，

光程差：  $\delta = L_2 - L_1 = (n_2 d_2 - n_1 d_1)$

位相差：  $\Delta\phi = 2\pi(\frac{r_2}{\lambda_2} - \frac{r_1}{\lambda_1}) = 2\pi(\frac{n_2 r_2}{\lambda_0} - \frac{n_1 r_1}{\lambda_0}) = \frac{2\pi}{\lambda_0} \delta$

- 获得相干光的方法  
(由普通光源获得)
- 1. 分波阵面的方法—— 杨氏干涉
  - 2. 分振幅的方法 —— 等倾干涉、等厚干涉
  - 3. 分振动面的方法—— 偏振光干涉

## 杨氏双缝干涉 (演示实验)



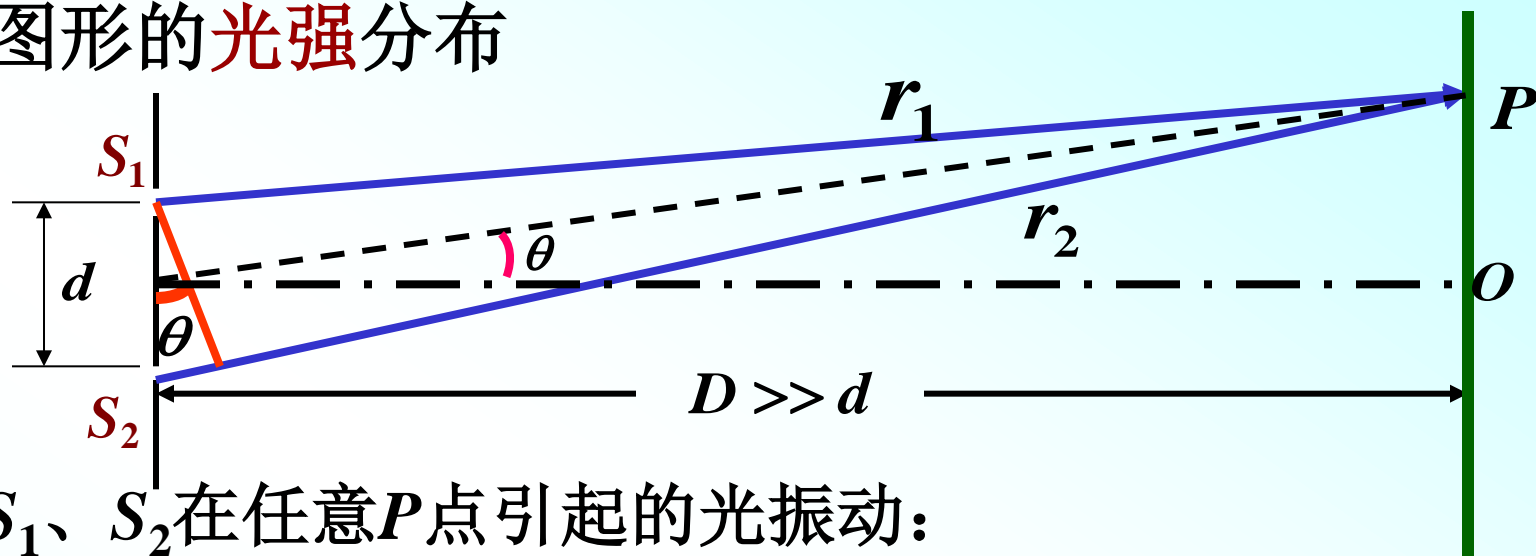
### ● 出现明暗条纹的条件:

$$\Delta r = d \sin \theta \begin{cases} = \pm k \lambda & \text{干涉极大, 出现明纹} \\ = \pm (2k + 1) \frac{\lambda}{2} & \text{干涉极小, 出现暗纹} \end{cases} \quad (k = 0, 1, 2, \dots)$$

### ● 明暗条纹的位置:

$$\sin \theta = \frac{x}{D} \Rightarrow \begin{cases} x = \pm k \frac{D}{d} \lambda & \text{——明条纹} \\ x = \pm (2k + 1) \frac{D}{d} \frac{\lambda}{2} & \text{——暗条纹} \end{cases} \quad (k = 0, 1, 2, \dots)$$

### (3) 干涉图形的光强分布

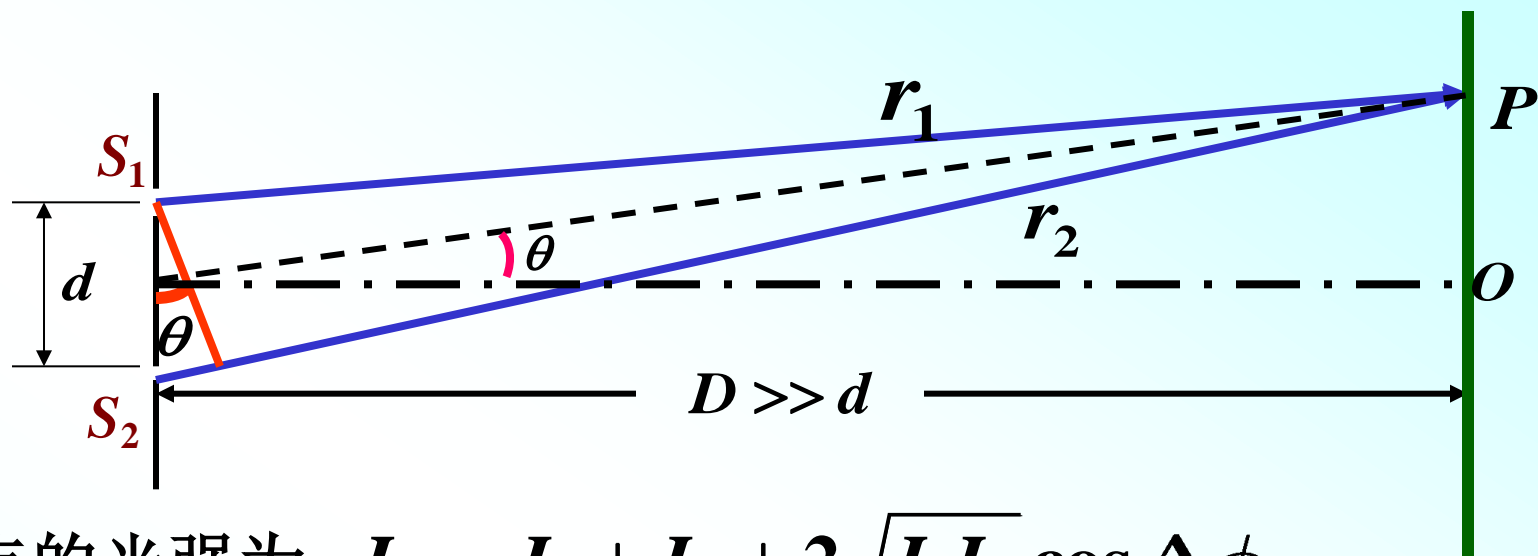


假定 $S_1$ 、 $S_2$ 在任意 $P$ 点引起的光振动：

$$\begin{cases} E_1 = E_{10} \cos(\omega t + \phi_1) \\ E_2 = E_{20} \cos(\omega t + \phi_2) \end{cases}$$

$$\begin{cases} \text{则合振动为: } E = E_{\theta} \cos(\omega t + \phi) \\ \text{其振幅为: } E_{\theta}^2 = E_{10}^2 + E_{20}^2 + 2E_{10}E_{20} \cos \Delta\phi \\ \text{光强正比于振幅的平方: } I \propto E_{\theta}^2 \end{cases}$$

$$\Rightarrow \text{干涉图形的光强为: } I_{\theta} = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos \Delta\phi$$



任意P点的光强为:  $I_{\theta} = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos \Delta\phi$

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{如果两光强相等 } I_1 = I_2 = I_0 \\ \Rightarrow I_{\theta} = 2I_0 + 2I_0 \cos \Delta\phi = 4I_0 \cos^2 \frac{\Delta\phi}{2} \\ \Delta\phi = \frac{r_2 - r_1}{\lambda} \cdot 2\pi \\ r_2 - r_1 = d \sin \theta \end{array} \right\} \Rightarrow \Delta\phi = \frac{d \sin \theta}{\lambda} \cdot 2\pi$$

$$\Rightarrow I_{\theta} = 4I_0 \cos^2 \left( \frac{\pi d \sin \theta}{\lambda} \right) \quad \text{干涉光强的角分布}$$

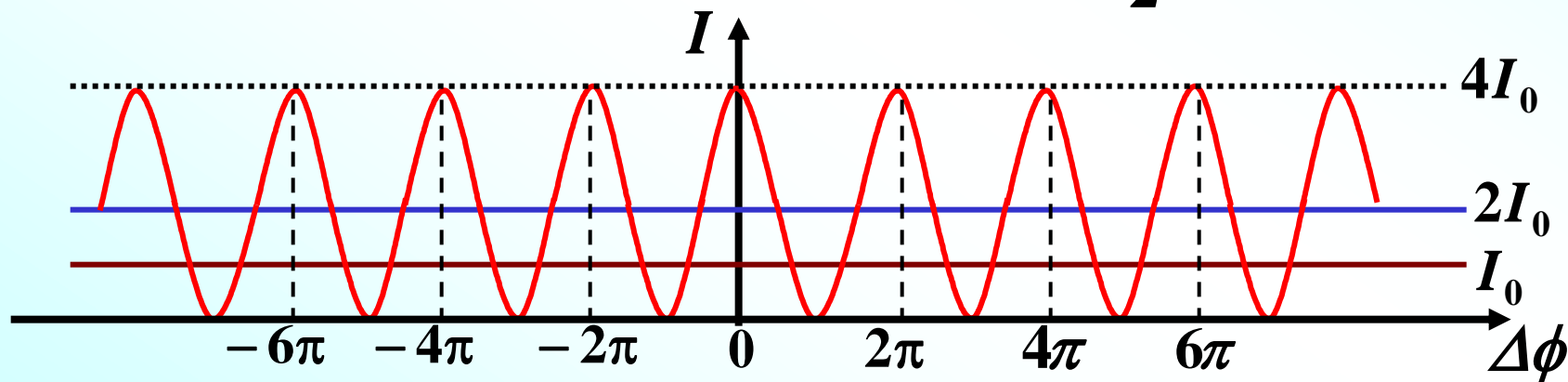
$$\sin \theta \approx \frac{x}{D} \longrightarrow \text{还可求得光强的坐标分布: } I_x$$

$$\left\{ \begin{array}{l} I_{\theta} = 4I_0 \cos^2 \left( \frac{\pi d \sin \theta}{\lambda} \right) \\ \Delta \phi = \frac{d \sin \theta}{\lambda} \cdot 2\pi \end{array} \right. \quad \text{光强 } I_{\theta} \text{ 随 } \theta \text{ 角的分布}$$

⇒ 可得到明暗条纹处（干涉极大和极小）的光强大小

明纹  $\Delta \phi = \pm 2k\pi \quad \longrightarrow \quad d \sin \theta = \pm k\lambda \quad \longrightarrow \quad I_{\theta} = 4I_0$

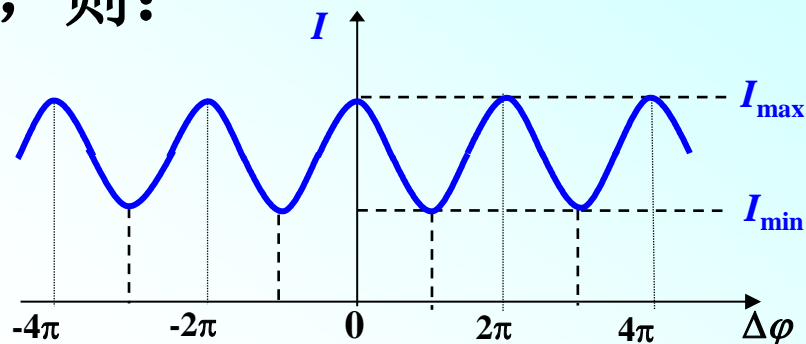
暗纹  $\Delta \phi = \pm (2k+1)\pi \quad \longrightarrow \quad d \sin \theta = \pm (2k+1)\frac{\lambda}{2} \quad \longrightarrow \quad I_{\theta} = 0$



注：如果 $P$ 点两振动的振幅不等，则：

$$I_{\theta} = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos \Delta\phi$$

$$\begin{cases} I_{\max} = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \\ I_{\min} = I_1 + I_2 - 2\sqrt{I_1 I_2} \end{cases}$$



红光入射的杨氏双缝干涉照片



**例：**已知杨氏实验中： $\lambda=0.55\mu\text{m}$ ， $d=3.3\text{mm}$ ， $D=3\text{m}$ 。

**求：**（1）条纹间距 $\Delta x$ 。（2）置厚度 $l=0.01\text{mm}$ 的平行平面玻璃于 $S_2$ 之前，计算条纹位移的距离及方向。

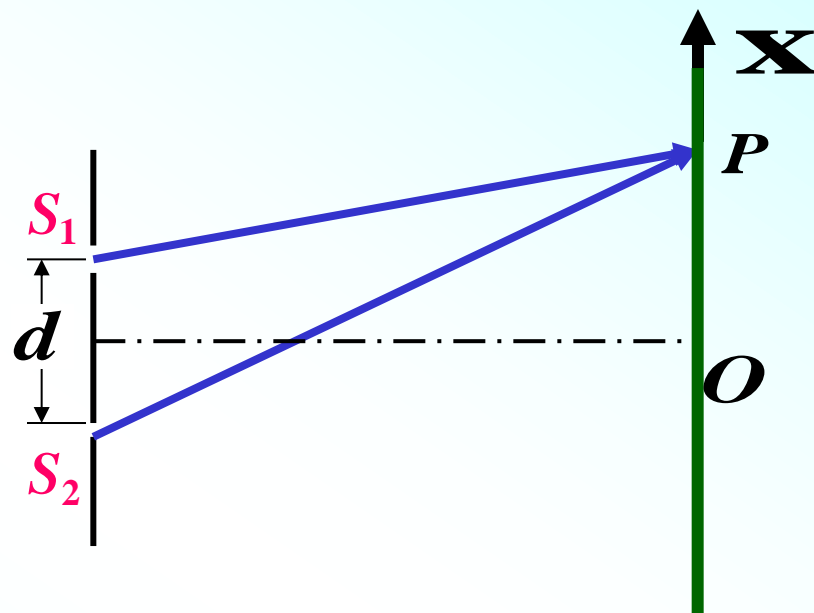
**解：**（1）

明纹位置为： $x_k = \pm k \frac{D}{d} \lambda$

条纹间距： $\Delta x = x_{k+1} - x_k$

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

$$= 0.5 \times 10^{-3} \text{m}$$



**例：**已知杨氏实验中： $\lambda=0.55\mu\text{m}$ ， $d=3.3\text{mm}$ ， $D=3\text{m}$ 。

**求：**(1) 条纹间距 $\Delta x$ 。(2) 置厚度 $l=0.01\text{mm}$ 的平行平面玻璃于 $S_2$ 之前，计算条纹位移的距离及方向。

**解：**(2) 设未放玻璃前 $k$ 级明纹位于 $P$ 点：

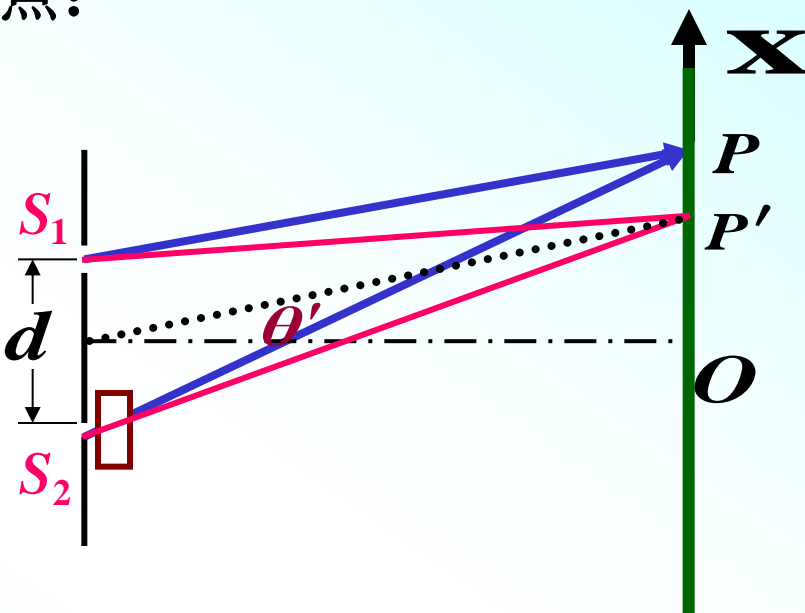
$$x_p = k \frac{D}{d} \lambda$$

加玻璃后 { 增加了光程差： $l(n-1)$   
 $k$ 级明纹移到了 $P'$ 点，位置为 $x'$   
 $P$ 点对应的偏角为 $\theta'$

$$\left\{ \begin{aligned} \Rightarrow d \sin \theta' + l(n-1) &= k \lambda \\ x_{p'} &= D \tan \theta' = D \sin \theta' \end{aligned} \right.$$

$$\Rightarrow x_{p'} = \frac{D}{d} [k \lambda - (n-1)l]$$

$$\therefore \Delta x = x_{p'} - x_p = \frac{D}{d} (1-n)l$$

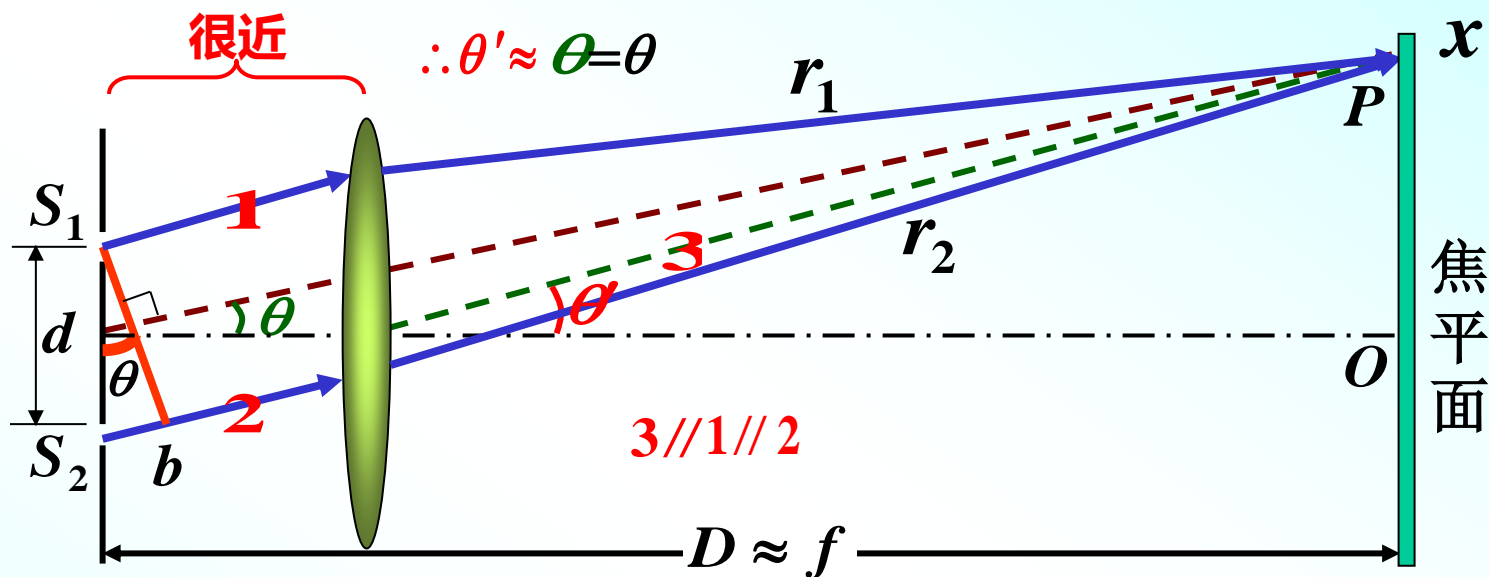


$n > 1 \Rightarrow \Delta x < 0$  向下移动

**注：**若测得 $\Delta x$ ，则可求出 $n$ 。

另：可从零级明纹（中央明纹）考虑。

#### (4) 杨氏实验的另一装置



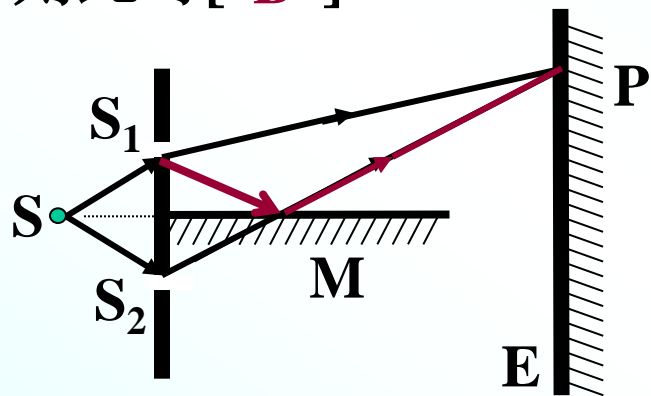
从垂直于平行光的任一平面算起，各平行光线到会聚点的光程相等，即**透镜不附加光程差**，所以

$P$ 点的明暗条件与不加透镜完全相同，即

$$\text{仍有: } \Delta r = S_2 b = d \sin \theta = \begin{cases} \pm k \lambda & \text{——明纹} \\ \pm (2k+1) \frac{\lambda}{2} & \text{——暗纹} \end{cases} \quad (k=0,1,2\cdots)$$



**例：**在双缝干涉实验中，屏 $E$ 上的 $P$ 点为明纹。若将缝 $S_2$ 盖住，并在 $S_1$ 、 $S_2$ 连线的垂直平分面处放一反射镜 $M$ ，如图所示。则此时[ **B** ]



- (A)  $P$ 点处仍为明纹
- (B)  $P$ 点处为暗纹
- (C) 无法确定 $P$ 点处是明纹还是暗纹
- (D) 无干涉条纹

$$\delta = k\lambda + \lambda/2 \quad \text{放镜子后有半波损失}$$

**例：**用白光光源进行双缝干涉实验，若用一个纯红色的滤光片盖住一条缝，用一个纯蓝色的滤光片盖住另一条缝。则 [ **D** ]

- (A) 干涉条纹的宽度将发生变化
- (B) 产生红光和蓝光两套干涉条纹
- (C) 干涉条纹的亮度将发生变化
- (D) 不产生干涉条纹

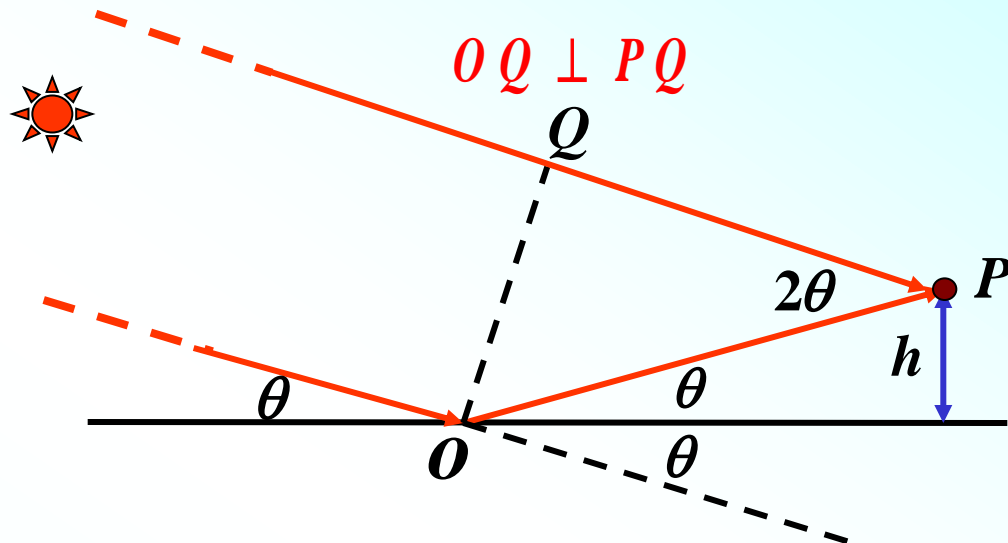
**例：**将一微波探测器放于湖边，探测器的位置在水面上方0.5m处，当一颗辐射 21cm 波长的射电星从地平线上缓慢升起时，探测器接收到的射电波强度将依次出现极大、极小，问当此探测器收到第一个极大时，该射电星处于水平面上方什么角度？

**解：**

直射与反射光的光程差为：

$$\left\{ \begin{array}{l} \delta = OP - QP + \lambda/2 \\ OP = \frac{h}{\sin \theta} \\ QP = OP \cos 2\theta \end{array} \right.$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \delta &= \frac{h}{\sin \theta} (1 - \cos 2\theta) + \frac{\lambda}{2} \\ &= \frac{h}{\sin \theta} \cdot 2\sin^2 \theta + \frac{1}{2}\lambda \\ &= 2h \sin \theta + \frac{1}{2}\lambda \end{aligned}$$



第一个极大：  $k = 1 \Rightarrow \delta = \lambda$

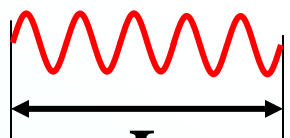
$$\Rightarrow 2h \sin \theta = \frac{\lambda}{2}$$

$$\Rightarrow \theta = 6^\circ 2'$$

## 4. 时间、空间相干性

### 1) 时间相干性

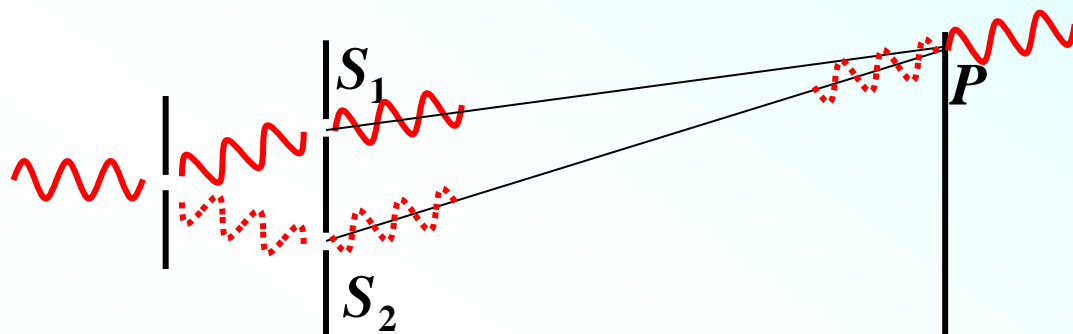
原子发光是间歇性的，每个波列持续的时间约  $\Delta t = 10^{-8} s$



**相干长度**



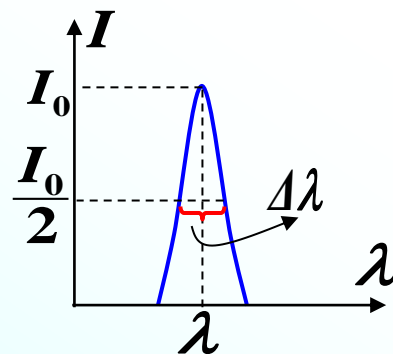
普通光源的相干长度：  
**0.1→10cm**



激光的相干长度：  
**可达数百公里**

恰好能相干的情形

$$\left. \begin{array}{l} L = c \Delta t \\ \Delta t \sim \frac{1}{\Delta \nu} \end{array} \right\} \Rightarrow \uparrow L = \frac{c}{\Delta \nu} = \frac{\lambda^2}{\Delta \lambda} \downarrow$$



单色性越好，  
相干长度越长

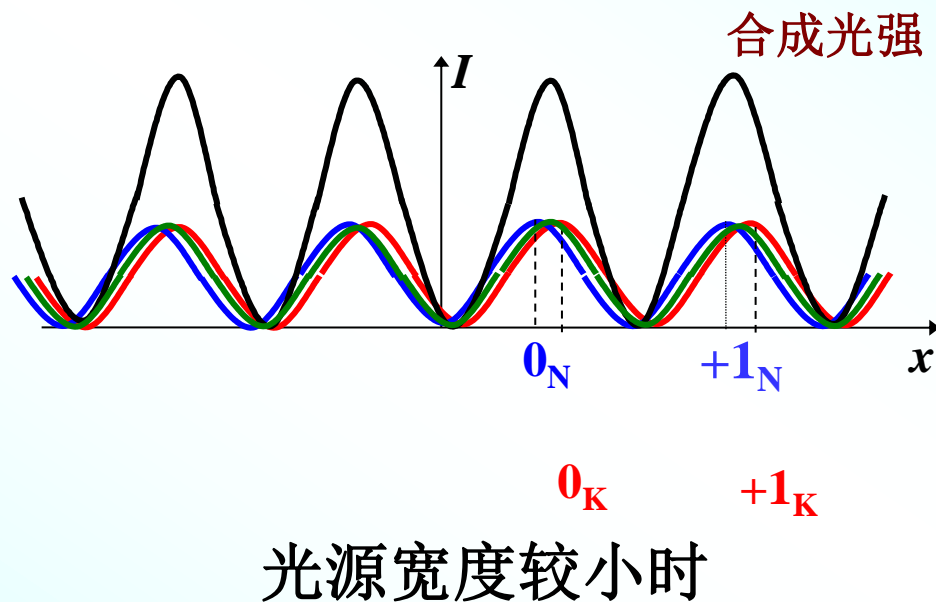
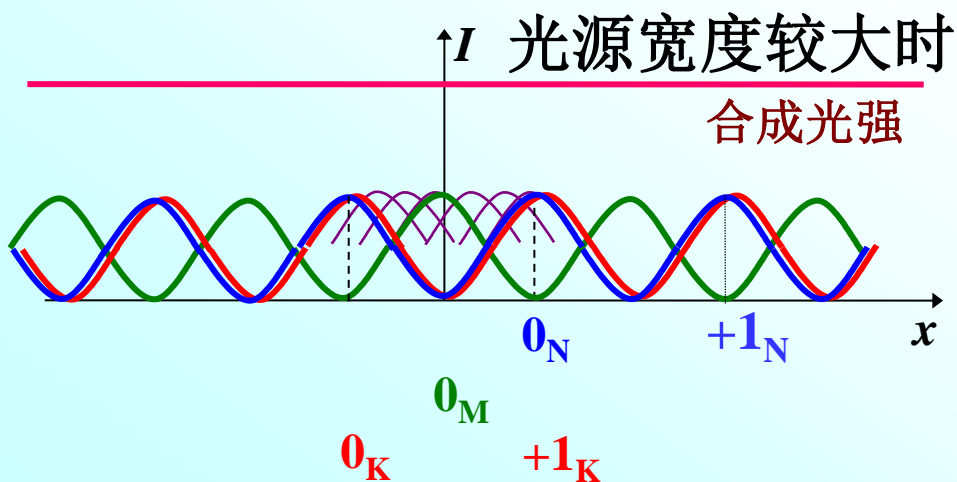
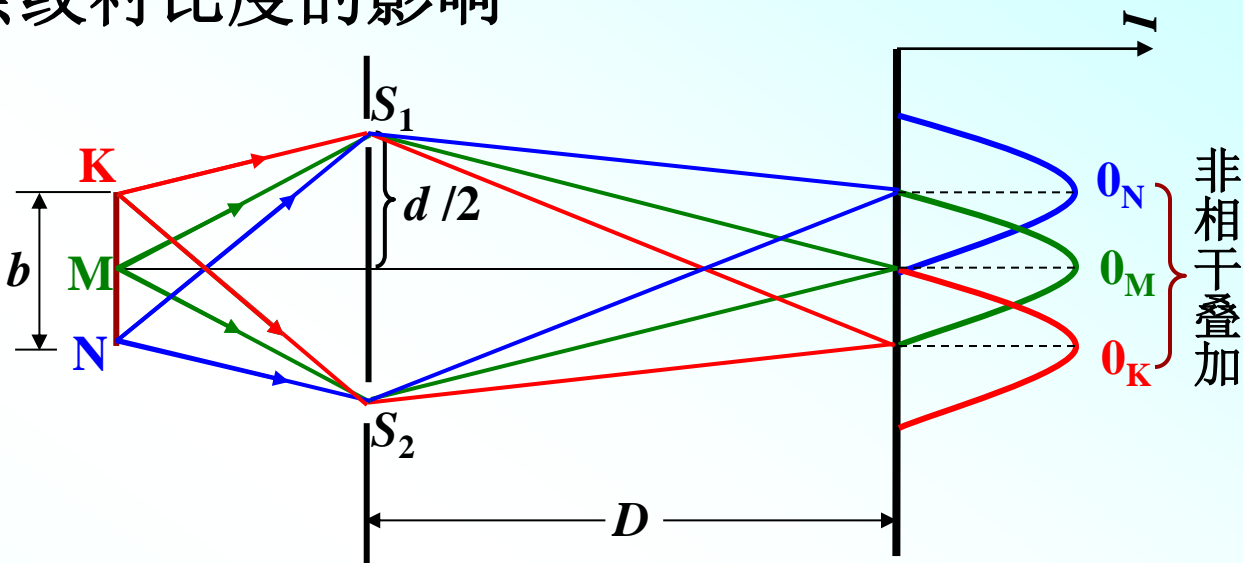
## 2) 空间相干性

### 光源宽度对干涉条纹衬比度的影响

设光源宽度为 $b$

当 $0_N$ 与 $K$ 的第一级极大重合时，干涉条纹消失，总光强均匀分布。

干涉条纹刚好消失对应的光源宽度 $b_0$ ，称为光源的极限宽度。





计算光源的极限宽度。

$$\begin{aligned}\delta_{\text{上沿}} &= (r_2 + r_2') - (r_1 + r_1') \\ &= (r_2 - r_1) + (r_2' - r_1')\end{aligned}$$

即：光源宽度带来的附加光程为：

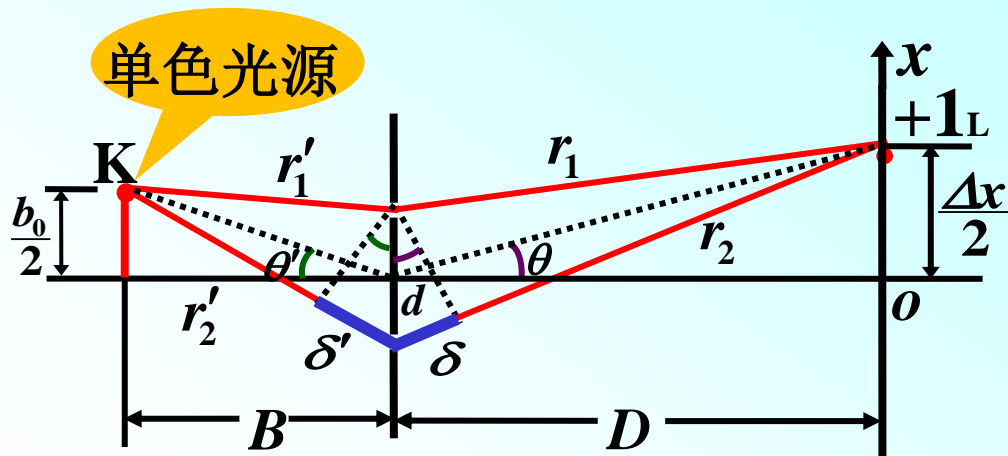
$$r_2' - r_1' \approx d \cdot \sin \theta' = d \cdot \frac{b_0/2}{B}$$

光源为极限宽度情况下，即上沿与下沿的附加光程差正好为一个波长，干涉相消，有：

$$r_2' - r_1' = \lambda/2$$

$$\Rightarrow b_0 = \frac{B}{d} \lambda \quad \text{——光源的极限宽度}$$

所以， $b < b_0$  才能观察到干涉条纹。



设  $B \gg d$  和  $b_0$

注：若  $b$  和  $B$  一定，  
则要得到干涉条纹，必须有：

$$d < d_0 = \frac{B}{b} \lambda \quad \text{——相干间隔}$$

$d_0$  越大，光场的空间相干性越好

从普通光源获得相干光的方法：

1. **分波阵面的方法**—— **杨氏双缝干涉**  
**洛埃镜分波阵面干涉**  
**菲涅耳双面镜分波阵面干涉**  
**菲涅耳双棱镜分波阵面干涉**
2. **分振幅的方法** —— **等倾干涉、等厚干涉**
3. **分振动面的方法**—— **偏振光干涉**

## 四、分振幅干涉（薄膜干涉）

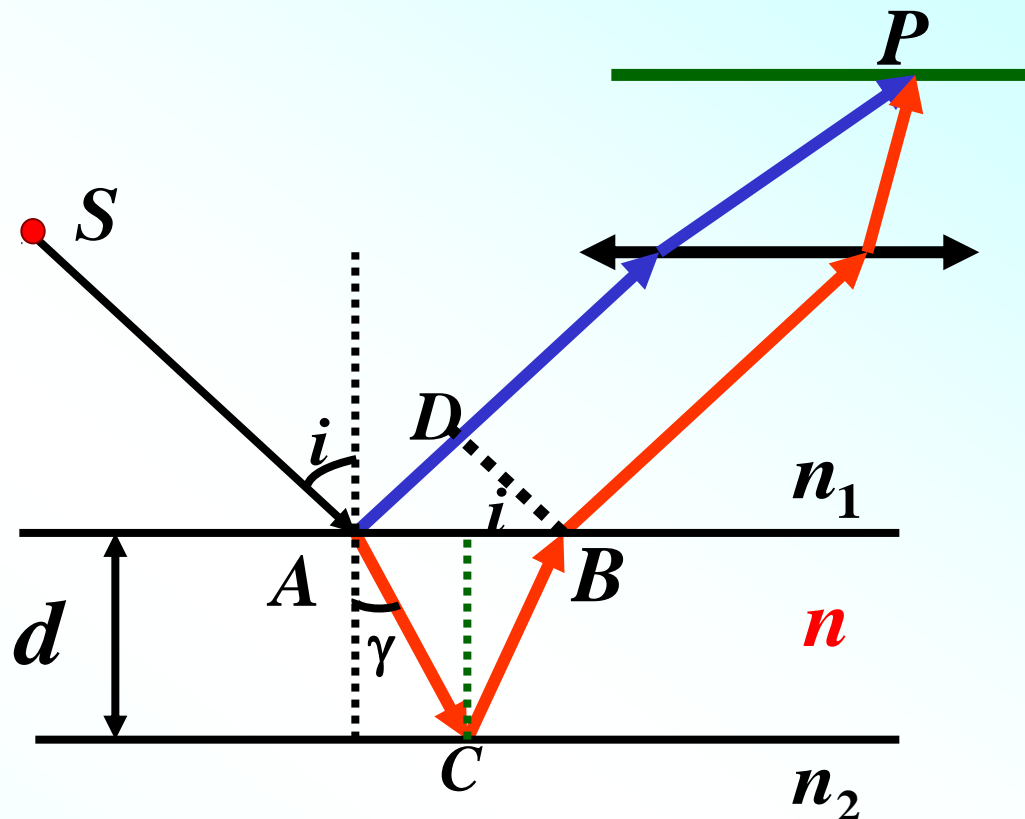
### 1. 等倾干涉 —— 厚度均匀的薄膜所得到的干涉

设薄膜厚度为 $d$ ，折射率为 $n$

并且： $n_1 < n < n_2$

$$\left\{ \begin{array}{l} \delta = n(AC + BC) - n_1 AD \\ AC = BC = \frac{d}{\cos \gamma} \\ AD = AB \sin i \\ AB = 2d \operatorname{tg} \gamma \\ \boxed{n_1 \sin i = n \sin \gamma} \end{array} \right.$$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \delta &= \frac{2nd}{\cos \gamma} - 2n_1 d \cdot \operatorname{tg} \gamma \cdot \sin i = 2nd \cos \gamma \\ &= 2d \sqrt{n^2 - n_1^2 \sin^2 i} \end{aligned}$$



光程差为:  $\delta = 2d\sqrt{n^2 - n_1^2 \sin^2 i}$

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

**注意:** (1) “明纹”条件中,  $k \neq 0$ , 因为  $\Delta r$  不可能为零。

(2) 明暗条件中没有  $\pm$  号:  $\delta > 0$

(3) 明暗条件还可用折射角表示:  $\delta = 2nd\cos\gamma$

(4) 明暗条件中是否考虑半波损失,  
要看  $n_1, n, n_2$  的关系。

$$\frac{n_1}{n} > \frac{n}{n_2}$$

$\left. \begin{matrix} n_1 > n > n_2 \\ n_1 < n < n_2 \end{matrix} \right\}$  不考虑!

$\left. \begin{matrix} n_1 > n < n_2 \\ n_1 < n > n_2 \end{matrix} \right\}$  要加  $\frac{\lambda}{2}$  !

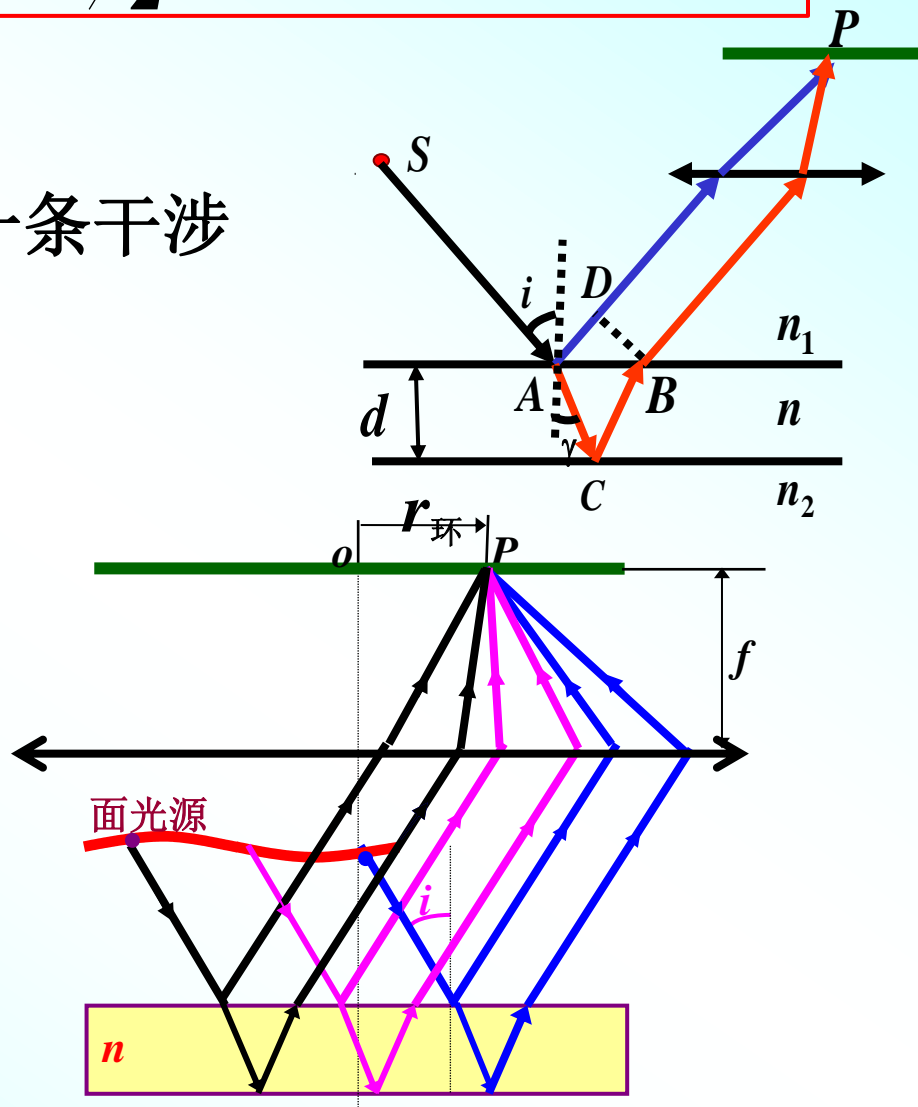
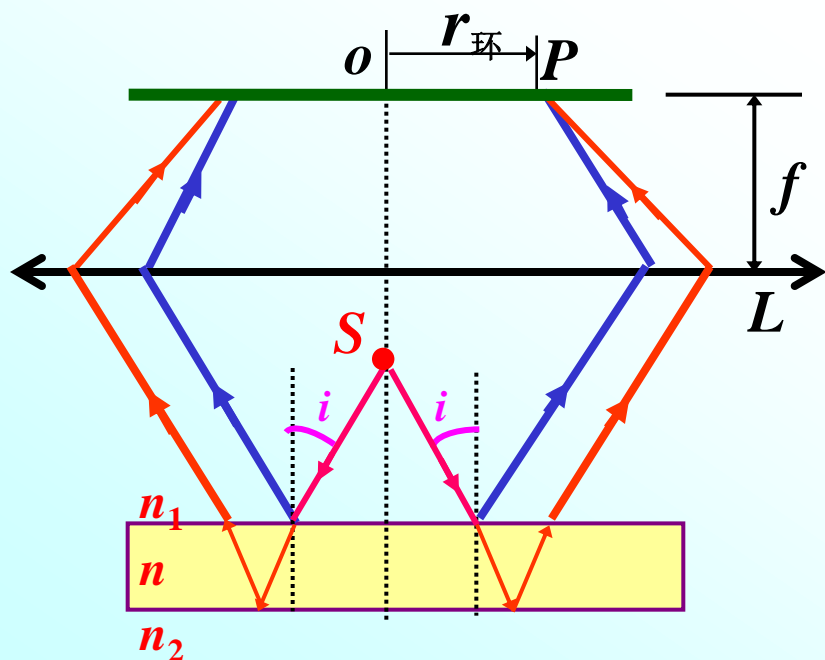
$$2d\sqrt{n^2 - n_1^2 \sin^2 i} + \frac{\lambda}{2} = \begin{cases} k\lambda & (k=1,2,\dots) \dots \text{明纹} \\ (2k+1)\frac{\lambda}{2} & (k=0,1,2,\dots) \dots \text{暗纹} \end{cases}$$

$$\delta = 2d \sqrt{n^2 - n_1^2 \sin^2 i} = \begin{cases} k\lambda & (k=1,2,\dots) \dots \text{明纹} \\ (2k+1)\lambda/2 & (k=0,1,2,\dots) \dots \text{暗纹} \end{cases}$$

干涉条纹特征:

(1) 倾角  $i$  相同的光线对应同一条干涉圆环条纹

——等倾干涉



## 干涉条纹特征:

(2) 不同倾角 $i$  构成的等倾条纹  
是一系列同心圆环

(3) 愈往中心, 条纹级次愈高

$$2d\sqrt{n^2 - n_1^2 \sin^2 i} = k\lambda$$

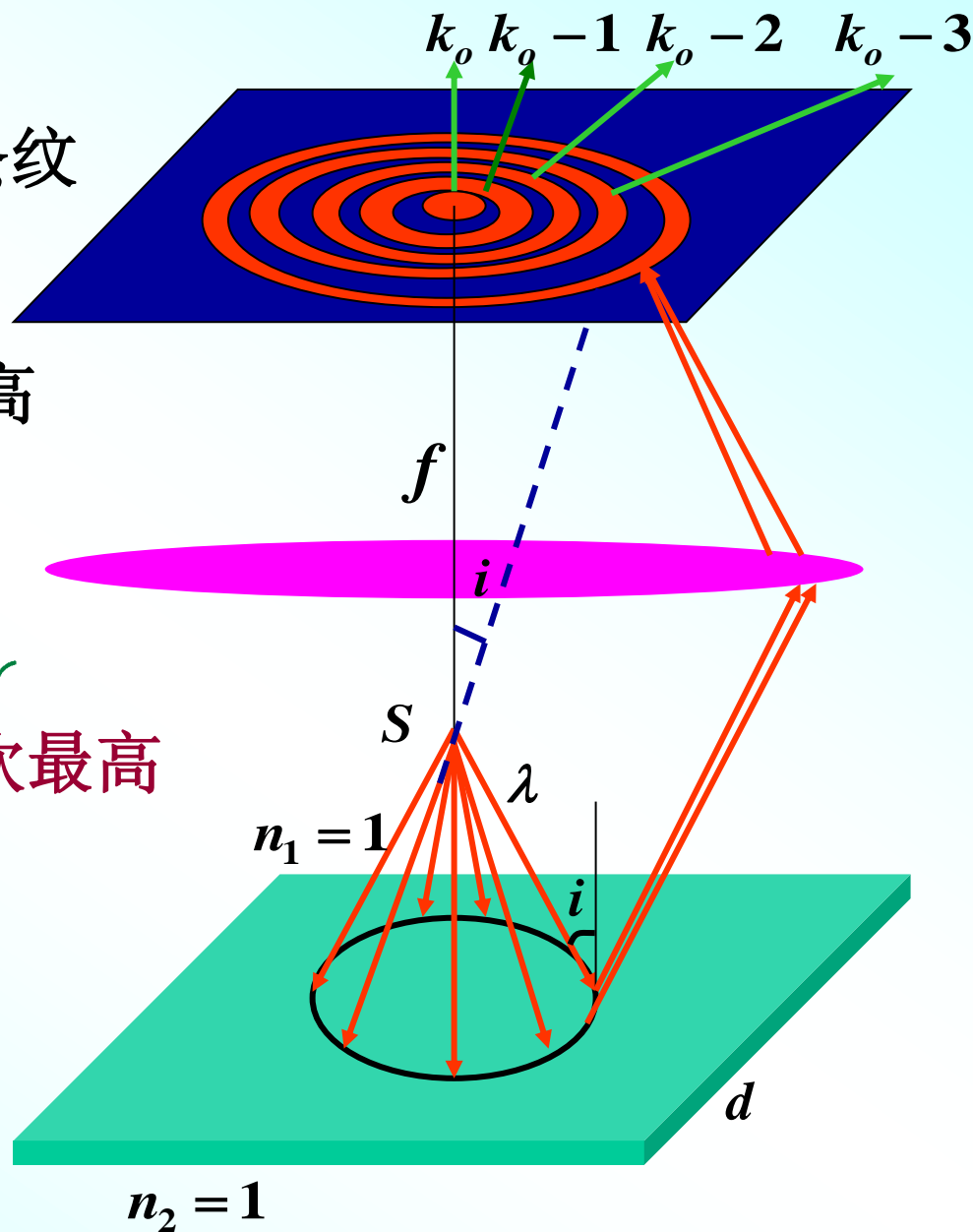
$d$  一定时,  $k \uparrow \rightarrow i \downarrow \rightarrow r_k \downarrow$

即: 中心 $O$ 点处的干涉级次最高

若改变 $d$ :

$d \uparrow$  中心向外冒条纹

$d \downarrow$  中心向内吞条纹



$$\delta = 2d \sqrt{n^2 - n_1^2 \sin^2 i} = \begin{cases} k\lambda & (k=1,2,\dots) \dots \text{明纹} \\ (2k+1)\frac{\lambda}{2} & (k=0,1,2,\dots) \dots \text{暗纹} \end{cases}$$

干涉条纹特征:

(4) 条纹间隔分布:

$$\begin{cases} 2nd \cos \gamma_k = k\lambda \\ 2nd \cos \gamma_{k+1} = (k+1)\lambda \\ n_1 \sin i = n \sin \gamma \end{cases}$$

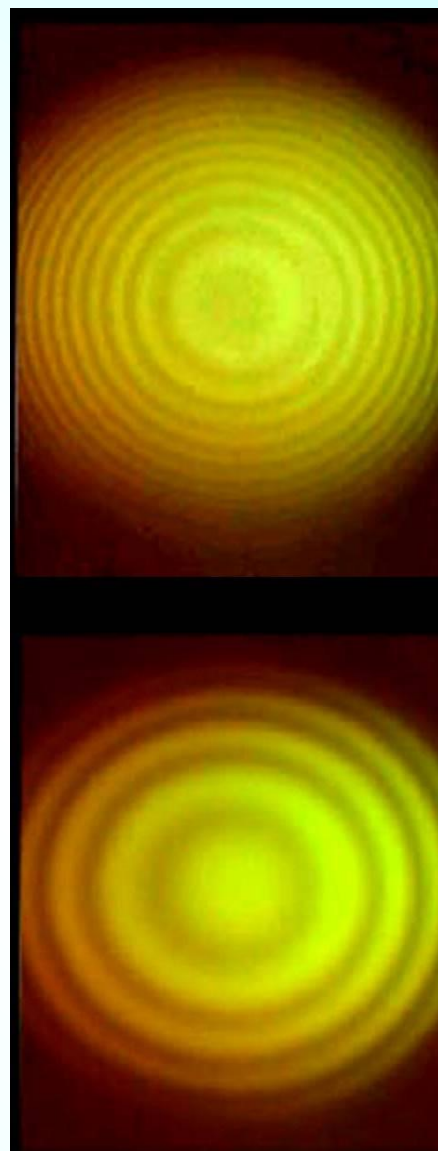
$$\Rightarrow \Delta \gamma_k = \frac{\lambda}{2nd \sin \gamma_k} = \frac{\lambda}{2n_1 d \sin i_k}$$

$$r_k \uparrow \rightarrow i \uparrow \rightarrow \Delta \gamma_k \downarrow \quad \text{内疏外密}$$

(5) 白光入射

$$k, d \text{ 一定} \quad \lambda \uparrow \rightarrow i \downarrow \rightarrow r_k \downarrow$$

——彩色干涉条纹



# 作业： 13 —T1-T5

## 作业要求

1. 独立完成作业。
2. 图和公式要有必要的标注或文字说明。
3. 作业纸上每次都要写姓名以及学号(或学号末两位)。
4. 课代表收作业后按学号排序，并装入透明文件袋。
5. 每周二交上周的作业。迟交不改。
6. 作业缺交三分之一及以上者综合成绩按零分计。