大学物理

College Physics

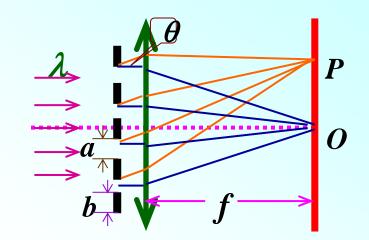
主讲 华中科技大学 刘超飞

●多缝衍射(光栅衍射)

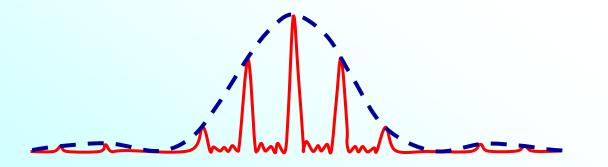
光栅常数 d = a + b

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

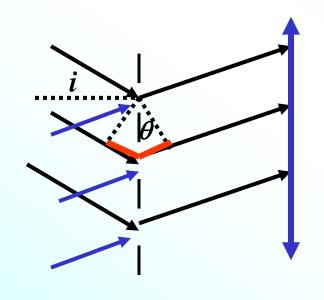
$$\alpha = \frac{\pi a \sin \theta}{\lambda}$$
$$\beta = \frac{\pi d \sin \theta}{\lambda}$$



单缝衍射对多缝干涉图样的调制



●平行光斜入射时



光栅方程为

$$d\sin\theta + d\sin i = \pm k\lambda$$
 $k = 0,1\cdots$ 明纹

若同时满足:

$$\begin{cases} d(\sin\theta + \sin i) = \pm k'\lambda & k = 0,1\cdots \\ ---干涉极大 \\ a(\sin\theta + \sin i) = \pm k\lambda & k = 1,2,\cdots \\ ---桁射极小 \end{cases}$$

$$\Rightarrow k'=k\frac{d}{a}$$
 =整数 此处干涉极大消失,
为~~缺~~级。

改变入射光角度(或者调节这N个子波源的相位),可以改变主极大的方向。

●主极大的半角宽

定义: 主极大的中心到邻近极小 的角宽度为它的半角宽。

$$\Rightarrow \Delta heta_k = rac{\lambda}{Nd\cos heta_k}$$

●光栅光谱,光栅的色散本领

光栅光谱

$$d\sin\theta = \pm k\lambda$$
 $(k=0,1,2\cdots)$ ——干涉主极大

演示: 光栅色散

 $\Delta\theta_k$

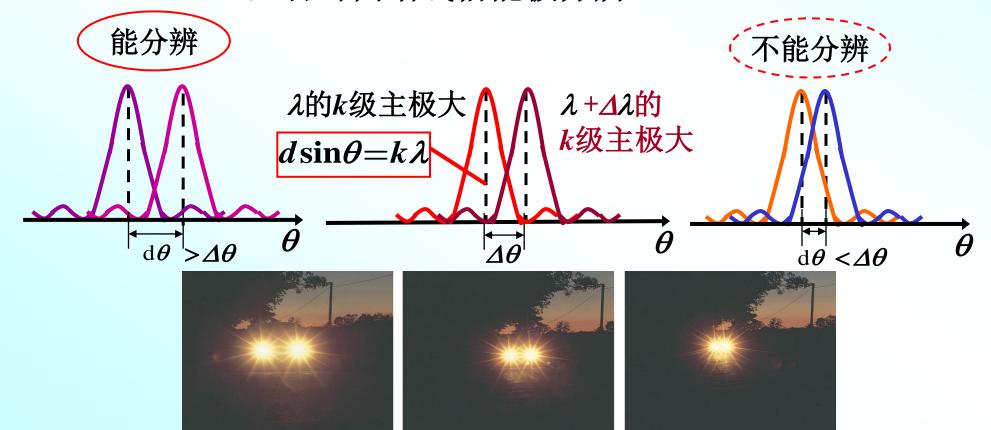
角色散本领:
$$\Rightarrow D_{\theta} = \frac{\Delta \theta}{\Delta \lambda} = \frac{k}{d \cos \theta_k}$$
 线色散本领: $D_{l} = \frac{kf}{d \cos \theta_k}$

3) 光栅的分辨率

设入射波长为λ和λ+Δλ时,二者的谱线刚能分开

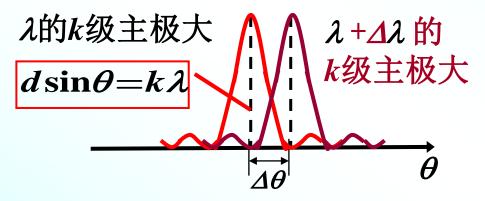
则定义光栅分辨率为: $R \equiv \frac{\lambda}{\Delta \lambda}$

瑞利判据:一谱线的中心极大恰与另一谱线的第一极小 重合时两谱线恰能被分辨



3) 光栅的分辨率

设入射波长为 λ 和 λ + $\Delta\lambda$ 时,二者的谱线刚能分开则定义光栅分辨率为: $R = \frac{\lambda}{\Delta\lambda}$



对一给定光栅

$$k$$
级主极大半角宽度: $\Delta \theta_k = \frac{\lambda}{Nd\cos\theta_k}$

角色散本领:

$$D_{\theta} = \frac{\Delta \theta}{\Delta \lambda} = \frac{k}{d \cos \theta_{k}} \Rightarrow \Delta \theta_{k} = \frac{k}{d \cos \theta_{k}} \Delta \lambda$$

光栅分辨率 与波长无关 $\Rightarrow R = kN$

光栅的分辨率:
$$R \equiv \frac{\lambda}{\Delta \lambda} = kN$$

例如,对钠Na双线: $\lambda_1 = 5890$ Å , $\lambda_2 = \lambda + \Delta \lambda = 5896$ Å

$$R = \frac{\lambda}{\Delta \lambda} = \frac{5890}{6} \approx 982 = kN$$

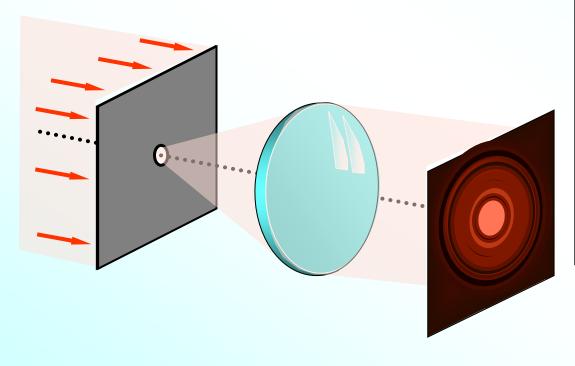
k=1, $N \ge 982$, 可分辨开Na双线

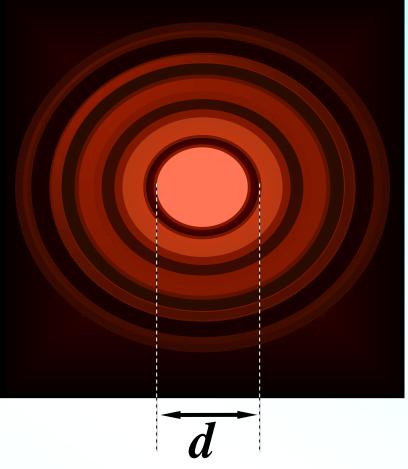
k=2, $N \geq 491$,可分辨开Na双线

k=3, $N \geq 327$,可分辨开Na双线

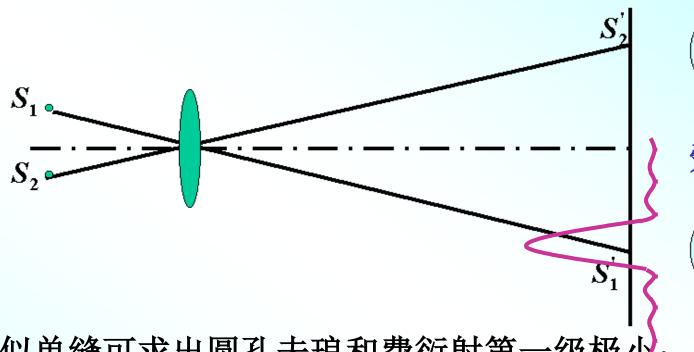
六、光学仪器的分辨本领

1.圆孔夫琅禾费衍射





爱里斑



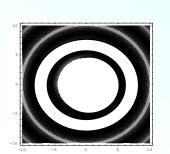
类似单缝可求出圆孔夫琅和费衍射第一级极小:

 $D\sin\theta = 1.22\lambda$ D为孔径

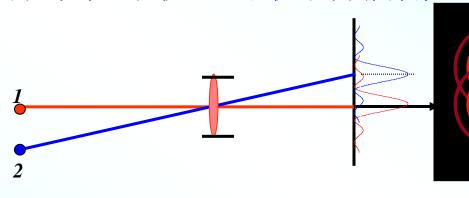
爱里斑的角半径:
$$\theta_1 = \sin^{-1} 1.22 \frac{\lambda}{D} \approx 1.22 \frac{\lambda}{D}$$

爱里斑的线半径:
$$r = f\theta_1 = 1.22 \frac{f\lambda}{D}$$

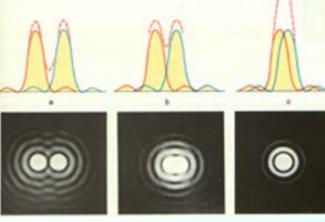
圆孔衍射会使光学仪器的成像质量变差!



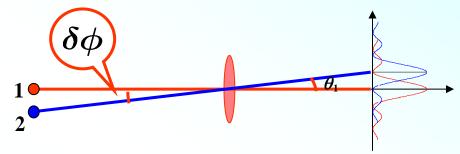
圆孔径光学仪器的最小分辨角







瑞利判据:一谱线的中心极大 恰与另一谱线的第一极小重合 时两谱线恰能被分辨



光学仪器成像的最小分辨角就是 爱里斑的角半径

$$\delta \phi = \theta_1 = 1.22 \frac{\lambda}{D}$$

仪器分辨率(分辨本领)为:

$$R \propto \frac{1}{\delta \phi}$$

$$\Rightarrow R = \frac{1}{\delta \phi} = \frac{D}{1.22\lambda}$$

提高分辨本领的途径

望远镜

$$R \equiv \frac{1}{\delta \phi} = \frac{D}{1.22\lambda}$$

不可选择 λ ,但可 $\uparrow D \rightarrow \uparrow R$



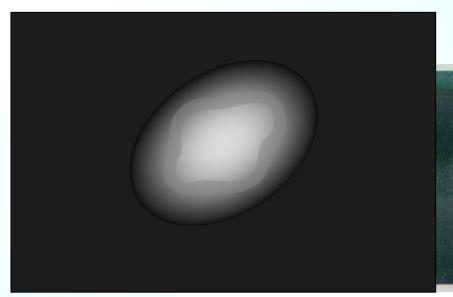


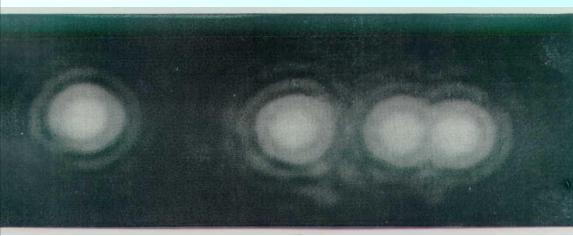


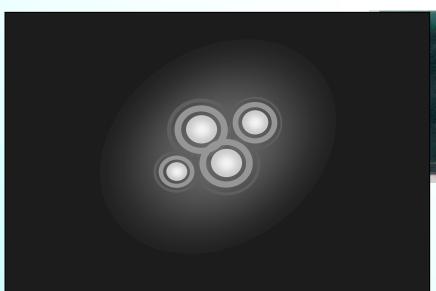
射电望远镜阵列

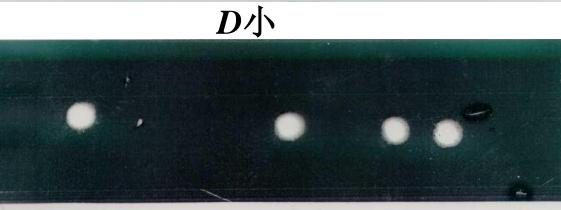


贵州建世界最大射电望远镜









D大

分辨遥远的星体

例:人眼相当于一个光学仪器。在通常情况下,瞳孔的直径 D=3mm.问(1)人眼的最小分辨角 θ_R 是多少?用人眼最敏感的 5500埃的光来讨论。(2)若图中u = 9m,则 Δx 是多少?

解: (1)
$$\theta_R = 1.22 \frac{\lambda}{D}$$

$$= 1.22 \times \frac{550 \times 10^{-9}}{3 \times 10^{-3}}$$

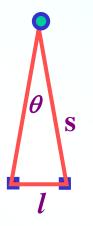
$$= 2.23 \times 10^{-4} rad = 0.77'$$
(2) $\Delta x = u\theta_R = 9 \times 2.23 \times 10^{-4} \approx 2mm$

在月球上用肉眼能否看到长城? 看不到! 问题:

月地距离s = 3.8×10⁵km ≈ 4×10⁸m

设长城宽为l=10m,则 $\theta=\frac{l}{s}=2.5\times10^{-8}$ rad $<<\theta_R$ 若要能看到,瞳孔的直径D需多大才行?

$$\theta_R = 1.22 \frac{\lambda}{D} \le \theta$$
 瞳孔直径 $D \ge 26 \%$



x射线

1895年底,德国物理学家伦琴发表了《论新的射线》的报告,并展示了他的妻子的手指骨x射线的照片。



这是第一张X射 线照片,拍摄 了伦琴夫人的 手

七、X射线的衍射(布喇格衍射)

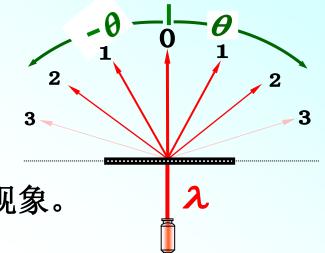
X射线: λ = 0.01Å ~~ 10Å 光栅衍射?

由光栅方程

$$d \cdot \sin \theta = \pm k\lambda$$
 ($k=0,1,2,\cdots$)

$$\Rightarrow \sin \theta = \pm k \frac{\lambda}{d}$$

 λ/d 并非取任何比值都能观察到衍射现象。



$$\frac{\lambda}{d} < 1$$
 即 $d \gg \lambda$ $\Rightarrow \theta \rightarrow 0$

各级次的衍射角都太小,各级谱线距零级太近,仪器无法分辨,观察不到衍射现象。

$$\frac{\lambda}{d}$$
>1 即 $d < \lambda$ $\Rightarrow |\sin \theta| > k$ 只有 $k=0$ 成立

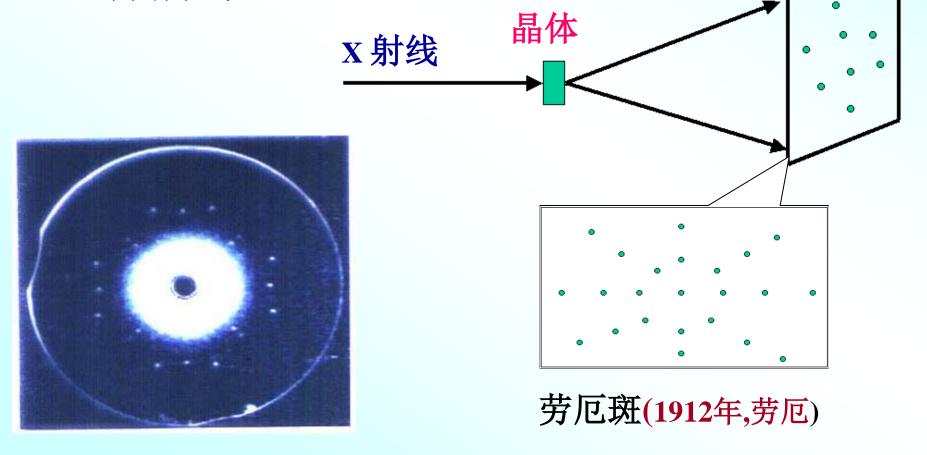
即,可以看到零级明纹。

七、X射线的衍射(布喇格衍射)

X射线: λ = 0.01Å ~~ 10Å 光栅衍射?

用晶体作三维光栅

1. 衍射现象



晶 探测器 光阑 X射线管 阳极极板 X射线束 高压电源 晶体 000 真空 灯丝电源

SiO₂的劳厄斑

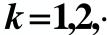
2. 布喇格公式

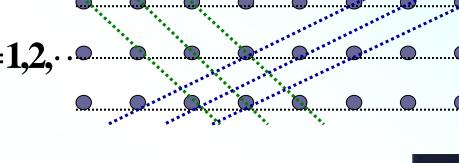
两光束光程差:

$$\Delta r = AC + CB$$
$$= 2d \sin \phi$$

亮斑的位置满足:

$$2d \sin \phi = k\lambda \quad k=1,2,$$





布喇格公式

(1)已知晶格常数d及亮斑的位置, 作用: 可求x射线的波长。

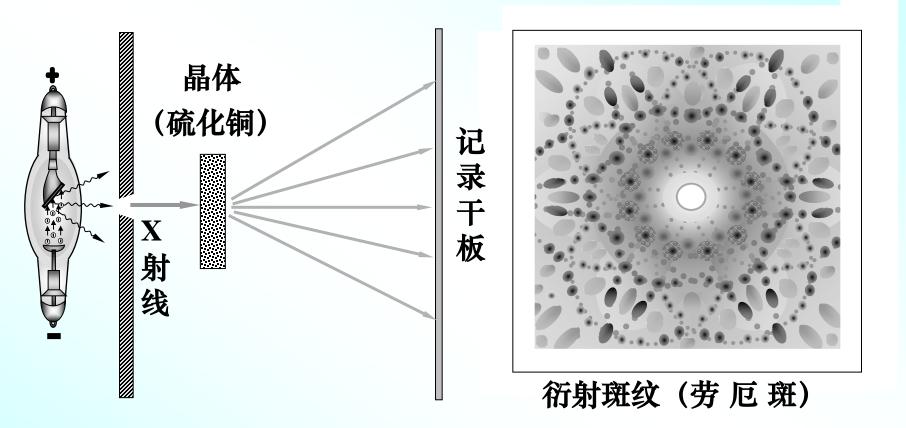


(2) 根据图样及波长入,可研究晶格结构

晶

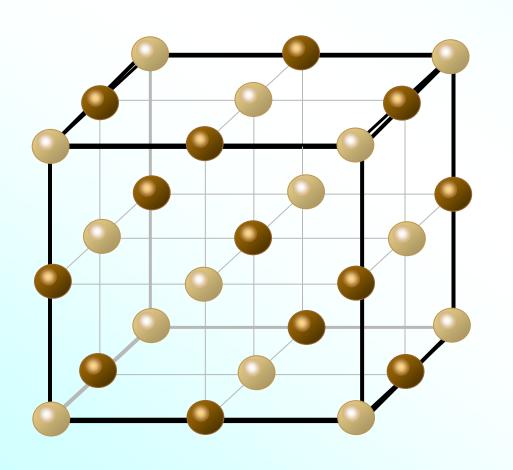
常

劳厄的 X 射线衍射实验原理图



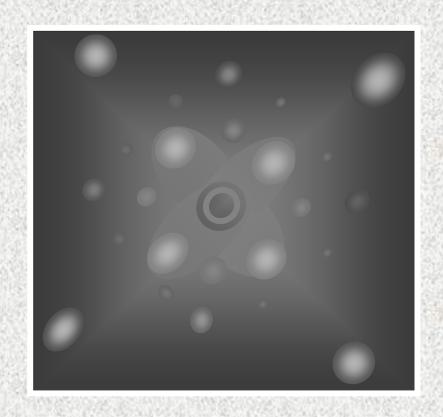
晶体中有规则排列的原子,可看作一个立体的光栅。原子的线度和间距大约为10⁻¹⁰ m 数量级,根据可见光的光栅衍射基本原理推断,只要入射X 射线的波长与此数量级相当或更小些,就可能获得衍射现象。

晶体结构中的三维空间点阵

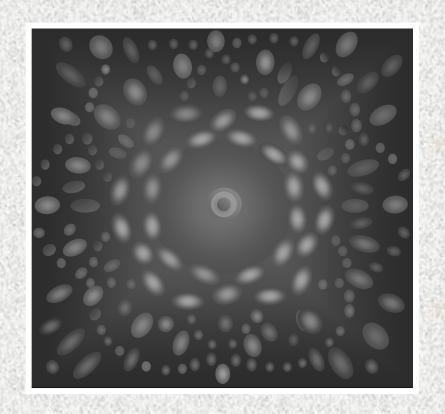


氯化钠晶体

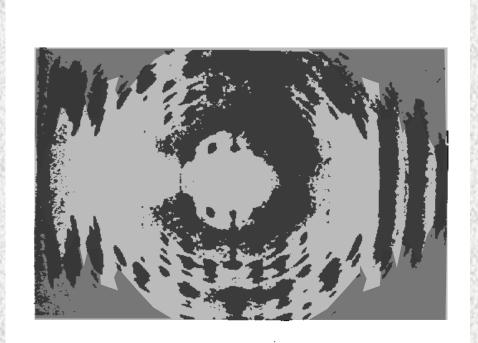
- 氯离子 Cl⁺
- 钠离子 Na -



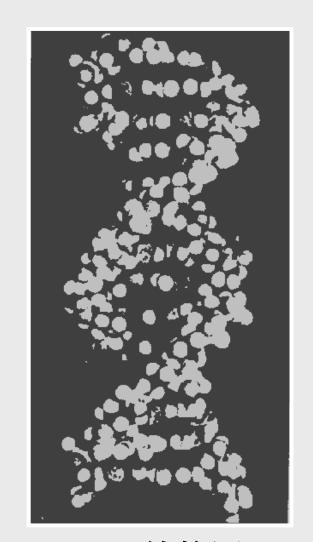
NaCl 单晶的 X 射线衍射斑点



石英(SiO₂)的 X射线衍射斑点



DNA的X射线衍射图

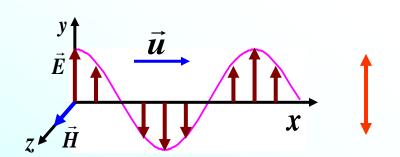


DNA结构图

光波的偏振

光波是横波 — 具有偏振的特性 光矢量 \vec{E} 的振动方向的变化情况

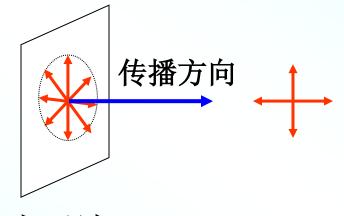
- 一. 光的偏振状态
 - 1、线偏振光(平面或完全偏振光)



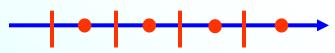
在同一波线上 Ē平行振动, 振动面为xy 面,这种现象 称线偏振。



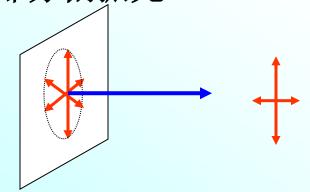
2. 自然光(非偏振光)



表示法:



3. 部分偏振光

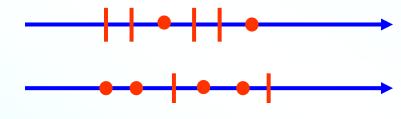


光源中许多原子同时跃迁 独立发光,方向各不相同, 但各方向机会均等。

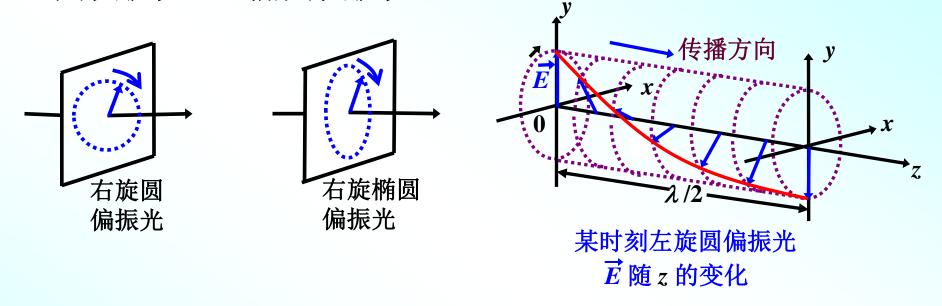
自然光可分解为两个垂直的、振幅相等的独立光振动。



表示法:



4.圆偏振光、 椭圆偏振光



圆偏振光、椭圆偏振光可分解为两束振动方向相互垂直的、等幅的、相位差恒定的线偏振光。

应用: 光纤通讯中的偏振复用; 看立体电影用的眼镜...

在你身边的偏振光

晴空(散射) 部分偏振

彩虹(折射)部分偏振

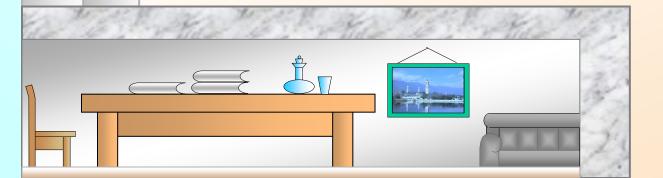
水面反光(反射)部分或线偏振

玻璃反光(反射) 部分或线偏振

手机、计算器液晶显示

(晶体双折射) 线偏振

地板、桌面、家具反光 (反射) 部分偏振

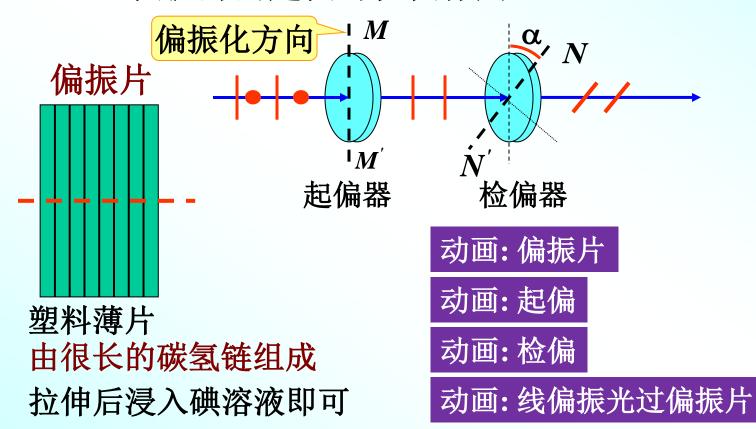






二. 利用选择吸收获得线偏振光

1、偏振片的起偏与检偏作用



以上是自然光入射。若入射的是圆偏振,椭圆偏振或部分偏振光呢?

它们都可以分解为两个垂直振动分量的合成。只有平行于偏振化方向的分量才能通过,所以得到的依然是线偏振光。

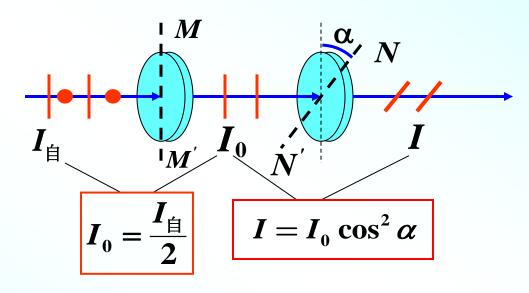
偏振现象的应用: 立体电影

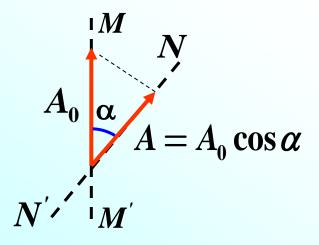
在观看立体电影时,观众要戴上一副特制的眼镜, 这副眼镜就是一对偏振化方向(透振方向)互相垂直的 偏振片。





2、马吕斯定律





$$A^2 = A_0^2 \cos^2 \alpha$$

$$I = I_0 \cos^2 \alpha$$

马吕斯定律

例:已知 $MM' \perp NN'$ LL' 以角速度 ω 转动 自然光入射强度为 I

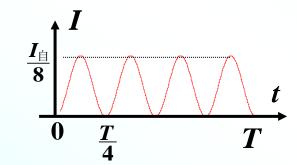
解:
$$\begin{cases} I_1 = \frac{I_{\dot{\parallel}}}{2} \\ I_2 = I_1 \cos^2 \omega t \\ I = I_2 \cos^2 (90^\circ - \omega t) \end{cases}$$

$$\Rightarrow I = \frac{I_{\dot{\square}}}{2} \cdot \cos^2 \omega t \cdot \sin^2 \omega t$$

$$= \frac{I_{\dot{\square}}}{2} (\frac{1}{2} \sin 2\omega t)^2 = \frac{I_{\dot{\square}}}{8} \sin^2 2\omega t = \frac{I_{\dot{\square}}}{8} [\frac{1 - \cos(4\omega t)}{2}]$$

I 变化圆频率为 4ω

$$I_{max} = \frac{I_{\boxplus}}{8}$$



 $\alpha = \omega t$

三. 利用反射获得线偏振光



当 $i_B+\gamma=90^\circ$ 时,

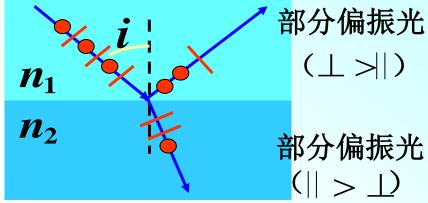
反射光为线偏振光,光矢量 振动垂直入射面。

(折射光仍为部分偏振光)

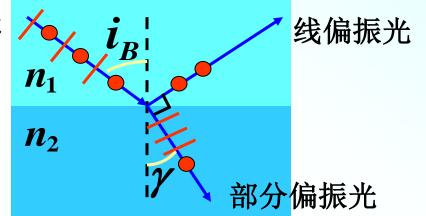
$$\begin{cases} n_1 \sin i_B = n_2 \sin \gamma \\ i_B + \gamma = 90^{\circ} \\ \Rightarrow n_1 \sin i_B = n_2 \sin (90^{\circ} - i_B) \\ = n_2 \cos i_B \end{cases}$$

 \Rightarrow $\operatorname{tgi}_{B} = \frac{n_{2}}{n_{1}}$ 布儒斯特定律

自然光



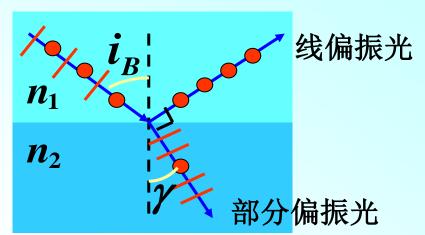
自然光



*i_B*称起偏角或布儒斯特角 若以其他任意角 *i*入射, 则不论什么光成份都有反射。

$$\mathbf{tgi}_{B} = \frac{n_{2}}{n_{1}}$$

自然光



例: 求玻璃的起偏角。

设 $n_1=1$ $n_2=1.5$ 玻璃

$$\mathbf{P}: \quad i_B = \mathbf{tg}^{-1} \frac{n_2}{n_1} = \mathbf{tg}^{-1} \mathbf{1.5} = \mathbf{56.3}^{\circ}$$

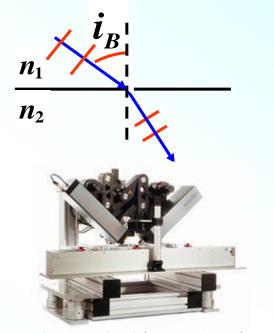
讨论: 当光以 i_B 入射时,无反射光, 你能对入射光作出什么结论?

答:线偏振光,且 \vec{E} | 入射面。

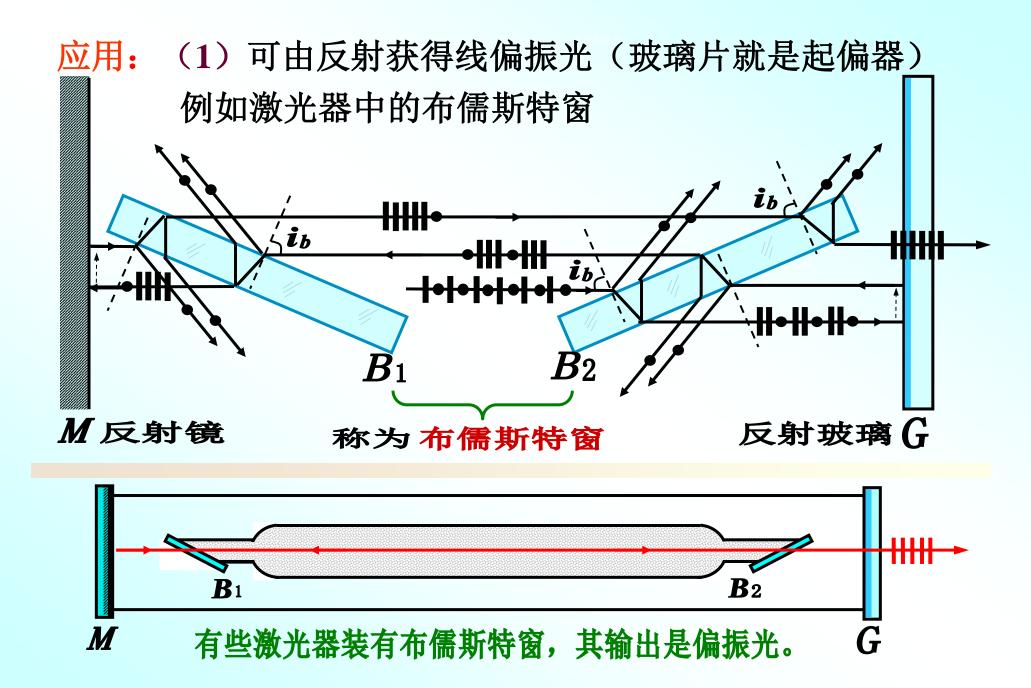
布儒斯特定律的实质:

 $E \mid$ 分量在 i_B 角入射时不反射,全部透射。

微观定性解释: 电偶极子辐射在垂直方向 最强,沿着偶极子方向为零。

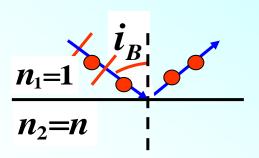


布儒斯特显微镜



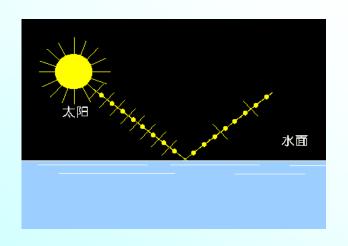
(2) 可测不透明媒质折射率

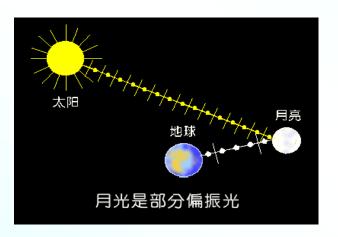
$$tgi_B = n$$



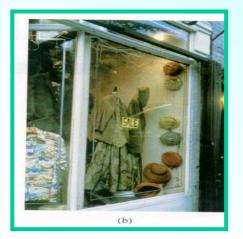
(3) 反射光是部分偏振光,

利用偏振片可消去大部分反射光(如镜头前加偏振片、偏光望远镜等)。







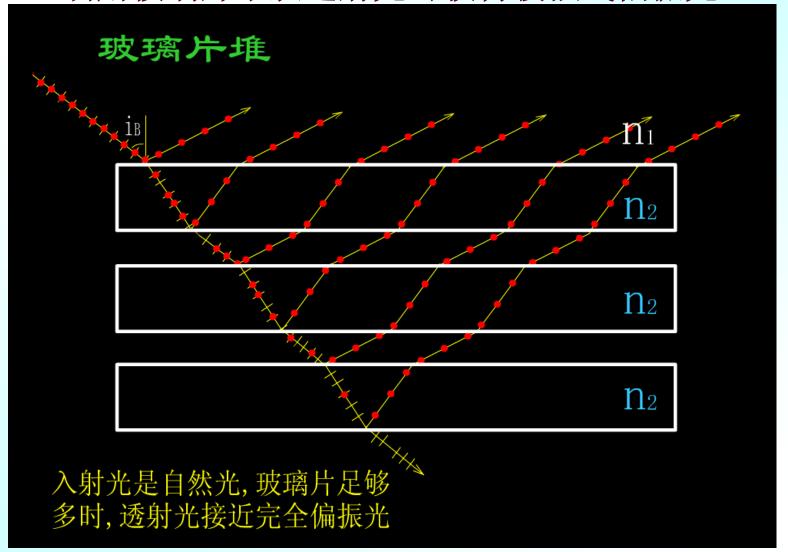




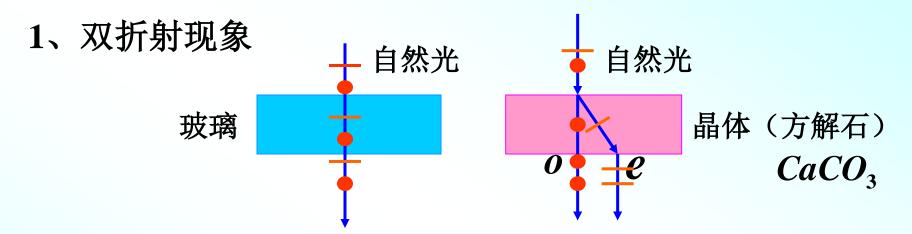




(4) 利用玻璃片堆从透射光可获得较强线偏振光。



四. 利用晶体的双折射获得线偏振光



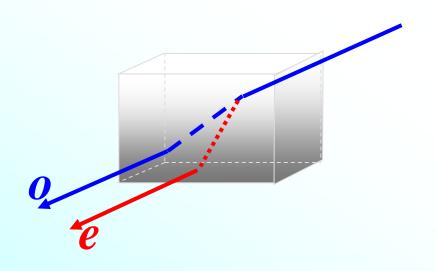
自然光入射到各向同性的介质上,只产生一条折射光。

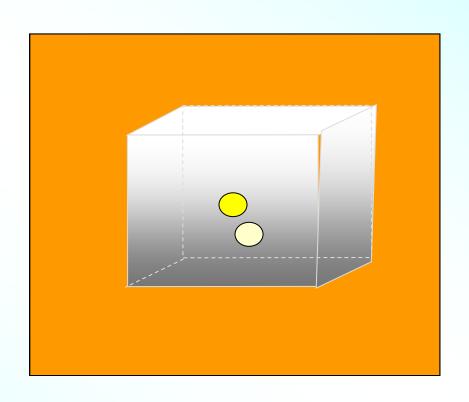
自然光入射到(各向异性)晶体上,一般产生两条折射光:

- [一条遵守折射定律,称寻常光(o光) 一条不遵守折射定律,称非寻常光(e光)

它们都是线偏振光,且振动方向互相垂直。

当方解石晶体旋转时,o光不动,e光围绕o光旋转。





双折射现象产生的原因:

各向同性介质,对不同振动方向的光的折射率相同,没有双折射现象

但 $CaCO_3$ 等类各向异性晶体,对不同振动方向的光,有不同的折射率 n_o 、 n_e 。

对于o光:只有一个折射率

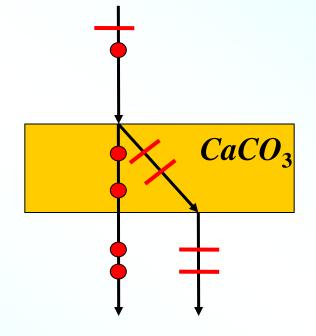
晶体呈现为各向同性,各方向对光的

折射率 n_o 相同。

对于e光:无数个折射率

晶体呈现为各向异性,

折射率与方向有关。



作业: 13—T27-T30

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。