观察屏



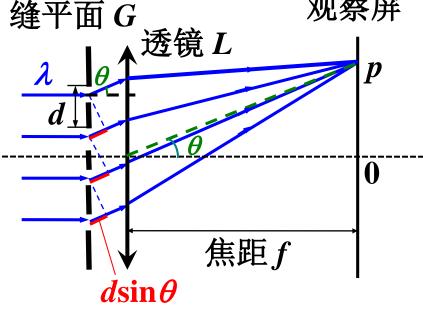
二. 光栅的夫琅禾费衍射

1.光栅各缝衍射光的叠加

衍射角相同的光线, 会聚在接收屏的相 同位置上。

衍 射

每个缝衍射在衍射角相 同的地方有相同的条纹

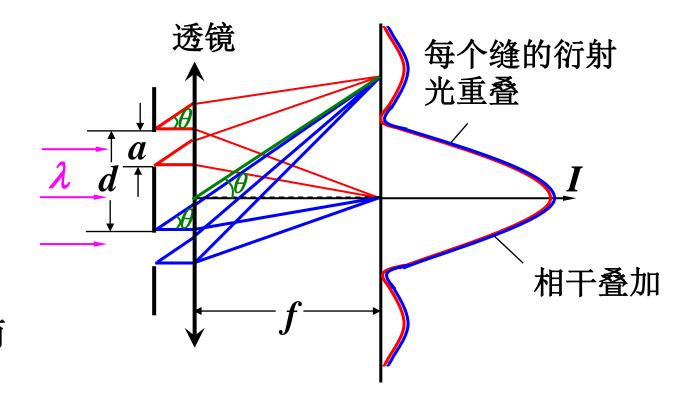


缝与缝之间将产生干涉, 这是一种多缝干涉



以双缝的夫琅和费衍射光的叠加为例来分析:

于主将而射是极由没 等大再受调个的决定 的相到制干位定, 对的相到制干位定, 对的, 行 的决。





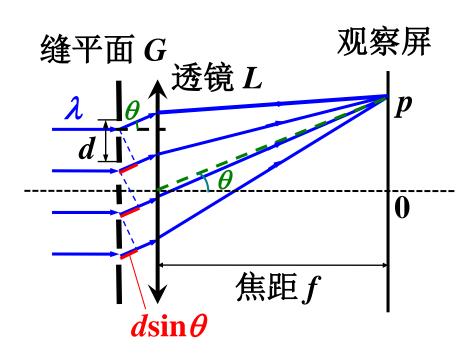
先不考虑衍射对光强的影响

明纹(主极大)条件:

$$d\sin\theta = \pm k\lambda$$

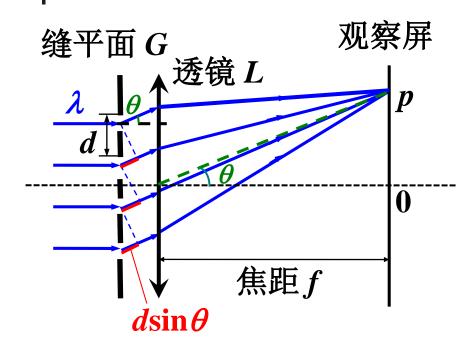
$$(k = 0,1,2,...)$$

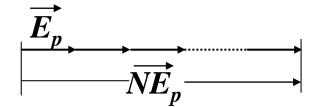
一正入射光栅方程



光栅方程是光栅的基本方程







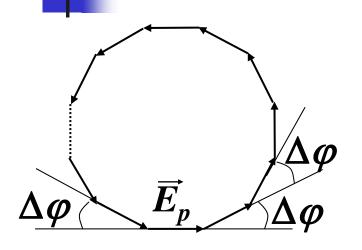
设有N个缝,每个缝发的光在对应衍射角 θ 方向的p点的光振动的振幅为 E_p ,相邻缝发的光在p点的相位差为 $\Delta \varphi$ 。

p点为干涉主极大时,

$$\Delta \varphi = \pm 2k\pi$$

$$I_p \propto N^2 E_p^2$$





暗纹条件:

各振幅矢量构成闭合多边形,多边形外角和:

$$\Delta \varphi$$

$$\bar{E}_{p}$$

$$\Delta \varphi$$

$$K' = 1, 2, \dots \neq Nk$$

$$\Delta \varphi = \frac{d \cdot \sin \theta}{\lambda} \cdot 2\pi$$

$$\pm (1), (2) 得 d \cdot \sin \theta = \frac{\pm k'}{\lambda} \lambda$$

$$(k' \neq Nk, k' \neq 0) (3)$$

由(3)和
$$d\sin\theta = \pm k\lambda$$
 ⇒ 暗纹间距= $\frac{\pm k}{N}$

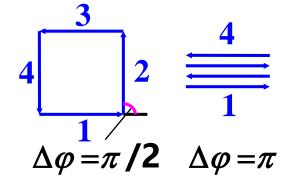
相邻主极大间有N-1个暗纹和N-2个次极大。

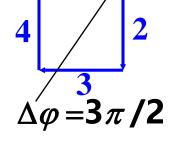


例如 N = 4,在 0 级和 1 级亮纹之间 k' 可取 1、 2、 3,即有三个极小:

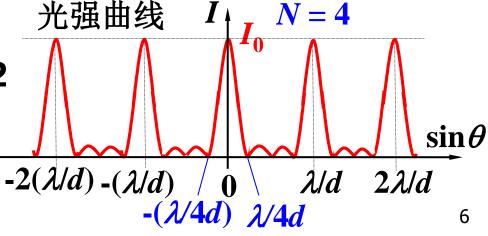
$$\Delta \varphi = \frac{\pi}{2}$$
 , π , $\frac{3\pi}{2}$

$$\sin\theta = \frac{1}{4} \cdot \frac{\lambda}{d}$$
, $\frac{2}{4} \cdot \frac{\lambda}{d}$, $\frac{3}{4} \cdot \frac{\lambda}{d}$
 $(k'=1), (k'=2), (k'=3)$





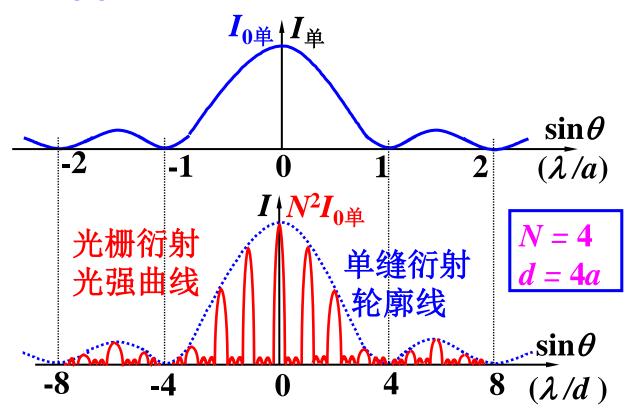
N大时光强向主极大集中,使条纹亮而窄。





3. 光栅衍射(grating diffraction)

(1) 各干涉主极大受到单缝衍射的调制。



主 极 大 缺 ±4,±8…级



主极大的半角宽:
$$\Delta \theta_k = \frac{\lambda}{d \cos \theta_k N}$$

$$d \cdot \sin \theta = \frac{\pm k'}{N} \lambda$$

缝数N越多,条纹越细锐。

相邻主极大明条纹的角间距:

$$\Delta \theta_k = \left(\frac{\Delta k \cdot \lambda}{d \cos \theta_k}\right)_{\Delta k=1} = \frac{\lambda}{d \cos \theta_k}$$

$$d\sin\theta = \pm k\lambda$$

光栅常数越小,条纹分布就越稀疏; 反之越密。



d/a为整数比时,会出现缺级。 (2)

明纹缺级现象的分析:

干涉明纹位置: $d\sin\theta = \pm k\lambda$, $k = 0,1,2,\cdots$

衍射暗纹位置: $a\sin\theta' = \pm k'\lambda$, $k' = 1,2,3,\cdots$

$$\frac{d}{a} = \frac{k}{k'}$$
时, $\theta = \theta'$, 此时在应该干涉加强的位置上没有衍射光到达, 从而出现缺级。

干涉明纹缺级级次 $k = \frac{d}{a}k'$

$$k = \frac{d}{a}k'$$

例如d = 4a,则缺 ± 4 级, ± 8 级…



(3) d、a 对条纹的影响:

d/a决定衍射中央明纹范围内的干涉条纹数。

这是因为 $\frac{\lambda}{a}$ 决定衍射中央明纹的宽度,

而 $\frac{\lambda}{d}$ 决定干涉主极大的的间距。

d 减小⇒主极大间距变稀,单缝中央亮纹范围内的主极 大个数减少,如果出现缺级的话,则缺级的级次变低。

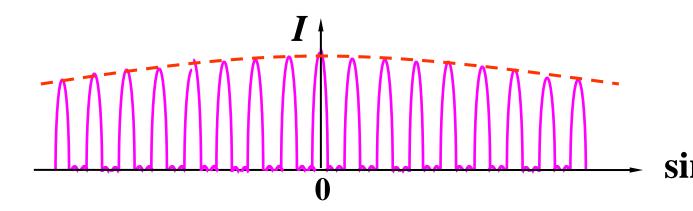


a 减小 ⇒单缝衍射的轮廓线变宽,单缝中央明纹范围内的主极大个数增加,缺级的级次变高。

极端情形:

当 $a \rightarrow \lambda$ 时,单缝衍射的轮廓线变为很平坦,第一暗纹在距中心 ∞ 处,此时各主极大光强几乎相同。

多缝衍射图样 → 多光束干涉图样:





4. 光栅夫琅禾费衍射的光强公式

每个单缝在 p点(对应衍射角 θ)均有

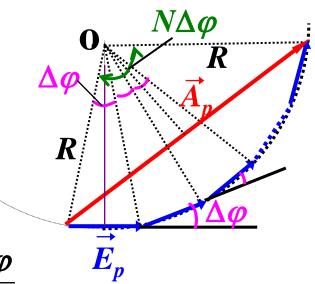
$$E_p = E_{0} = \frac{\sin \alpha}{\alpha}$$
, $\alpha = \frac{\pi a}{\lambda} \sin \theta$

相邻缝在p点的相位差

$$\Delta \varphi = \frac{2\pi}{\lambda} \cdot d \cdot \sin \theta$$

p点合振幅为

$$A_p = 2R\sin\frac{N\Delta\varphi}{2}$$
 , $E_p = 2R\sin\frac{\Delta\varphi}{2}$





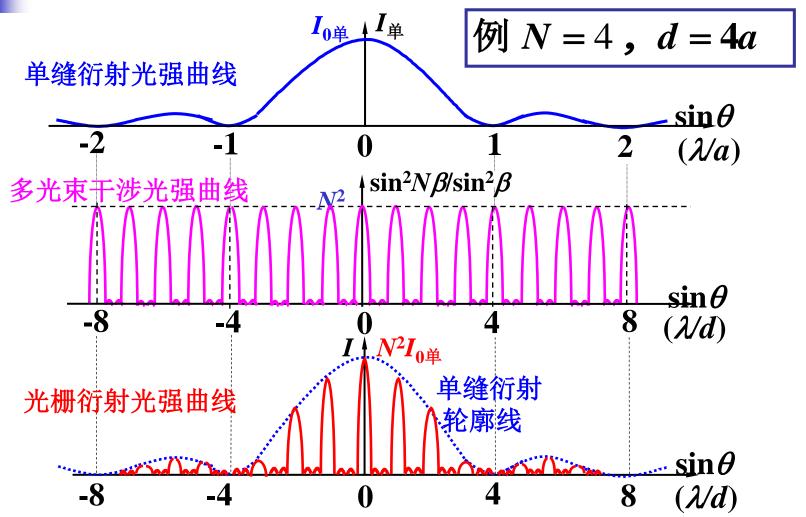
$$\therefore A_{p} = E_{p} \cdot \frac{\sin N \frac{\Delta \varphi}{2}}{\sin \frac{\Delta \varphi}{2}} = E_{0} + \frac{\sin \alpha}{\alpha} \cdot \frac{\sin N\beta}{\sin \beta}$$

$$I_{p} = I_{0} = \left(\frac{\sin \alpha}{\alpha}\right)^{2} \cdot \left(\frac{\sin N\beta}{\sin \beta}\right)^{2} \quad \beta = \frac{\Delta \varphi}{2} = \frac{\pi d}{\lambda} \cdot \sin \theta$$

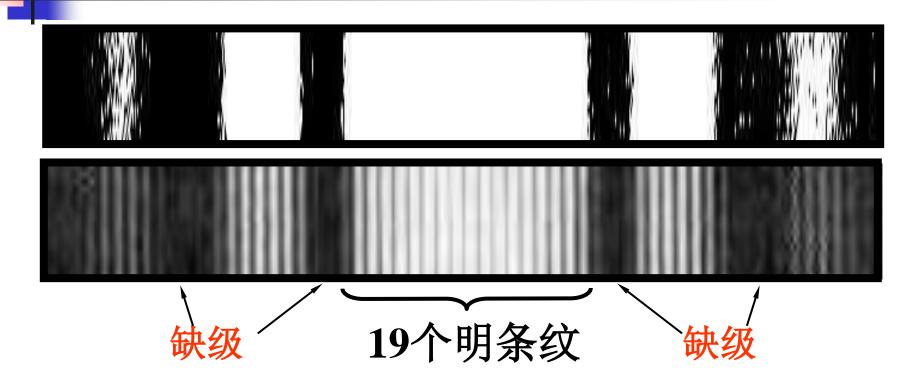
 $I_{0 ilde{\mu}}$ ——单缝中央主极大光强 $\left(\frac{\sin \alpha}{\alpha}\right)^2$ ——单缝衍射因子 $\left(\sin N \alpha\right)^2$

 $\left(\frac{\sin N\beta}{\sin \beta}\right)^2$ ——多光東干涉因子

§ 4.4 多光束干涉



§ 4.4 多光束干涉



单缝衍射和多缝衍射干涉的对比 (d=10a)