



§ 4.5 多缝夫琅禾费衍射 光栅

本节课内容

- 光栅
- 多缝夫琅和费衍射
 - 缝间衍射因子
- 光栅光谱



光栅

光栅是现代科技中常用的重要光学元件。

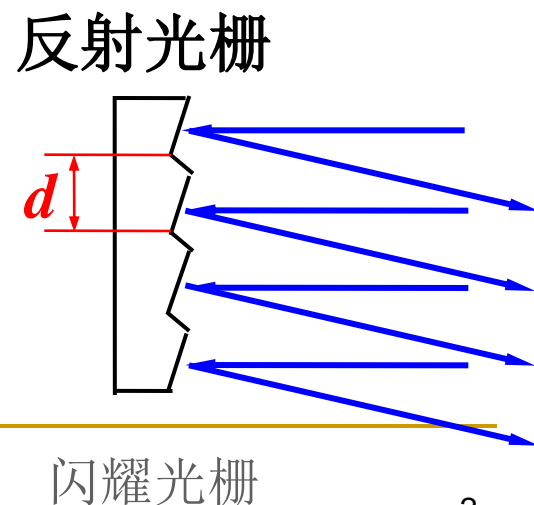
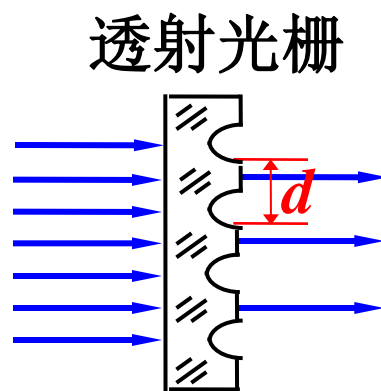
光通过光栅衍射可以产生明亮尖锐的亮纹，复色光入射可产生光谱，用以进行光谱分析。

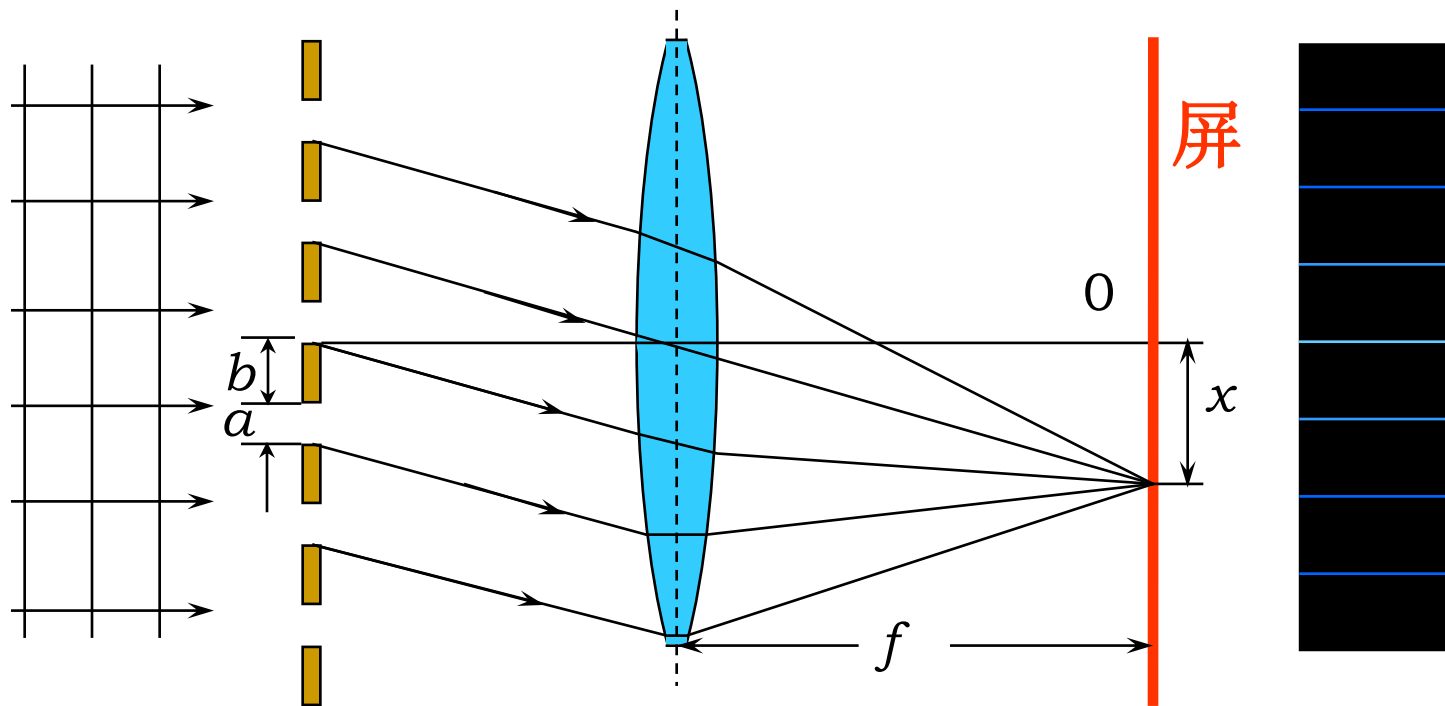
1) 光栅的概念

光栅是由大量的等宽等间距的平行狭缝（或反射面）构成的光学元件。从广义上理解，任何具有空间周期性的衍射屏都可叫作光栅。

2) 光栅的种类：

光栅最早由 Rittenhouse 发明，此后夫琅禾费又在 1819 年独立制成。





a —— 缝宽

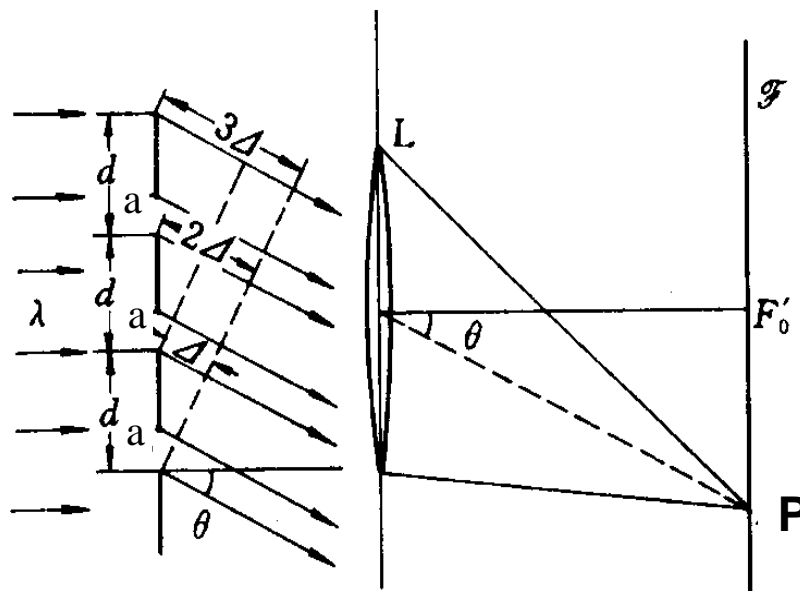
b —— 不透光部分宽度

$d = (a + b) \approx 10^{-4} \sim 10^{-6} \text{ m}$ 光栅常数

普通光栅刻线为数十条/mm — 数千条/mm,
用电子束刻制可达数万条/mm($d \sim 10^{-1} \mu\text{m}$)。



首先，考察N条等间距为 d 的缝



相邻两条缝的光程差 $\Delta = d \sin \theta$

相邻两条缝的相位差 $\delta = k\Delta = (2\pi / \lambda) d \sin \theta = 2\beta$

相邻两条缝在P点的复振幅

$$E(P) = E_1(P) + E_2(P) = A_1 e^{-i\varphi_1} + A_1 e^{-i(\varphi_1 + \delta)} = E_1(P)(1 + e^{-i\delta})$$

注： δ 前面的负号表示相位超前，正/负不影响光强分布，见下页结论



假设 $E_1(P)$ 是第一个缝的单缝衍射复振幅，而另一个缝的衍射振幅为 $E_1(P)e^{-i\delta}$ ，则 N 个缝在 P 点的总复振幅为

$$\begin{aligned} E_N(P) &= E_1(P) + E_2(P) + \cdots E_N(P) \\ &= E_1(P)(1 + e^{-i\delta} + e^{-2i\delta} + \cdots + e^{-(N-1)i\delta}) \\ &= E_1(P) \frac{1 - e^{-iN\delta}}{1 - e^{-i\delta}} \end{aligned}$$

$$I_N(P) = E_N(P)E_N^*(P) = E_1(P)E_1^*(P) \frac{(1 - e^{iN\delta})(1 - e^{-iN\delta})}{(1 - e^{i\delta})(1 - e^{-i\delta})}$$

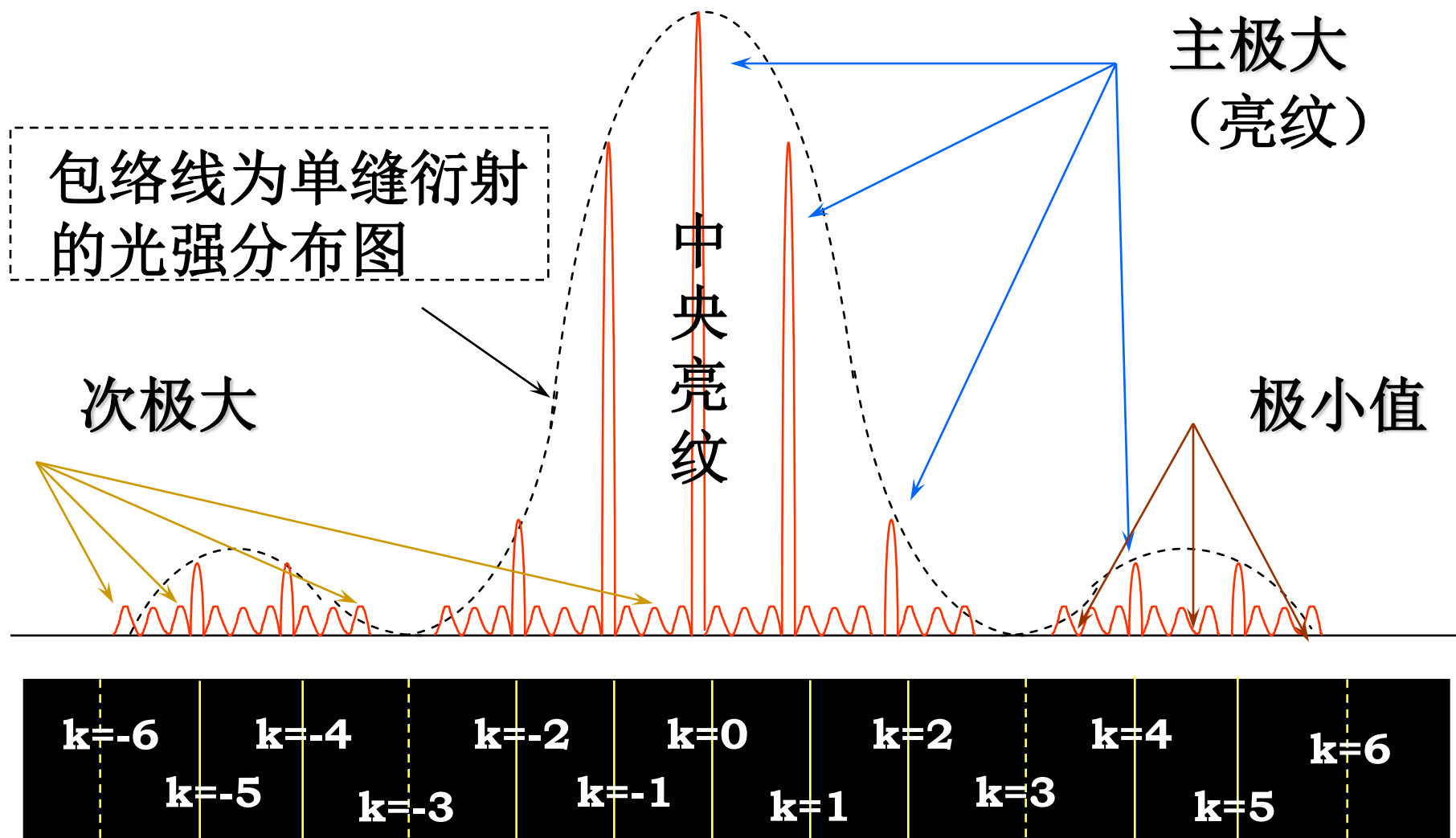
$$= I_0 \frac{\sin^2 \alpha}{\alpha^2} \cdot \frac{\sin^2(N\beta)}{\sin^2 \beta}$$

$\frac{\sin^2 \alpha}{\alpha^2}$ 单缝衍射因子

$\frac{\sin^2(N\beta)}{\sin^2 \beta}$ 缝间衍射因子



缝数 $N = 5$ 时光栅衍射的光强分布图





$$I_N(P) = I_0 \frac{\sin^2 \alpha}{\alpha^2} \cdot \frac{\sin^2(N\beta)}{\sin^2 \beta}, \alpha = \pi a \sin \theta / \lambda, \beta = \pi (a + b) \sin \theta / \lambda$$

讨论： 1) 主极大（亮纹）的位置（谱线位置）

$$(a + b) \sin \theta = \pm k \lambda (k = 0, 1, 2 \cdots)$$

物理意义：相邻两缝光线的光程差等于波长的整数倍时，即 $\delta = 2\beta = 2k\pi$ ，干涉加强，形成亮纹。主极大的位置与缝数 **N** 无关。上式称为光栅方程（式**4.63**）。

2) 主极大的光强

$$g = \lim_{\beta \rightarrow k\pi} \frac{\sin(N\beta)}{\sin \beta} = \lim_{\beta \rightarrow k\pi} \frac{N \cos(N\beta)}{\cos \beta} = N$$
$$I_N(P) = I_0 \frac{\sin^2 \alpha}{\alpha^2} \cdot \frac{\sin^2(N\beta)}{\sin^2 \beta} = I_0 \frac{\sin^2 \alpha}{\alpha^2} N^2$$

— 物理结论：主极大的光强是单缝衍射在该处光强的 N^2 倍 —



$$I_N(P) = I_0 \frac{\sin^2 \alpha}{\alpha^2} \cdot \frac{\sin^2(N\beta)}{\sin^2 \beta}, \alpha = \pi a \sin \theta / \lambda, \beta = \pi (a + b) \sin \theta / \lambda$$

3) 主极大的宽度 (式4.66) (谱线宽度)

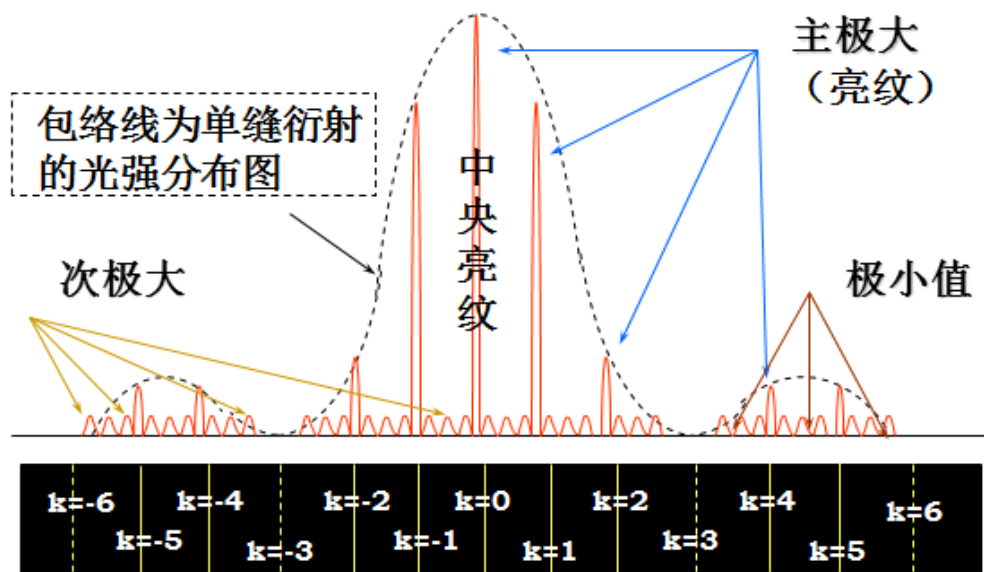
-1级和+1级极小值之间的角距离 $2\Delta\theta$

自学：根据极小值位置公式4.64，两边微分：

$$N(a+b)(\Delta\theta)\cos\theta = [(kN+m) - (kN+m-1)]\lambda = \lambda$$

$$2\Delta\theta = 2\lambda / [N(a+b)\cos\theta]$$

物理结论：主极大的宽度随 N 的增大而减小。





4) 缺级

由于单缝衍射的影响，在应该出现干涉极大（亮纹）的地方，不再出现亮纹，称为缺级。

出现缺级必须满足下面两个条件：

$(a + b) \sin \theta = \pm k \lambda$ \longrightarrow 缝间光束干涉极大条件

$a \sin \theta = \pm n \lambda$ \longrightarrow 单缝衍射极小条件

缺级公式：

$$k = n \frac{(a + b)}{a} \quad n = 1, 2, 3, \dots$$



缺级

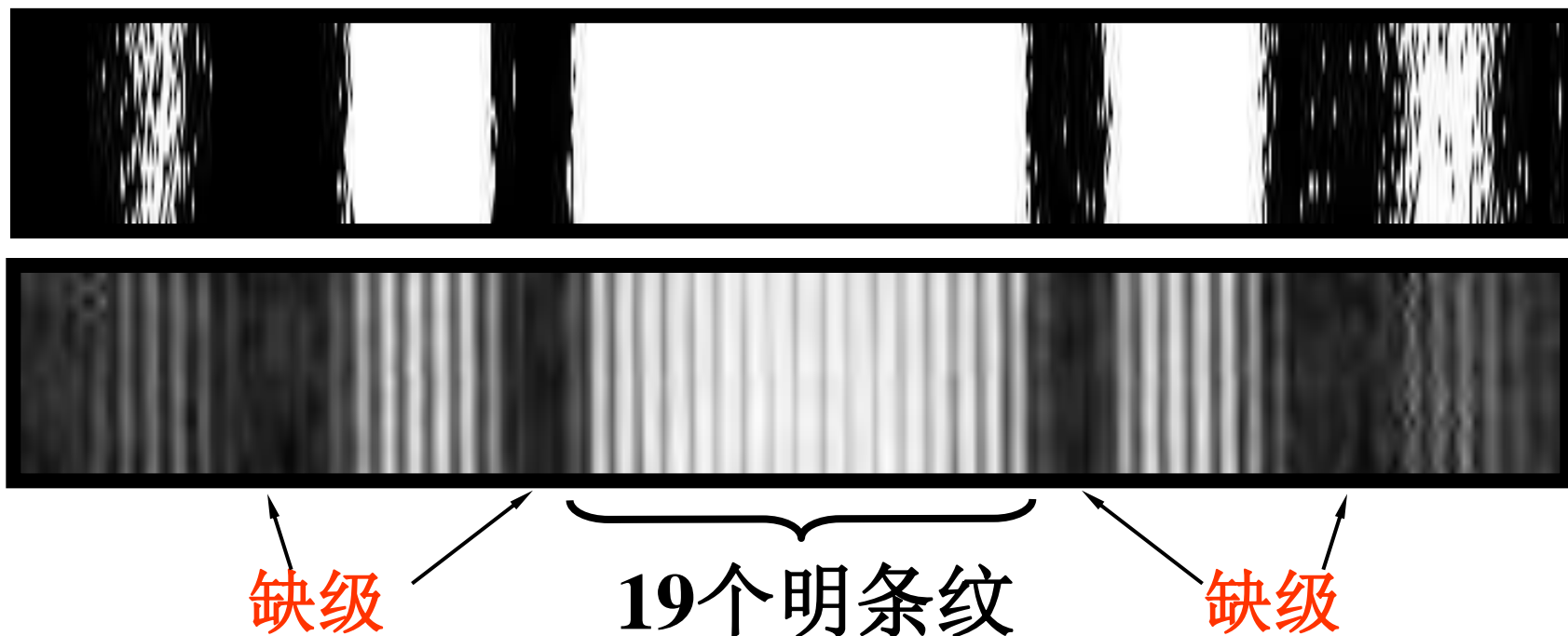
单缝衍射
第一级极
小值位置

光栅衍射
第三级极
大值位置

缺级

$k=-6$ $k=-4$ $k=-2$ $k=0$ $k=2$ $k=4$ $k=6$
 $k=-5$ $k=-3$ $k=-1$ $k=1$ $k=3$ $k=5$

若 $\frac{(a+b)}{a} = \frac{3}{1} = \frac{k}{n}$, 缺级: $k = 3, 6, 9, \dots$



单缝衍射和多缝衍射干涉的对比 ($d = 10a$)



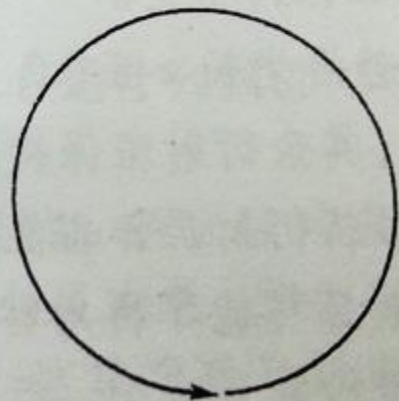
课堂练习

4 - 28. 为什么 $d \sin \theta = k \lambda$ 是缝间干涉因子的主极大条件, 而 $a \sin \theta = k \lambda$ 却是单缝衍射的暗纹条件?

答: 缝间干涉因子的主极大条件是一系列离散次波源之间的干涉, 相邻次波源发出的光线之间的光程差为 λ 的整数 k 倍, 矢量图如右图 a 所示, 所有矢量都是同相位的, 它们沿一直线排列, 叠加成极大值。单缝衍射的暗纹条件是一系列光程从 0 连续变到 $k \lambda$ 的光线叠加, 矢量图如右图 b 所示, 所有矢量排成 k 周的封闭圆圈, 叠加成 0。



a 多缝间干涉主极大条件



b 单缝衍射暗纹条件



光栅光谱 P205

如果有几种单色光同时投射在光栅上，在屏上将出现光栅光谱。

上节的(4.63)式

$$\sin\theta = k \frac{\lambda}{d} \quad \text{或} \quad d \sin\theta = k \lambda$$

称为光栅公式。它表明，不同波长的同级主极大出现在不同方位。长波的衍射角大，短波的衍射角小。如果入射光里包含几种不同波长 λ 、 λ' 、... 的光，则除 0 级外各级主极大位置都不同(图 4-45a)，因此用缝光源照明时，我们看到的衍射图样中有几套不同颜色的亮线，它们各自对应一个波长(图 4-45b)。这些主极大亮线就是谱线，各种波长的同级谱线集合起来构成光源的一套光谱。如果光源发出的是具有连续谱的白光，则光栅光谱中除 0 级仍近似为一条白色亮线外，其它级各色主极大亮线都排列成连续的光谱带。

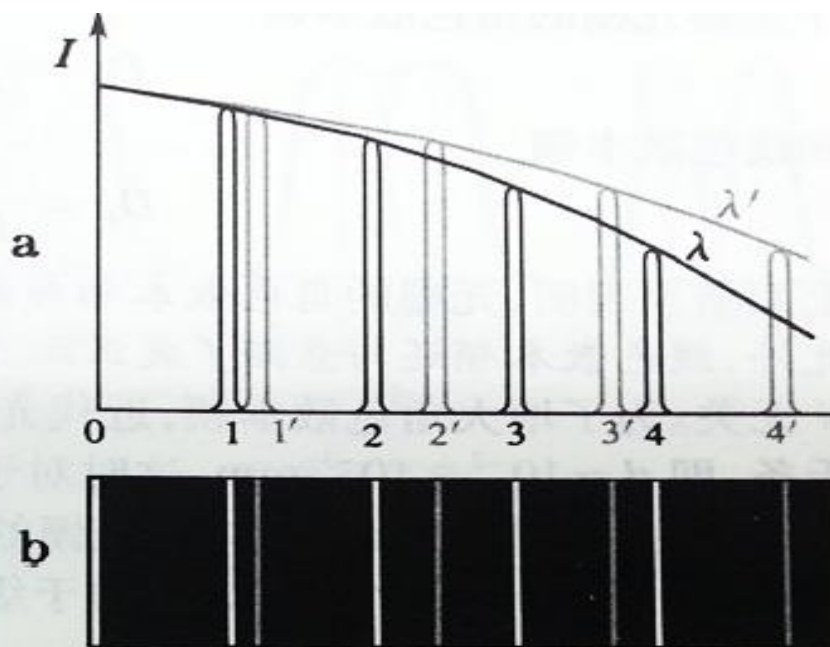


图 4-45 光栅光谱



- Homework wk12 (submit on May 20)
- **P228 习题4-28**