

§ 4. 衍射光栅

一、光栅的构成及定性解释

广义：任何能够等间隔地分割光波阵面的装置。

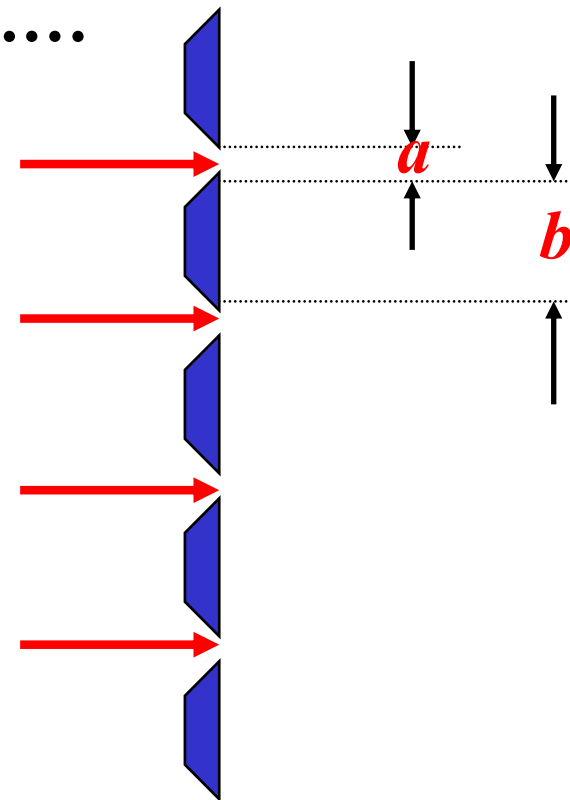
如：沙网、编的席子、扇子、眼睫毛.....

最简单：一组平行等宽等间隔的狭缝。

$d=a+b$ 光栅常数

总缝数 N

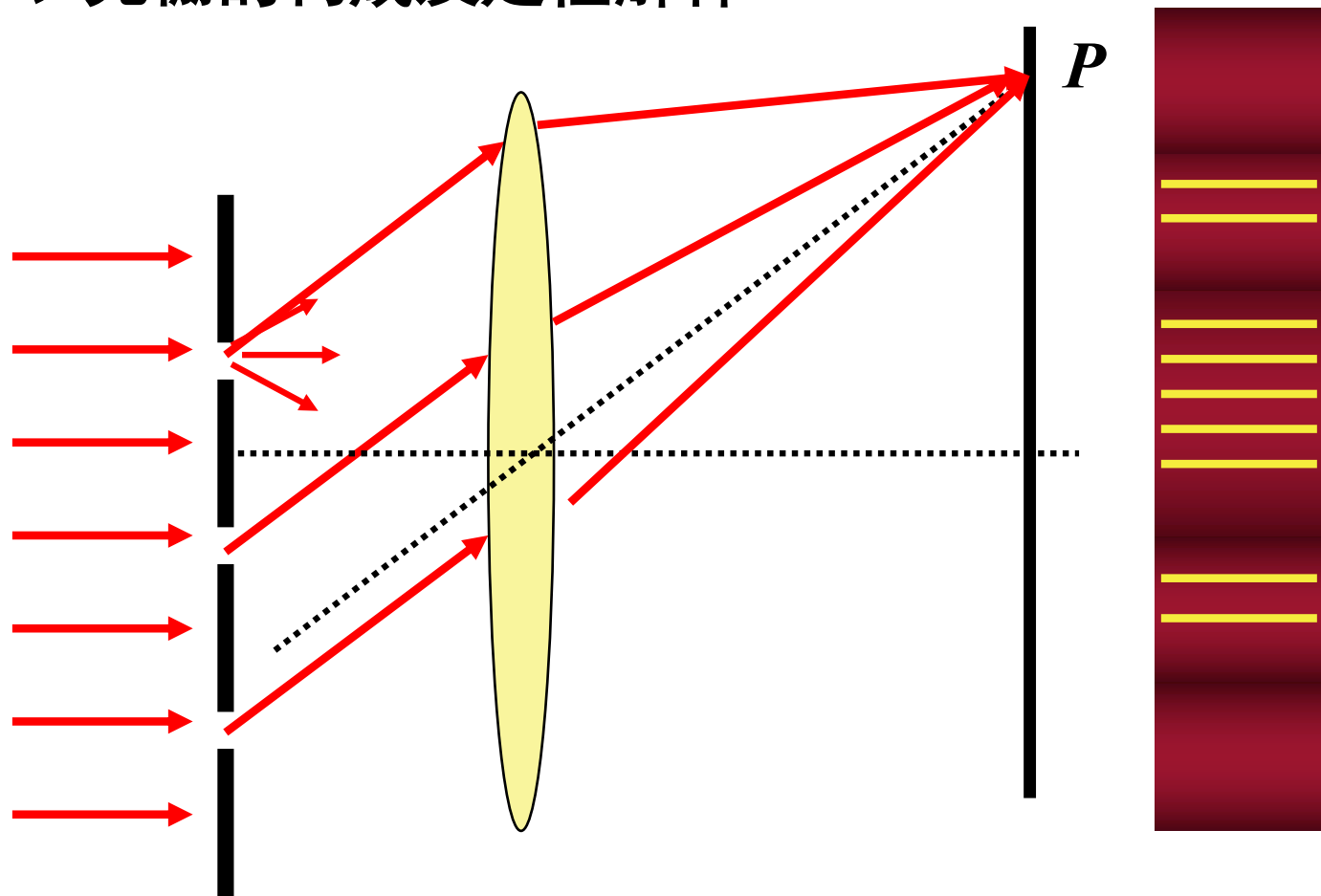
1000~10000条/mm



透射光栅

§ 4. 衍射光栅

一、光栅的构成及定性解释



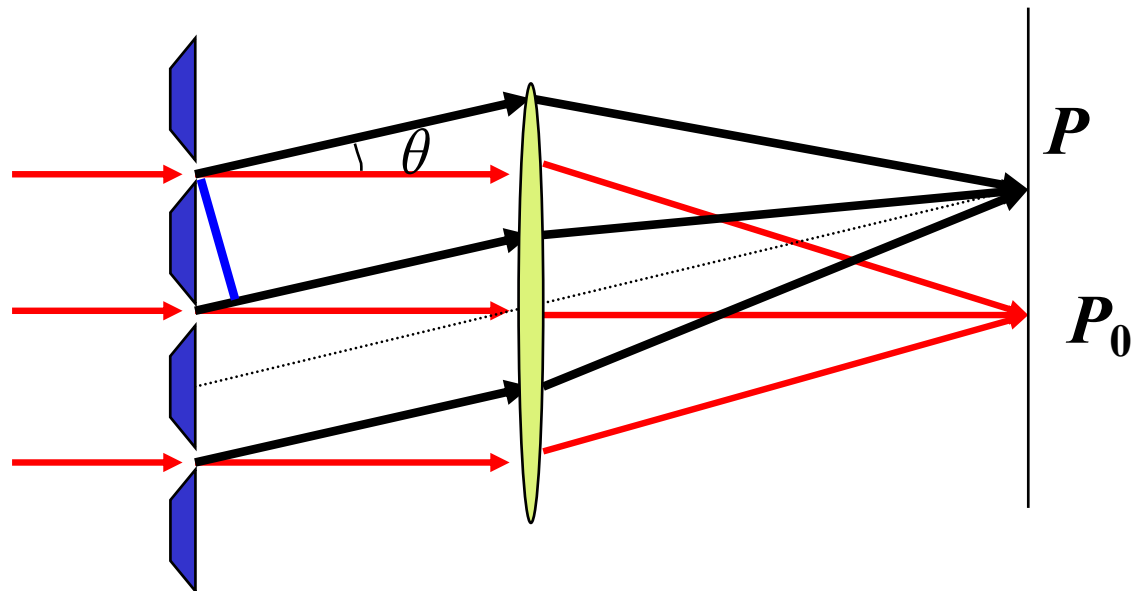
物理本质：在单缝衍射
基础上的多缝干涉

在原单缝衍射的基础上，条纹变得更多、更亮、更细。 N 越大、条纹越细

二、光栅方程

正入射：

相邻缝发出的沿 θ 角方向
衍射光之间的光程差：

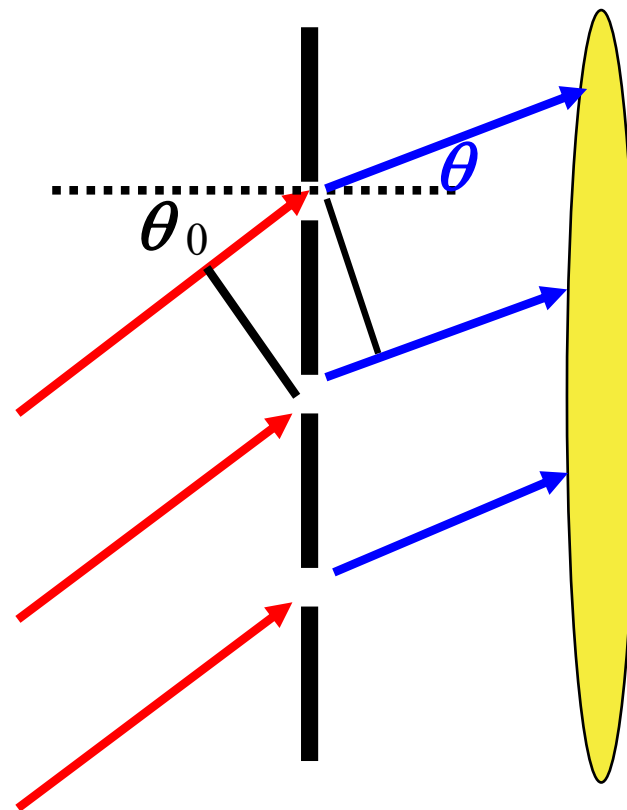


$$d \sin \theta = \pm m \lambda \quad \text{主极大 } m = 0, 1, 2, \dots$$

光栅方程

斜入射：

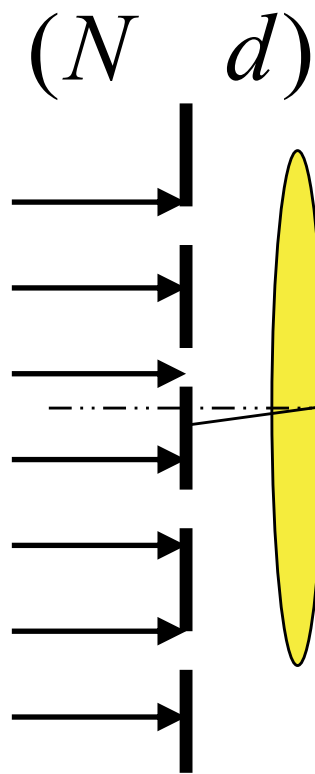
$$d(\sin \theta - \sin \theta_0) = \pm m \lambda$$



三、光强分布

$$\beta = \frac{\pi a \sin \theta}{\lambda}$$

$$\alpha = \frac{\pi d \sin \theta}{\lambda}$$

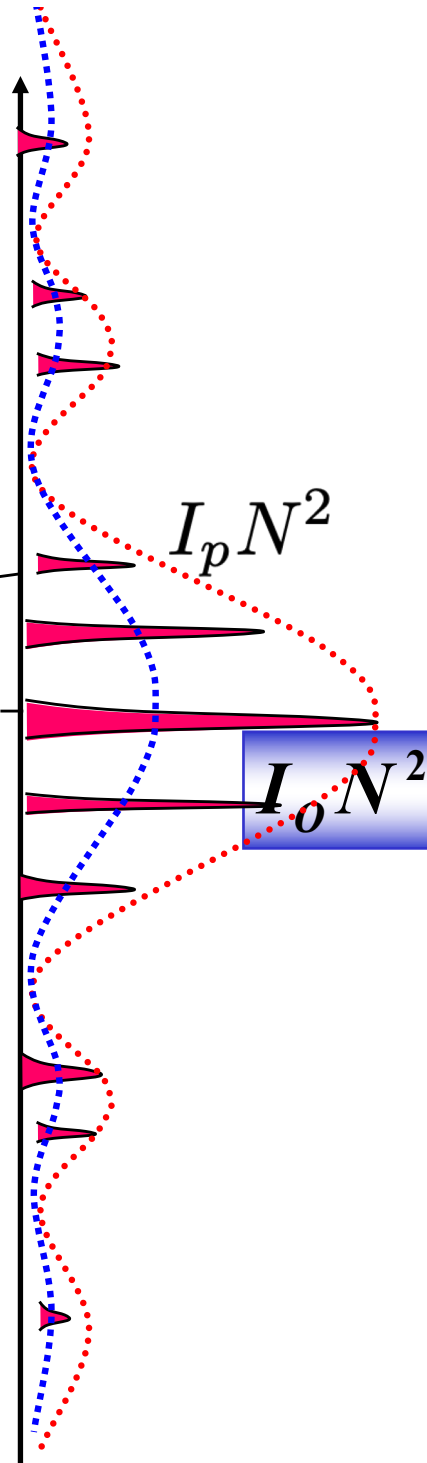


θ 变化时, I 的极值取
决于缝间干涉因子

$$I = I_0 \left(\frac{\sin \beta}{\beta} \right)^2 \underbrace{\left(\frac{\sin N\alpha}{\sin \alpha} \right)^2}_{G}$$

I_p --单缝衍射光强

G --缝间干涉因子



三、光强分布

$$I = I_0 \left(\frac{\sin \beta}{\beta} \right)^2 \underbrace{\left(\frac{\sin N\alpha}{\sin \alpha} \right)^2}_{G^2}$$

1、主极大— G 有极大值的位置

G --缝间干涉因子

$$\alpha = m\pi \quad (m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots)$$

$$\alpha = \frac{\pi d \sin \theta}{\lambda}$$

$$\frac{\sin N\alpha}{\sin \alpha} = N \rightarrow G^2 \text{ 极大}$$

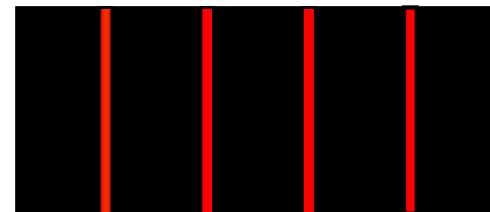
主极大的级次

$$\theta \text{ 满足 } \frac{\pi d \sin \theta}{\lambda} = m\pi \text{ 处光强极大}$$

$$I = I_p N^2$$

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

光栅方程



三、光强分布

2、极小— $G = 0$ 的位置

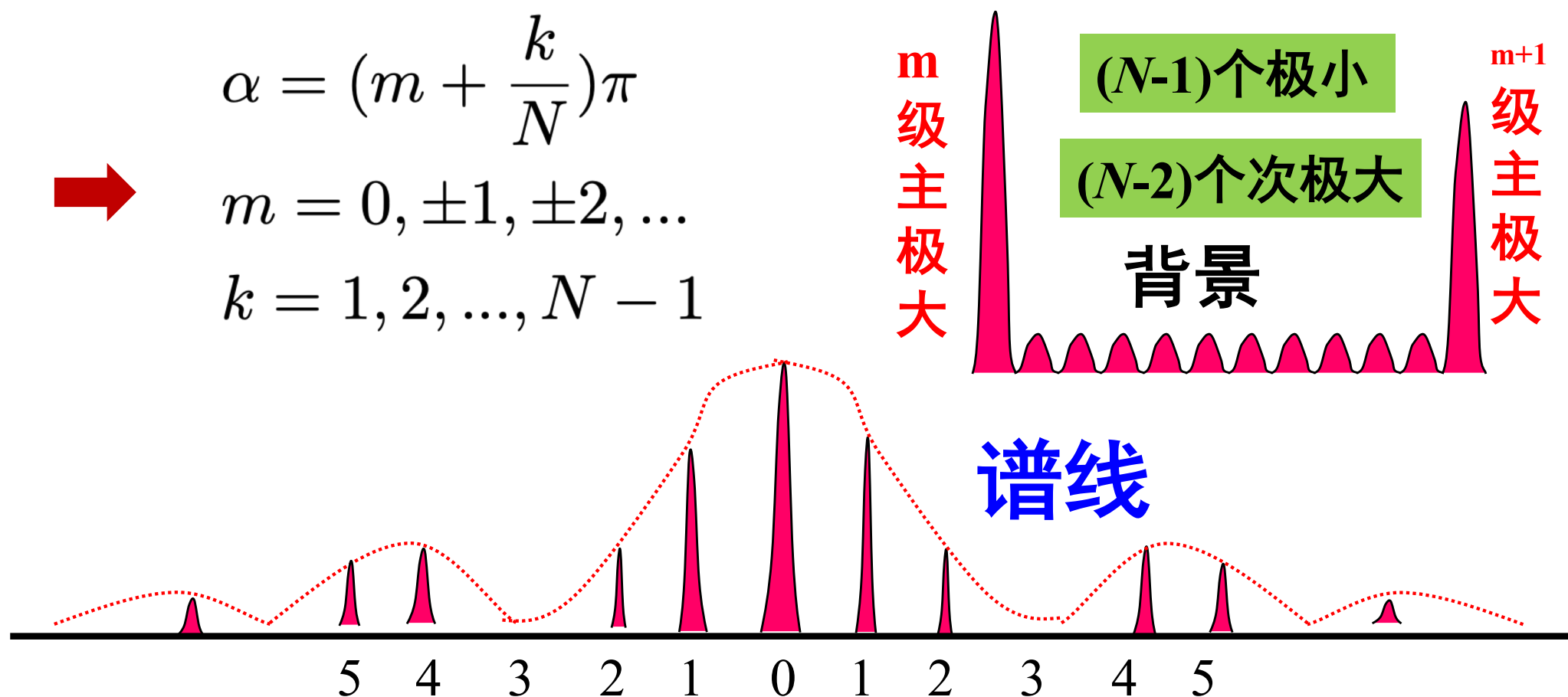
$$G = 0 \rightarrow \begin{array}{l} \sin N\alpha = 0 \\ \sin \alpha \neq 0 \end{array}$$

$$\alpha = \left(m + \frac{k}{N}\right)\pi$$

→ $m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$

$$k = 1, 2, \dots, N - 1$$

$$I = I_0 \left(\frac{\sin \beta}{\beta} \right)^2 \underbrace{\left(\frac{\sin N\alpha}{\sin \alpha} \right)^2}$$



三、光强分布

$$I = I_0 \left(\frac{\sin \beta}{\beta} \right)^2 \left(\frac{\sin N\alpha}{\sin \alpha} \right)^2$$

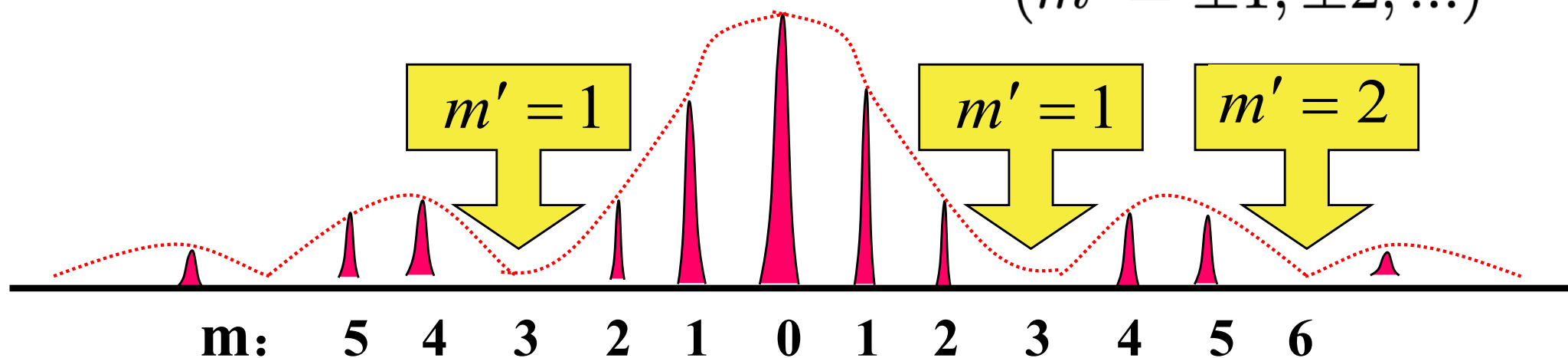
3、 $\frac{d}{a}$ 值的影响

缺级

$$\left. \begin{array}{l} G^2 \text{ 极大} \rightarrow d \sin \theta = m\lambda \\ I_p = 0 \rightarrow a \sin \theta = m'\lambda \end{array} \right\} I = I_p G^2 = 0$$

缺级条件: $\frac{d}{a} = \frac{m}{m'}$

所缺的级次: $m = \frac{d}{a} m'$
($m' = \pm 1, \pm 2, \dots$)



例题 $\lambda=500\text{nm}$ 的平行光以 $\theta_0=30^\circ$ 斜入射,已知 $d=0.01\text{mm}$.

求: (1) 0 级谱线的衍射角;

(2) 两侧可能见到的谱线的最高级次和总的谱线数。

解 (1) $d(\sin \theta - \sin \theta_0) = m\lambda$

$m = 0 \quad \Rightarrow \quad \theta = \theta_0 = 30^\circ$

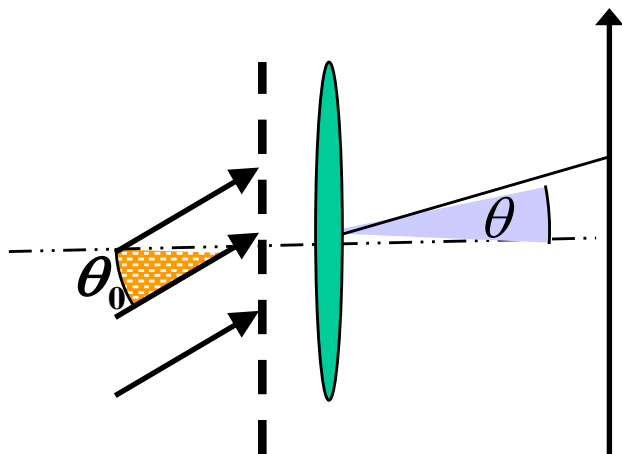
(2) 两侧能见到的最高级次谱线?

$|\sin \theta| < 1$

最高29级;

共39条谱线

$$\left\{ \begin{array}{ll} \theta \rightarrow \frac{\pi}{2} & \sin \theta < 1 \Rightarrow m_+ < 10 \\ \theta \rightarrow -\frac{\pi}{2} & \sin \theta > -1 \Rightarrow m_- > -30 \end{array} \right.$$



例题 波长600nm的单色光垂直入射光栅，第2级明条纹出现在 $\sin \theta_2 = 0.20$ 的方向上，第4级缺级，试求：

- (1) 光栅常数 (2) 光栅上狭缝的最小宽度。
 (3) 按上述选定的 a , d 值，屏上实际呈现的条纹数目是多少？

解：1、 $d \sin \theta = \pm m \lambda$ $m = 2$ $d = 6 \mu\text{m}$

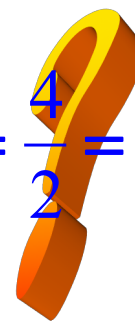
2、 $a+b=d$ 第四级缺级

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

$$a \sin \theta = \pm m' \lambda$$



$$\frac{d}{a} = \frac{m}{m'} = \frac{4}{1} = \frac{4}{2} = \frac{4}{3}$$



$$a+b=d=6 \mu\text{m}$$

$$a = 1.5 \mu\text{m}, \quad 3.0 \mu\text{m}, \quad 4.5 \mu\text{m}$$

3、可能呈现的级次 $\sin \theta < 1$ $m < 10$

屏上实际呈现的条纹数目是15条

$$m = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \pm 5, \pm 6, \pm 7, \pm 9$$

四、光栅光谱

1. 光栅光谱的应用

(a) 测光波波长——分光计

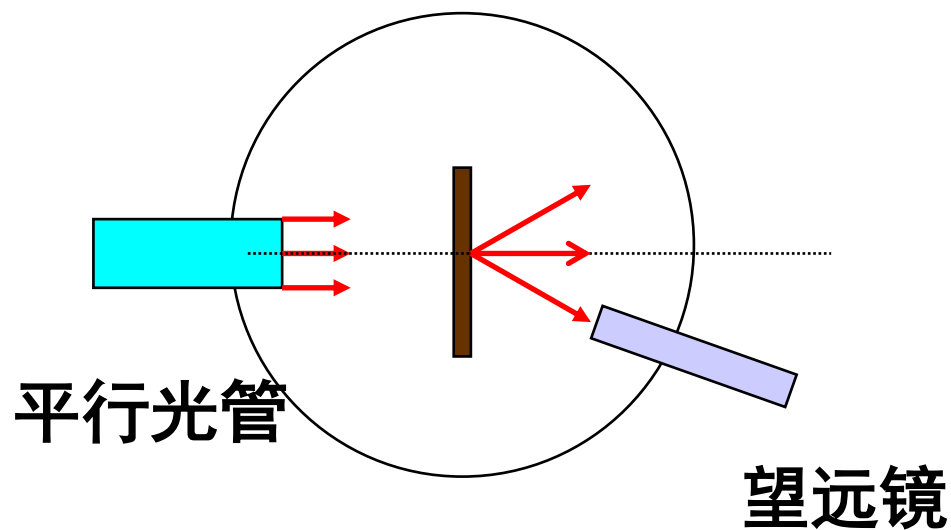
$$d \sin \theta = \pm m \lambda$$

(b) 对光谱进行光谱分析

分析物质成分

$$d \text{ 一定: } \lambda \uparrow \rightarrow \theta \uparrow$$

{ 出现哪些谱线——判定元素的存在
谱线的强度——判断含量

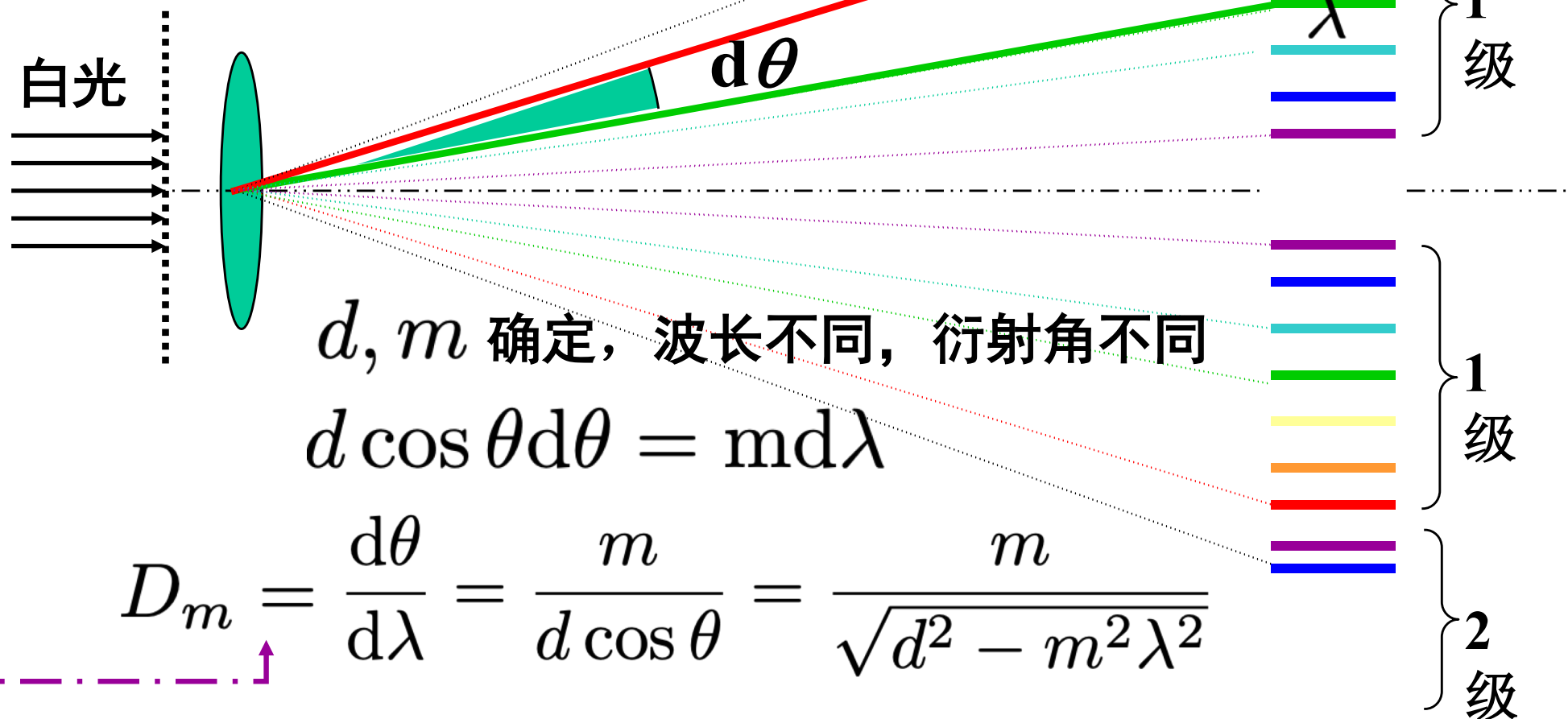


要求:

- 1、谱线窄而明——读数准
- 2、能区分不同波长的谱线

四、光栅光谱

2、角色散



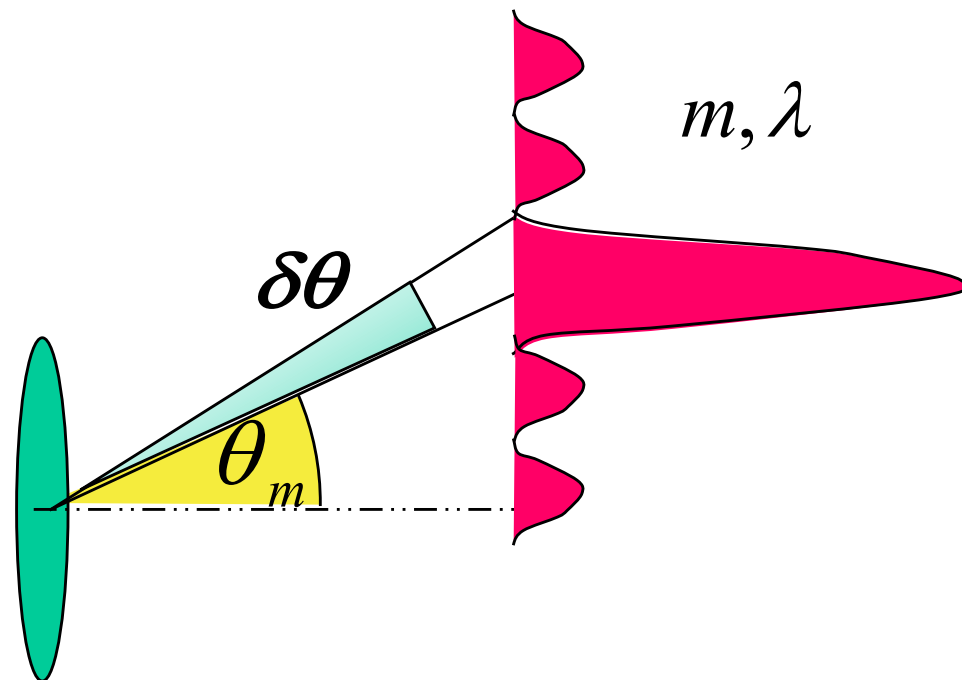
$d \downarrow, m \uparrow$ 谱线分得开

四、光栅光谱

3、半角宽度

$$d \sin \theta_m = m\lambda$$

$$d \sin(\theta_m + \delta\theta) = (m + \frac{1}{N})\lambda$$



$$\sin(\theta_m + \delta\theta) = \sin \theta_m \underbrace{\cos \delta\theta}_{\approx 1} + \cos \theta_m \underbrace{\sin \delta\theta}_{\approx \delta\theta}$$

$$d(\sin \theta_m + \cos \theta_m \cdot \delta\theta) = m\lambda + \frac{\lambda}{N}$$

$$\delta\theta = \frac{\lambda}{Nd \cos \theta_m} = \frac{\lambda}{N \sqrt{d^2 - m^2 \lambda^2}}$$

$\left\{ \begin{array}{l} N \uparrow \\ d \uparrow \\ m \downarrow \end{array} \right. \quad \text{条纹细}$

四、光栅光谱

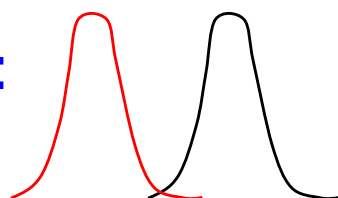
4、光栅的分辨本领

$$\frac{d\theta}{d\lambda} = \frac{m}{d \cos \theta}$$

中心角距离: $d\theta = \frac{m}{d \cos \theta} d\lambda$

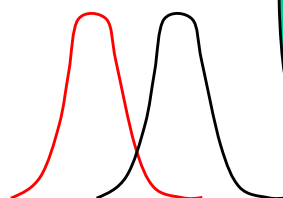
半角宽: $\delta\theta = \frac{\lambda}{N d \cos \theta}$

瑞利判据:



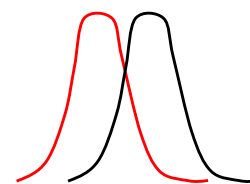
$$d\theta > \delta\theta$$

可分辨



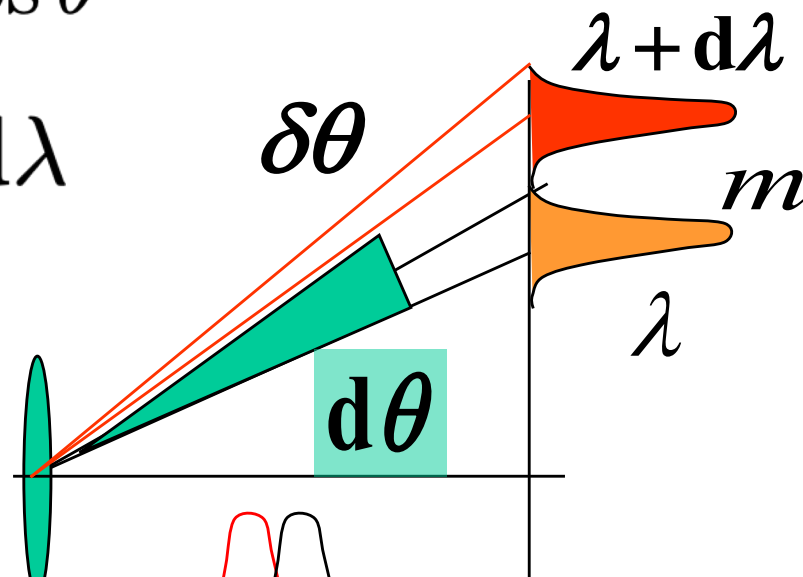
$$d\theta = \delta\theta$$

恰好可分辨



$$d\theta < \delta\theta$$

不可分辨



$$m d\lambda = \frac{\lambda}{N}$$

$$R \equiv \frac{\lambda}{d\lambda} = mN$$

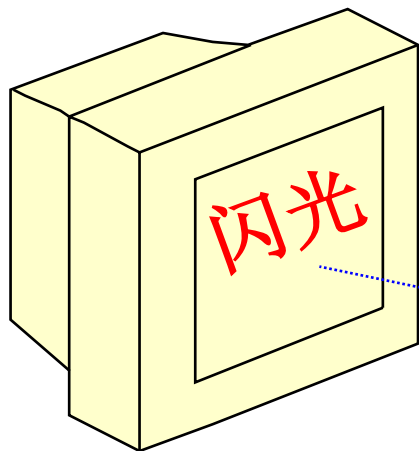
分辨
本领

§ 5. 伦琴射线的衍射

一、伦琴射线的获得

1895年伦琴发现X射线。 **1901年**获首届诺贝尔物理奖。

肉眼看不见、能使荧光发光、穿透力强



亚铂氰化钡荧光屏



交流电，是电磁波！

电场 \vec{E} , \vec{B}

射线不改变方向

射线

$\lambda \sim 0.1\text{nm}$

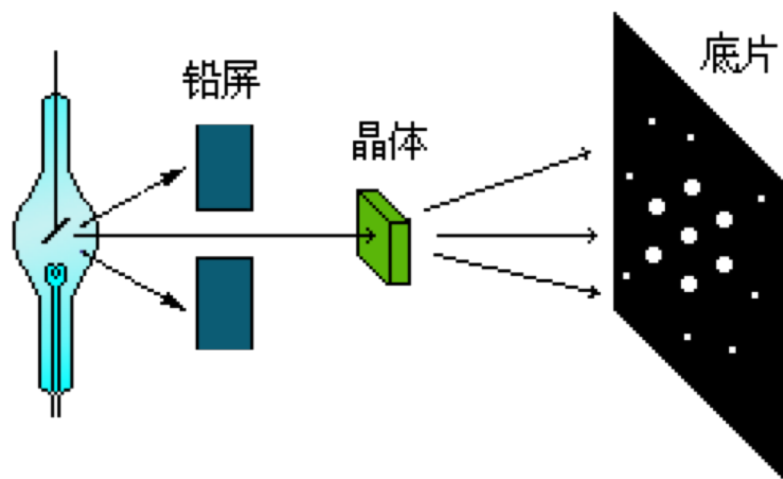
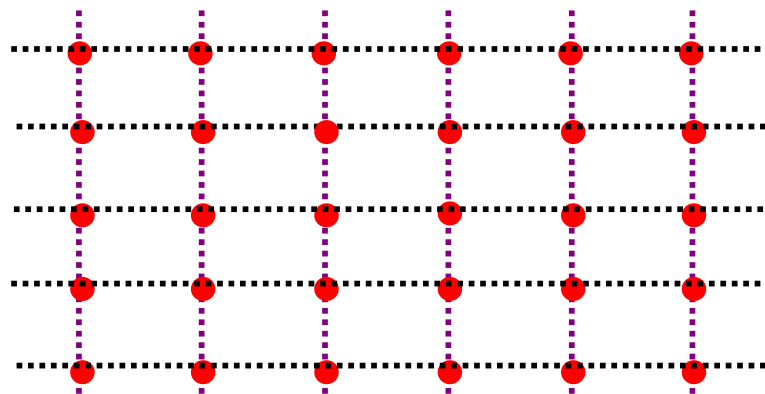
本质：由原子内层电子运动状态发生变化而辐射的电磁波。波长为 **0.01---10 nm**



§ 5. 伦琴射线的衍射

二、伦琴射线晶体衍射

劳厄 (Laue) 实验 (1912)



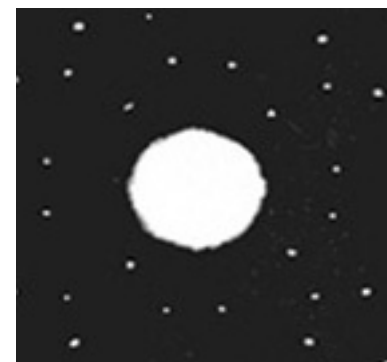
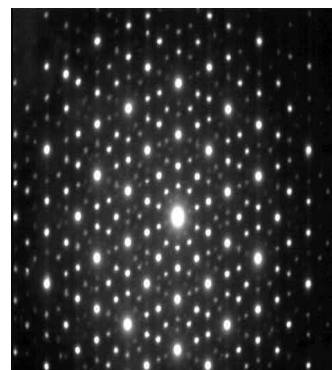
证实了X射线的波动性

光栅分辨本领虽高,

$d \gg \lambda$ (0.01---10nm)

晶体—天然光栅

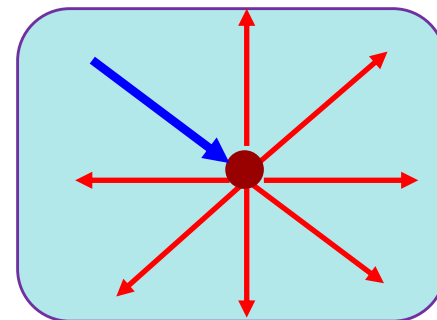
点阵间距 0.1nm



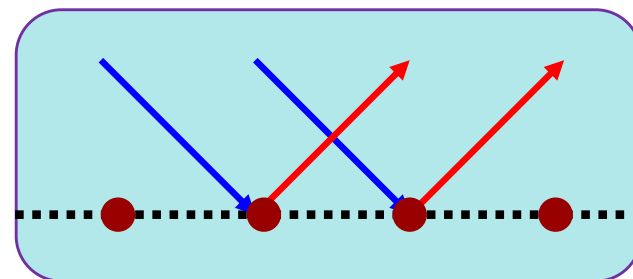
二、伦琴射线晶体衍射

布拉格方法

X 射线照射原子，原子作受迫振动，
向各个方向散射电磁波。

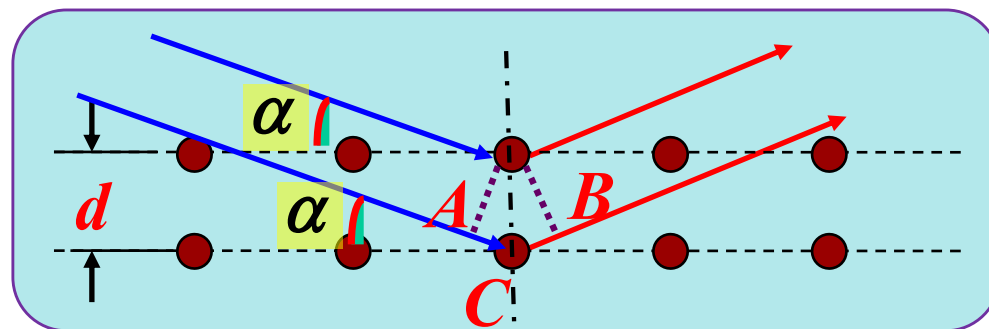


单层原子在反射方向最强→镜面反射。



双层原子→满足 $\delta = m\lambda$ 干涉加强

$$\delta = AC + BC = 2d \sin \alpha$$



$$2d \sin \alpha = m\lambda \quad \text{布拉格公式} \quad \alpha \text{ 为掠射角}$$

三、应用

1、X射线光谱分析 $2d \sin \alpha = m\lambda$

d 一定, α 随 λ 变化 \rightarrow **伦琴射线的光谱分析**
——研究原子结构极为重要。

2、晶体结构分析

λ 一定, α 随 d 变化 \rightarrow **伦琴射线的晶体结构分析**
——研究晶体结构, 材料性能等。

注意:

同一晶体, 沿不同方向
的晶格常数不同

晶面

