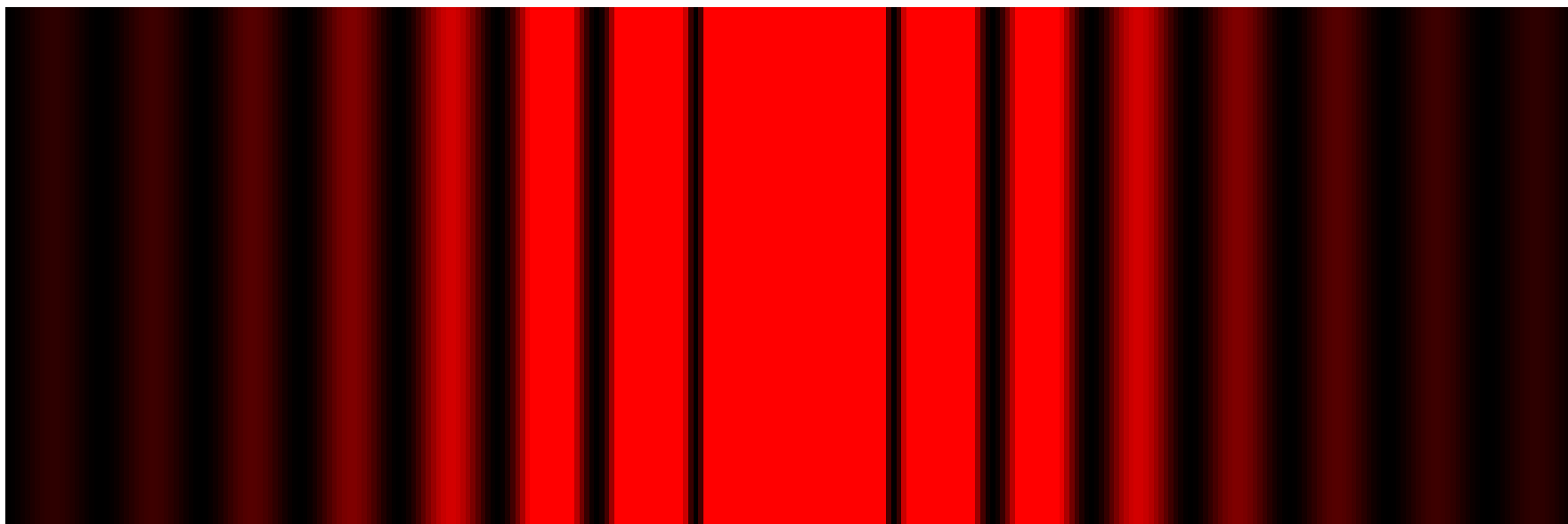
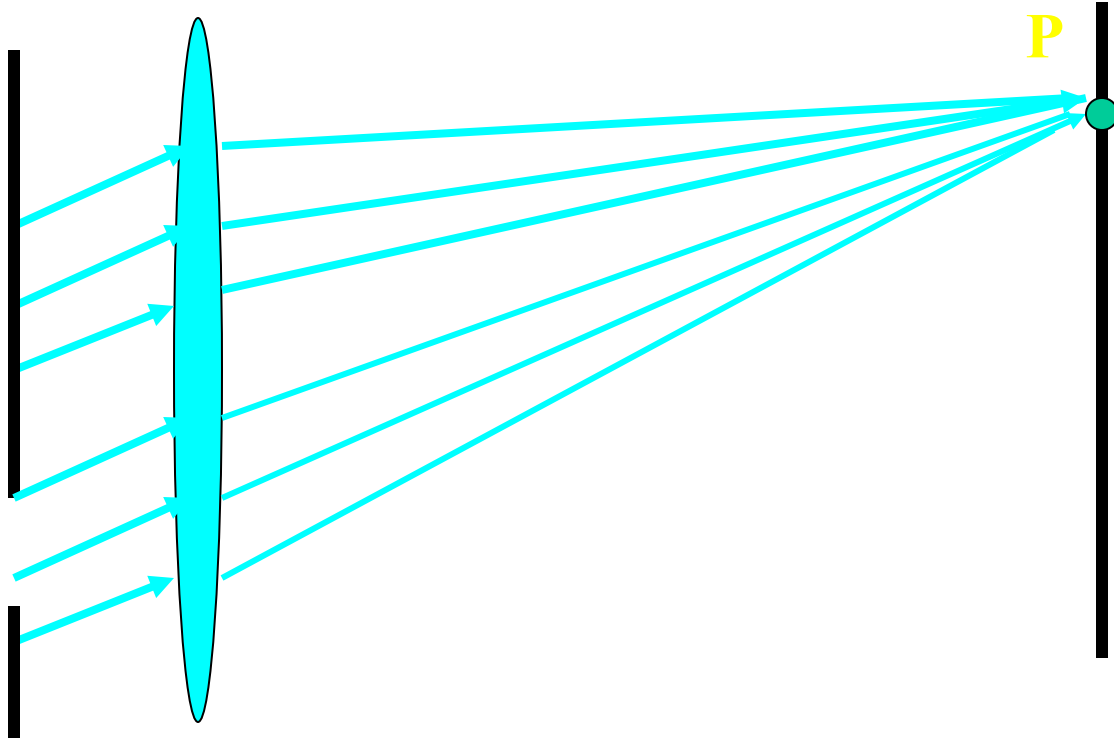


第十三章 光的衍射

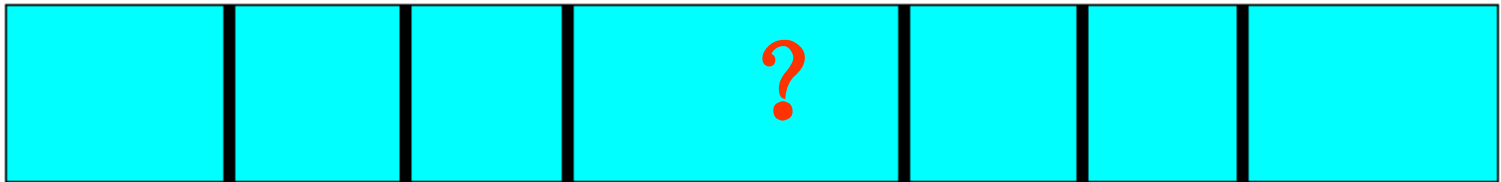
§ 13—5 多缝的夫琅和费衍射



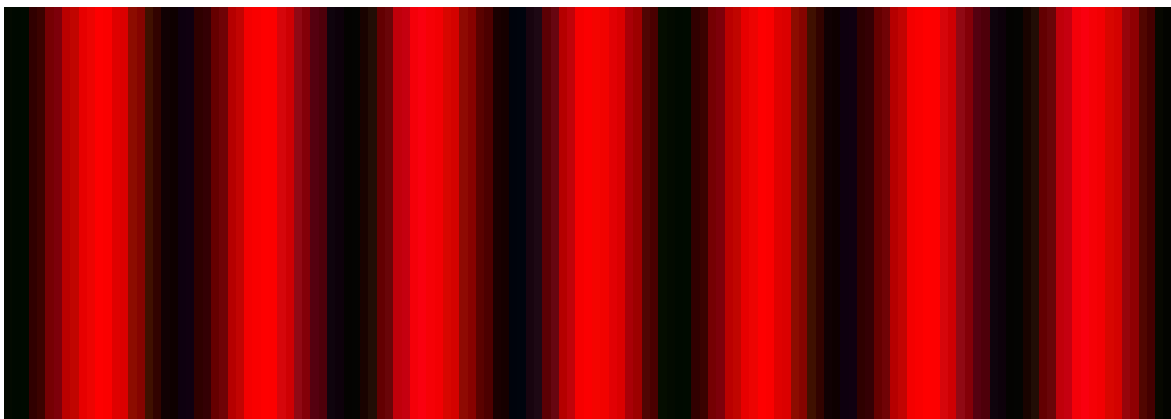
1、将单缝衍射的狭缝平移,衍射条纹是否有影响?



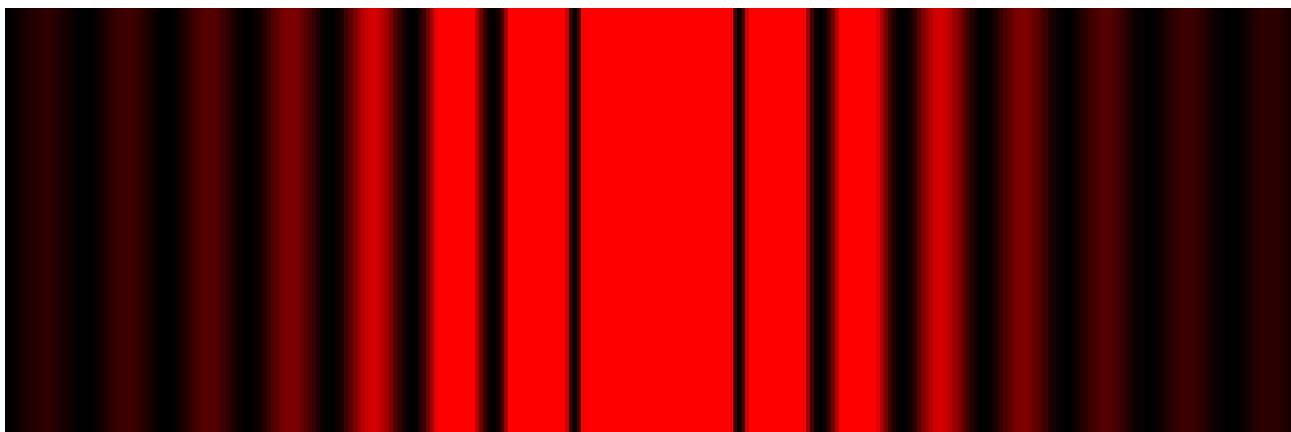
2、两个单缝同时存在,屏上衍射图样是怎样的?



两个单缝衍射的干涉! 强度重新分布。

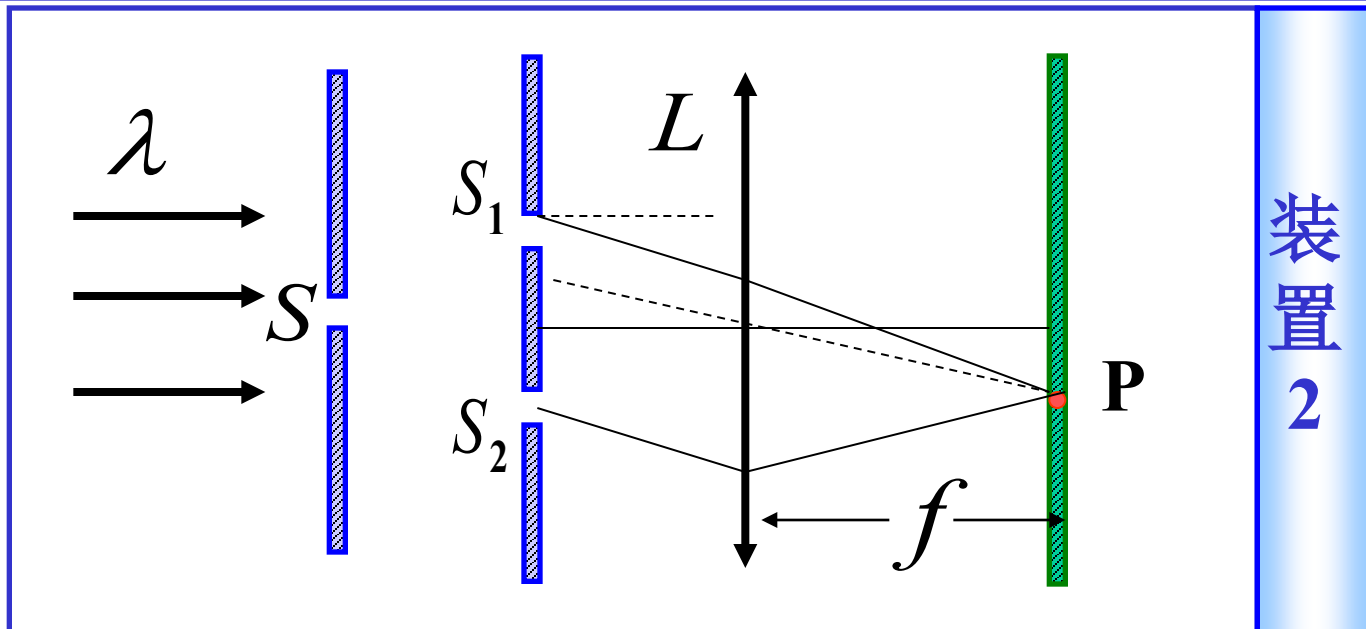
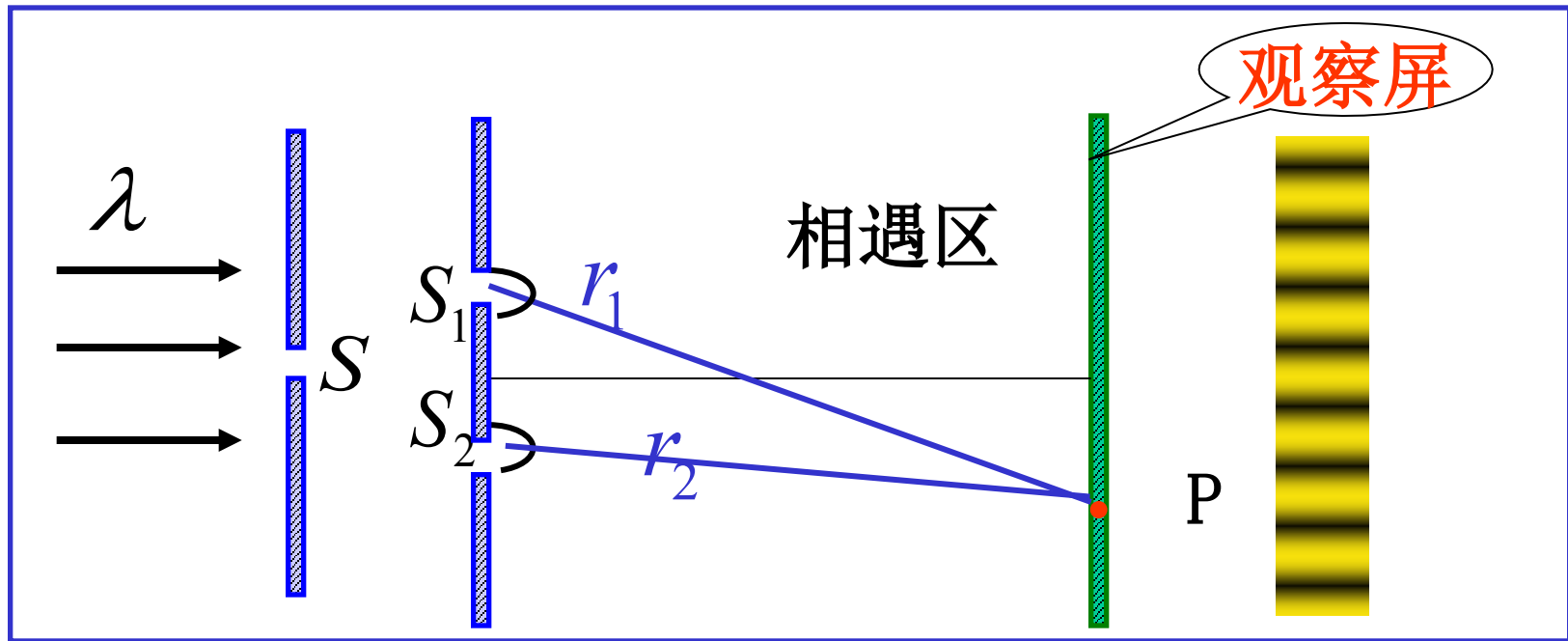


干涉图样

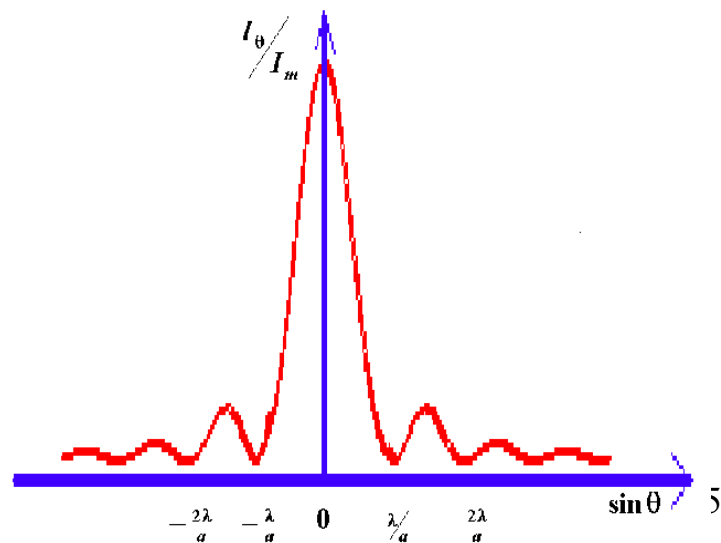
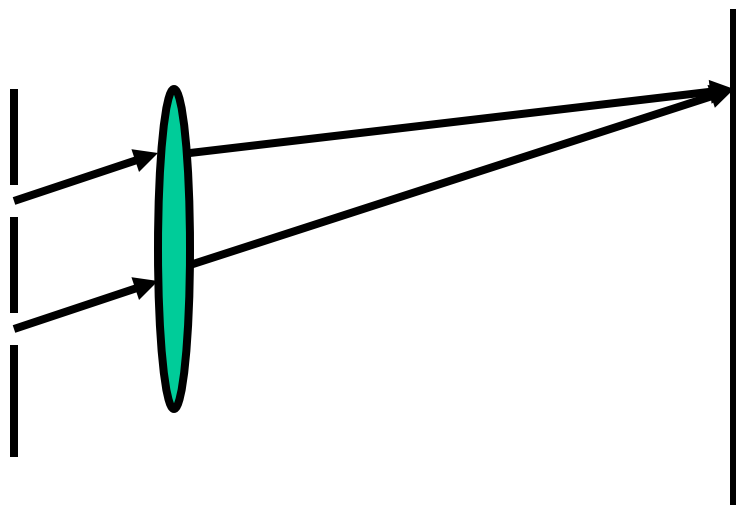
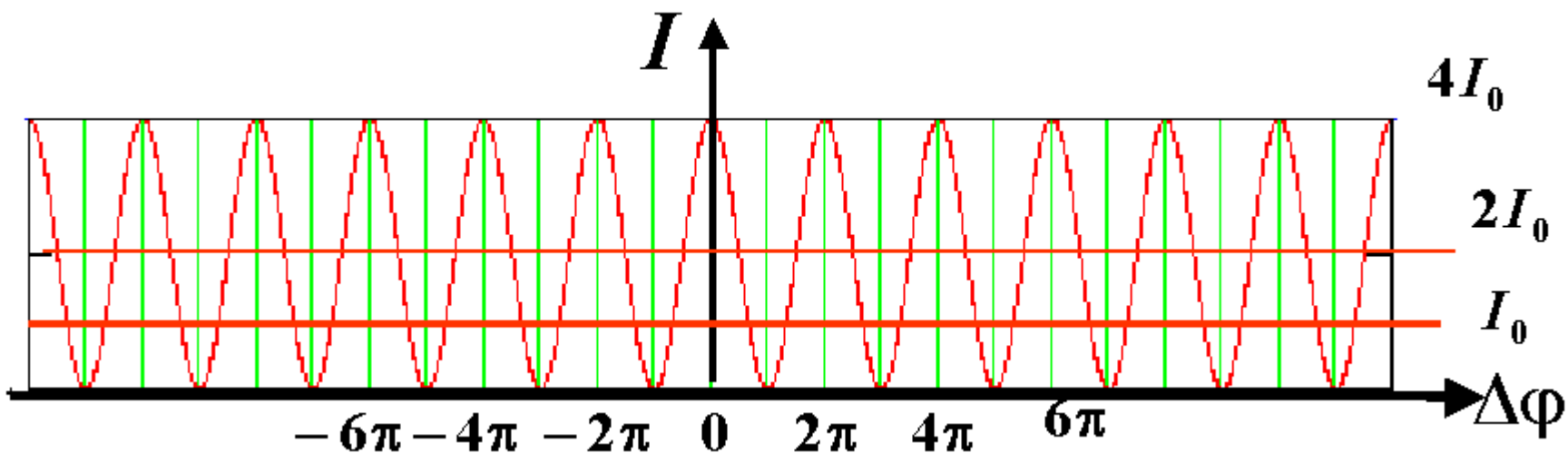


衍射图样

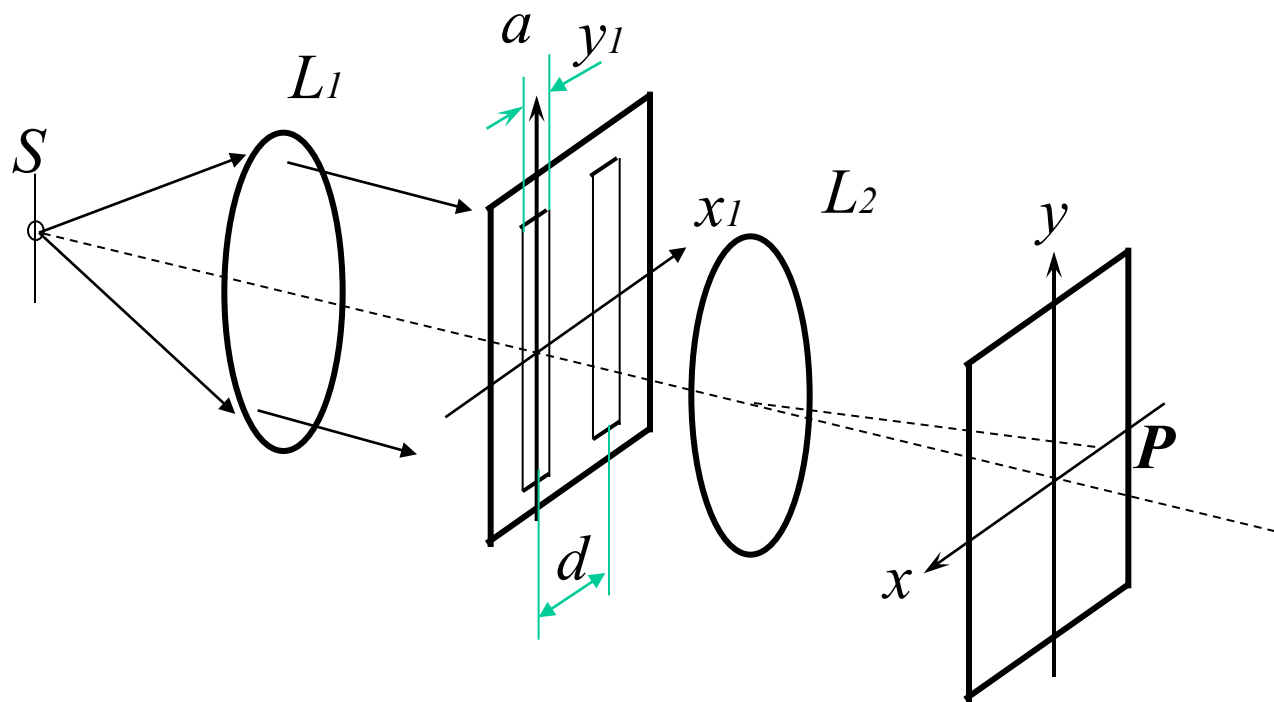
回顾杨氏实验的讨论，是否觉得有问题？



学习了单缝衍射以后， 质疑：



一、双缝衍射



双缝衍射实验装置

1. 复振幅分布计算 $\tilde{E}(p) = C \iint \exp[-ik(lx_1 + wy_1)] dx_1 dy_1$

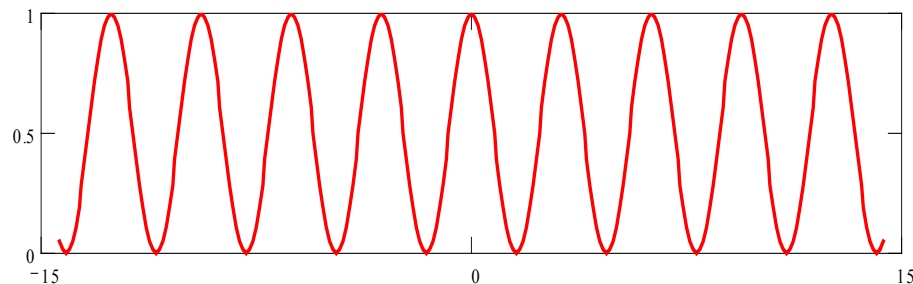
$$\begin{aligned}
 \tilde{E}(p) &= C \int_{-\infty}^{\infty} \exp(-iklx_1) dx_1 \\
 &= C' \int_{\Sigma_1 + \Sigma_2} \exp(-iklx_1) dx_1 \\
 &= C' \int_{-\frac{a}{2}}^{+\frac{a}{2}} \exp(-iklx_1) dx_1 + C \int_{(d-\frac{a}{2})}^{(d+\frac{a}{2})} \exp(-iklx_1) dx_1 \\
 &= aC' \left[\frac{\sin \frac{kla}{2}}{\frac{kla}{2}} + \frac{\sin \frac{kla}{2}}{\frac{kla}{2}} \exp(-ikld) \right]
 \end{aligned}$$

2. 光强分布特点

$$I = \tilde{E} \bullet \tilde{E}^* = 4I_0 \left(\frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2 \cos^2 \left(\frac{kld}{2} \right)$$

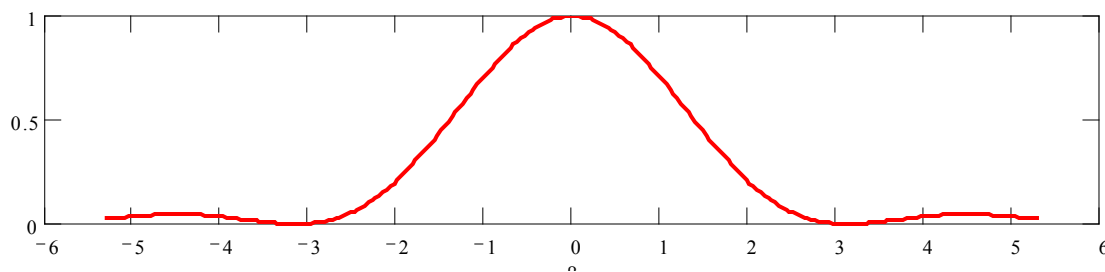
双光束干涉因子

$$\cos^2 \left(\frac{kld}{2} \right)$$

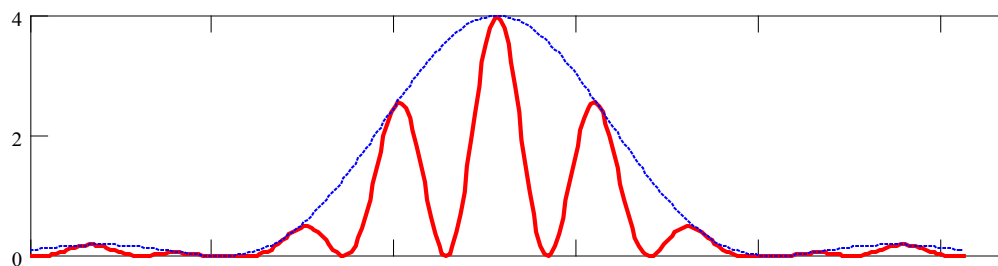


单缝衍射因子

$$\left(\frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2$$



I

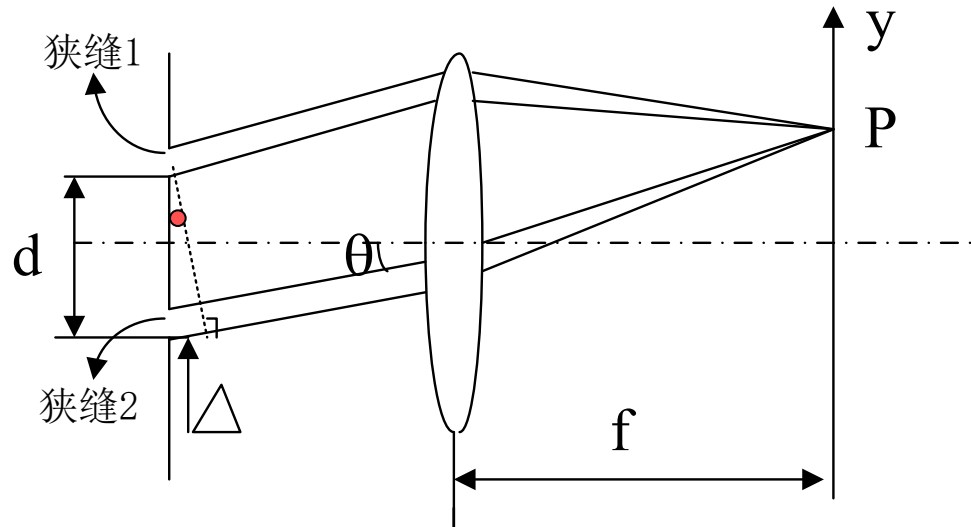


在 x_1 方向上两个相距为 d 的平行狭缝在P点产生的复振幅有一位相差

$$\delta = kld = \frac{2\pi}{\lambda} d \sin \theta$$

双缝内对应点发出的子波到达P点的位相差

$$\Delta = d \sin \theta$$



双光束干涉因子 $\cos^2(\frac{kld}{2})$

极大条件

$$\delta = kld = 2m\pi \quad m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

或

$$\Delta = d \sin \theta = m\lambda \quad m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

极小条件

$$\delta = (m + \frac{1}{2})2\pi \quad m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

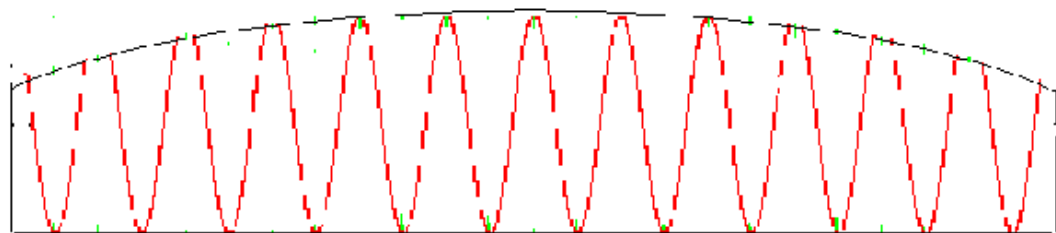
$$\Delta = d \sin \theta = (m + \frac{1}{2})\lambda \quad m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

单缝衍射因子 $\left(\frac{\sin \alpha}{\alpha}\right)^2$

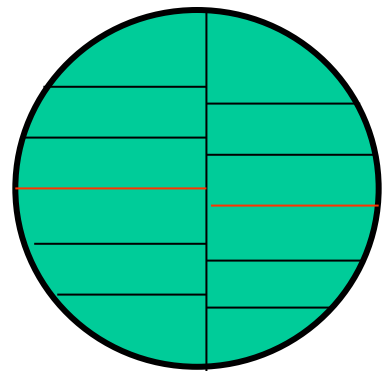
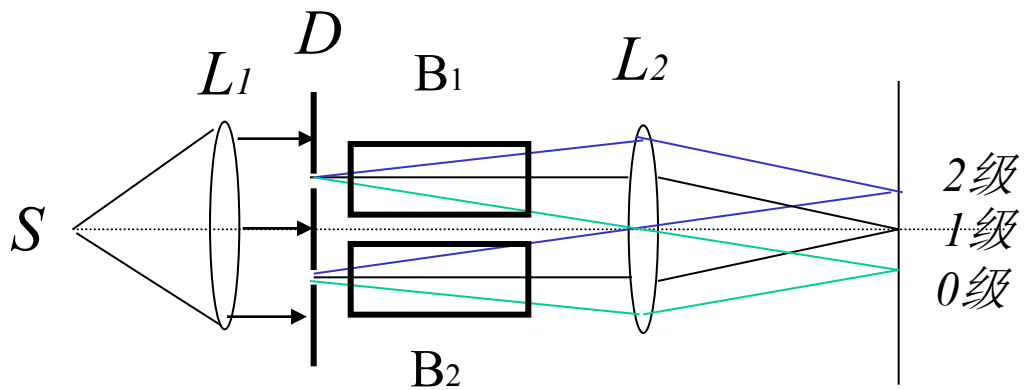
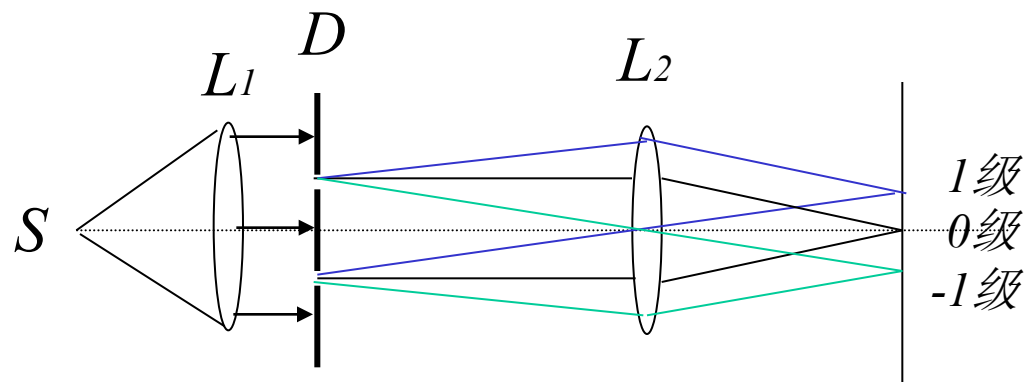
极小条件

$$\alpha \sin \theta = n\lambda \quad n = \pm 1, \pm 2, \dots$$

在 $a \ll d$ 时，双缝衍射的强度分布情况变为理想的杨氏干涉的强度分布情况



3、瑞利干涉仪



二、多缝衍射

1. 复振幅分布计算

每个单缝在P点产生的复振幅： $\tilde{E} = \tilde{E}_0 \left(\frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)$ $\alpha = \frac{akx}{2f} = \frac{ka}{2} \cdot \sin \theta$

设 $\sin \theta = x/f$

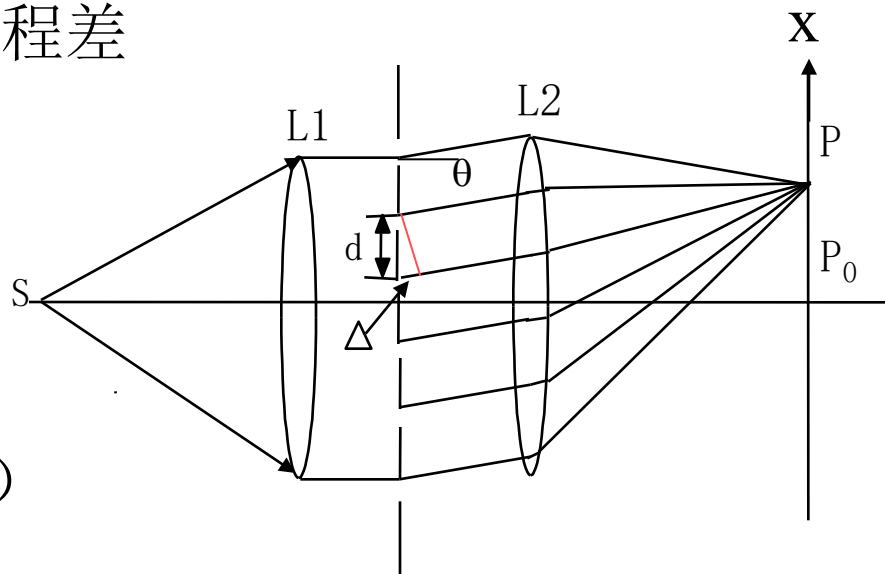
单缝在P₀点产生的振幅

相邻两个缝对应点到P点的光程差

$$\Delta = d \sin \theta$$

位相差： $\delta = \frac{2\pi}{\lambda} d \sin \theta$

(由双缝衍射的结果引申到此)



选定边缘第一个缝在P点产生的复振幅的位相为零 $\tilde{E}_1(\mathbf{p}) \propto \tilde{E}_0 \left(\frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)$

第二，第三个缝在P点产生的复振幅依次为

$$\tilde{E}_0 \frac{\sin \alpha}{\alpha} e^{i\delta}, \quad \tilde{E}_0 \frac{\sin \alpha}{\alpha} e^{i2\delta} \dots$$

设多缝的数目为N，合成的复振幅为：

$$\begin{aligned} \tilde{E} &= \tilde{E}_0 \frac{\sin \alpha}{\alpha} + \tilde{E}_0 \frac{\sin \alpha}{\alpha} e^{i\delta} + \tilde{E}_0 \frac{\sin \alpha}{\alpha} e^{i2\delta} + \dots + \tilde{E}_0 \frac{\sin \alpha}{\alpha} e^{i(N-1)\delta} \\ &= \tilde{E}_0 \frac{\sin \alpha}{\alpha} [1 + e^{i\delta} + e^{i2\delta} + \dots + e^{i(N-1)\delta}] = \tilde{E}_0 \frac{\sin \alpha}{\alpha} \cdot \frac{(1 - e^{iN\delta})}{1 - e^{i\delta}} \\ &= \tilde{E}_0 \frac{\sin \alpha}{\alpha} \cdot \frac{e^{iN\delta/2} (e^{-iN\delta/2} - e^{iN\delta/2})}{e^{i\delta/2} (e^{-i\delta/2} - e^{i\delta/2})} \\ &= \tilde{E}_0 \frac{\sin \alpha}{\alpha} \cdot \frac{\sin(N\delta/2)}{\sin(\delta/2)} e^{i(N-1)\delta/2} \end{aligned}$$

2. 光强分布特点

所以P点处光强度为: $I = \tilde{E}\tilde{E}^* = I_0 \left(\frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2 \cdot \left[\frac{\sin(N\delta / 2)}{\sin(\delta / 2)} \right]^2$

光强度由两个因子决定:

$$\left[\frac{\sin(N\delta / 2)}{\sin(\delta / 2)} \right]^2 \quad \text{多光束干涉因子}$$

$$\left(\frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2 \quad \text{单缝衍射因子}$$

(1) 多光束干涉因子的影响

1) 主极大值条件:

$$\text{当 } \begin{array}{l} \delta = \frac{2\pi}{\lambda} d \sin \theta = 2m\pi \\ d \sin \theta = m\lambda \end{array} \text{ 时, } \left[\frac{\sin(N\delta/2)}{\sin(\delta/2)} \right]^2 \rightarrow N^2$$

光栅方程

在 θ 方向上产生极大, 极值为:

$$I_{\rho \max} = N^2 I_0 \left(\frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2$$

2) 极小值条件: $\left[\frac{\sin(N\delta/2)}{\sin(\delta/2)} \right]^2$

当 $\frac{\delta}{2} = (m + \frac{m'}{N})\pi \quad (m' = 1, 2, \dots, N-1)$ 时, 有零值。

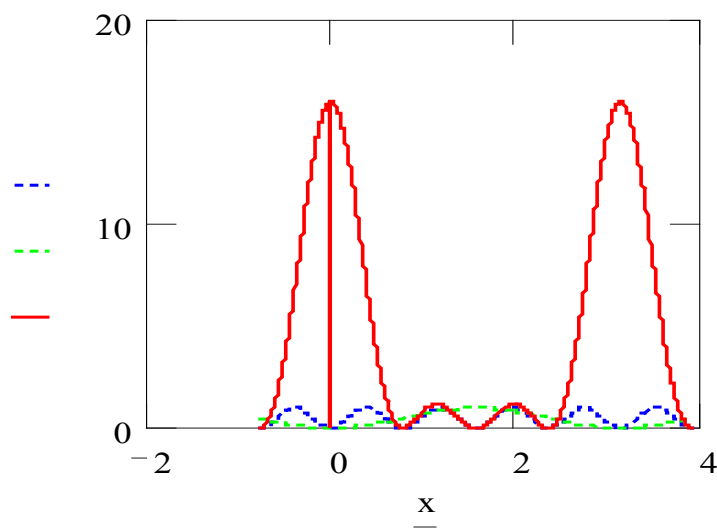
$$d \sin \theta = (m + \frac{m'}{N})\lambda \quad (m' = 1, 2, \dots, N-1)$$

主极大的半角宽度: $\Delta\theta = \frac{\lambda}{Nd \cos \theta}$

说明 $N \uparrow$ 主极大的半角宽度 \downarrow 亮纹宽度 \downarrow

在两个极大之间有 $N-1$ 个零点，有 $N-2$ 个次极大值。

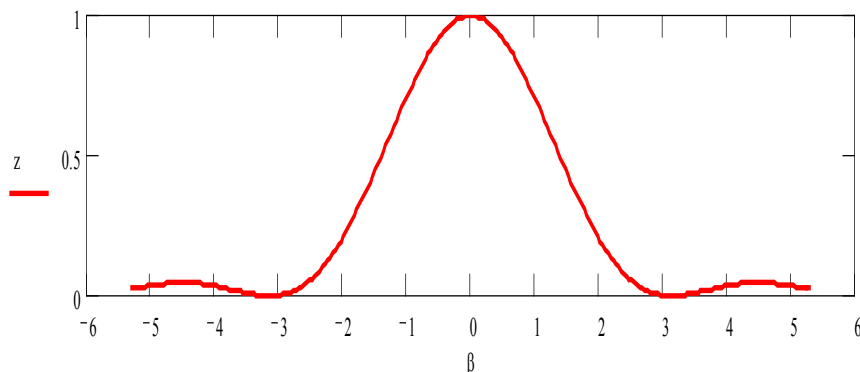
$$\frac{\sin(N\frac{\delta}{2})^2}{\sin(\frac{\delta}{2})^2}$$



$N=4$

(2) 单缝衍射因子的影响 $\left(\frac{\sin \alpha}{\alpha}\right)^2$

极小条件 $a \sin \theta = n\lambda \quad n = \pm 1, \pm 2, \dots$



(3) 缺级现象及条件:

当干涉极大正好和衍射因子
极小的位置重合时

$$m = n \left(\frac{d}{a} \right)$$

单缝衍射因子

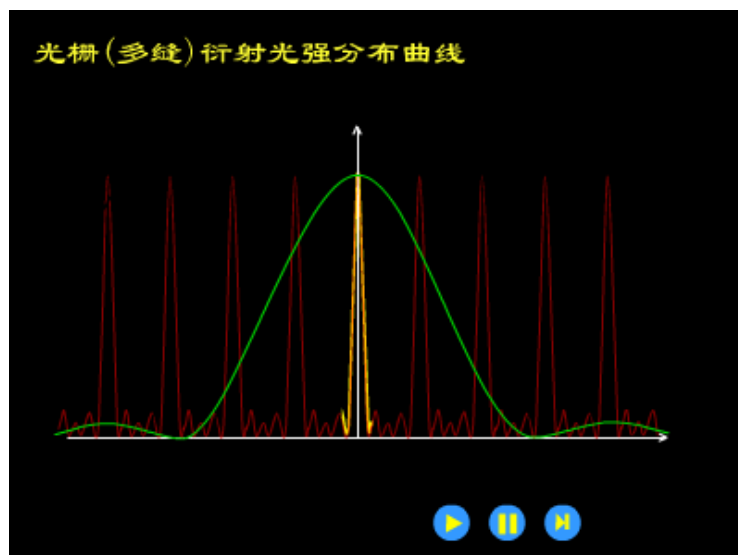
只与单缝本身的性质（包括缝宽及单缝范围内引入的振幅和相位的变化）有关

多光束干涉因子

来源于狭缝的周期性排列，与单缝本身的性质无关

孔径周期排列的衍射图样的强度分布＝

单个衍射孔径的衍射因子 × 多光束干涉因子



例题：在多缝（包括双缝）的夫琅和费衍射实验中，所用的光波的波长 $\lambda=632.8\text{nm}$ ，透镜焦距 $f=50\text{cm}$ ，观察到两相邻亮纹之间的距离 $e=1.5\text{mm}$ ，并且第四级条纹缺级。试求多缝的缝距和缝宽。

解：多缝衍射的亮纹条件是

$$d \sin \theta = m\lambda$$

对上式两边取微分，得到

$$d \cos \theta \Delta \theta = \Delta m \lambda \qquad \Delta \theta = \lambda / d$$

而亮纹间距 $e = f \Delta \theta = f \lambda / d$

$$d = f \lambda / e = 500\text{mm} \times 632.8 \times 10^{-6}\text{mm} / 1.5\text{mm} = 0.21\text{mm}$$

再由第4级亮纹缺级的条件知

$$a = d / 4 = 0.21\text{mm} / 4 = 0.05\text{mm}$$

本课内容回顾

1、双缝衍射

- 光强分布特点

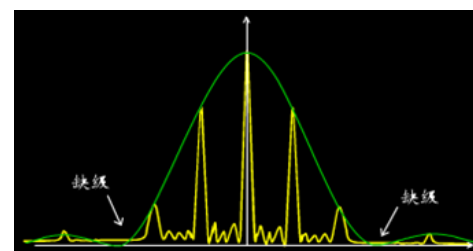
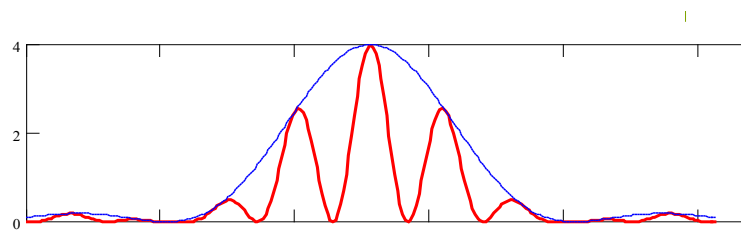
$$I = \tilde{E} \cdot \tilde{E}^* = 4I_0 \left(\frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2 \cos^2 \left(\frac{kld}{2} \right)$$

- 衍射图样

2、多缝衍射

- 光强分布特点

- 衍射图样



$$I = \tilde{E} \tilde{E}^* = I_0 \left(\frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2 \cdot \left[\frac{\sin(N\delta/2)}{\sin(\delta/2)} \right]^2$$

3、缺级现象

单缝衍射因子

多光束干涉因子

作 业

- P418第19、20题

实验时间商量

- 实验集中安排在2014年12月25号至2015年1月11号之间（除去元旦放假3天）；
- 四个实验，用时4个小时，一次做完；
- 优先安排在白天，其次是工作日晚上，实在不行是周末；
- 上午（8点至12点），下午（2点至6点），晚上（6点半至10点半）。