大学物理综合实验——单色仪定标和光谱测量

刘元彻 PB21020505 21 级物理学院 1 班 2022 年 12 月 6 日

摘要:单色仪(monochromator)是指从一束电磁辐射中分离出波长范围极窄单色光的仪器。物理实验中,常常运用单色仪分离光谱制造(准)单色光,利用单色光优秀的相干度完成相干实验。本实验利用单色仪,进行了基本的定标和光谱测量操作学习,并利用光谱测量的数据,计算了里德堡常量和红宝石的吸收特性曲线。[1]

关键词:单色仪;衍射光栅;闪耀光栅;光谱测量;

1 实验原理

1.1 光栅光谱仪 [1]

光栅光谱仪是利用衍射作为色散元件,因此光栅作为 分光器件就成为决定光栅光谱仪的性能的主要因素。衍射 光栅的色散实质上是基于单个刻划线对光的衍射(单缝衍射)和不同刻划线衍射光之间的干涉(多缝干涉),并且多 缝干涉决定各种波长的出射方向,单缝衍射则决定它们的 强度分布。衍射光强分布为:

$$I = I_0 \frac{\sin^2 \mu}{\mu^2} \frac{\sin^2(N\nu)}{\nu^2} \tag{1}$$

式中的 I_0 是一个常数,描述的是主极大时的光强。N 是光栅的周期数,机器蚀刻的光栅往往能达到 $N\approx 10^4$ 以上。 $\frac{\sin^2\mu}{\mu^2}$ 是单缝衍射对光强分布的影响,称为衍射因子; $\frac{\sin^2(N\nu)}{\nu^2}$ 是多缝干涉对光强分布的影响,称为多缝干涉因子。两个参数 μ,ν 分别满足如下定义:

$$\mu \triangleq \frac{\pi b}{\lambda} (\sin \theta_0 \pm \sin \theta_m)$$

$$\nu \triangleq \frac{\pi d}{\lambda} (\sin \theta_0 \pm \sin \theta_m)$$
(2)

b 是光栅有效部分宽度(对透射光栅,是透射缝宽度;对反射光栅,是反射部分宽度),d 是光栅常数,刻画光栅的空间周期。据此,我们也可以得到光栅衍射的方程:

$$d(\sin \theta_0 \pm \sin \theta_m) = m\lambda \tag{3}$$

m 是正整数,表示光谱级次。满足上述光栅方程的角度 θ_0 处,会有暗纹;而在满足 $N \tan \nu = \tan N \nu$ 时,会给出次极大位置。

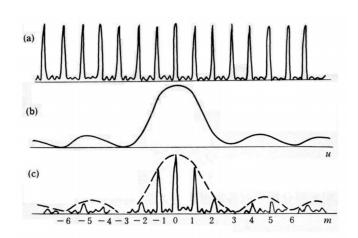


图 1: 衍射的光强分布,从上至下依次是: 多缝干涉因子, 衍射因子,光栅衍射(叠加)

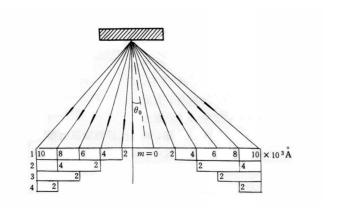


图 2: 复色光衍射的光谱分布

1.2 光的吸收和介质的吸收曲线 [3]

当一束光入射到有一定厚度的介质平板上时,有一部分光被反射,另一部分光被介质吸收,剩下的光从介质板透射出来。设有一束波长为 λ ,入射光强为 I_0 的单色平行光垂直入射到一块厚度为d的介质平板上。从界面1射回

的反射光的光强为 I_R , 从界面 1 向介质内透射的光的光强 I_1 , 入射到界面 2 的光的 3 光强为 I_2 , 从界面 2 出射的透射光的光强为 I_T , 则定义介质板的光谱外透射率 T 和介质的光谱透射率 T_i 分别为:

$$T = \frac{I_T}{I_0}, T_i = \frac{I_2}{I_1} \tag{4}$$

光学 [3] 告诉我们,假设介质在透光方向是均匀的,透射率 T 和介质的厚度 d 有如下关系:

$$T_i = \mathrm{d}e^{-\alpha d} \tag{5}$$

 α 称为介质的线性吸收系数,由介质的固有属性和投射光的波长共同决定。实验中,常常将上面的式子取对数后,给出如下测定 α 的公式:

$$\alpha = \frac{\ln T_1 - \ln T_2}{d_2 - d_1} \tag{6}$$

2 实验器材

WDS-8 型组合式多功能光栅光谱仪(焦距 f=500mm. 光栅条数: 1200gr/mm。狭缝宽度在 0-2mm 连续可调, 示值精度 0.01mm。光电倍增管的测量范围: 200-800nm; CCD 的测量范围: 300-900nm)

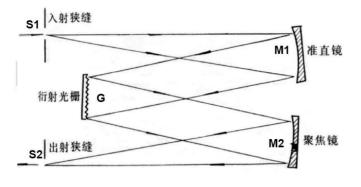


图 3: 反射式光栅光谱仪光路图

3 实验方案 [2, 1]

3.1 单色仪定标

调节光路,使得钠灯光线较好地导入狭缝。对钠灯主 线系 589.0nm 和 589.6nm 的双线进行测量,将测量结果 与标准值进行比对定标。

3.2 测量钠灯光谱

T介 在仪器调整较好的情况下可测得主线系的 589.0nm 和589.6nm, 锐线系的 616.0nm 和615.4nm 以及漫线系的两对谱线 568.3nm 和568.86nm, 497.78nm 和498.2nm。可(4) 计算求出钠的里德伯常数 *R*

3.3 红宝石晶体的发射和吸收光谱的测量

红宝石晶体对不同波长的入射光吸收不同,吸收系数 随入射光波长而变化的关系就是吸收光谱特性。先将激光器对准红宝石,激发其发射,测定其发射光谱;然后,利用白光光源对准狭缝,分别测定有红宝石吸收和无红宝石吸收时的光谱特性,处理得到红宝石的吸收特性曲线。

4 实验结果

4.1 钠光谱测量

钠主线系的波长为 589.0nm/589.6nm 测量时增益为 1, 狭缝宽度为 0.100mm, 负高压为 287V

实际测量的两个峰值在 588.987nm/589.600nm

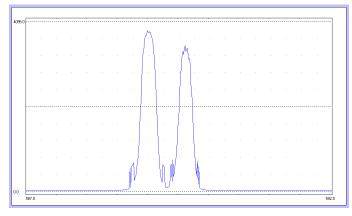


图 4: 钠主线系谱线

钠锐线系的波长为 615.4nm/616.0nm 测量时增益为 1, 狭缝宽度为 0.100mm, 负高压为 647V。

实际测量的两个峰值在 615.350nm/615.975nm

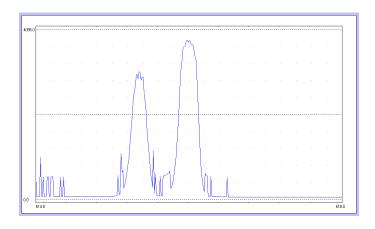


图 5: 钠锐线系谱线

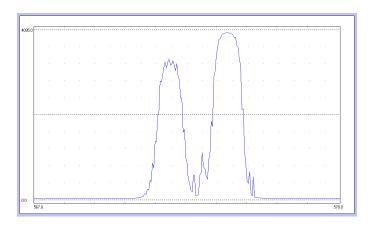


图 6: 钠漫线系谱线 1

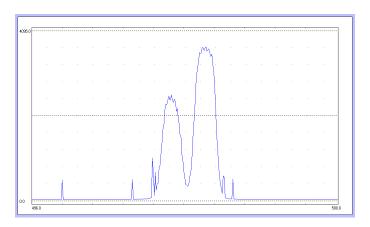


图 7: 钠漫线系谱线 2

钠漫线系 1 的波长为 568.3nm/568.86nm 测量时增益 为 1, 狭缝宽度为 0.120mm, 负高压为 587V

钠漫线系 2 的波长为 497.78nm/498.2nm 测量时增益 为 1, 狭缝宽度为 0.120mm, 负高压为 763V

实际测量中,漫线系 1 两个峰值在 568.325nm/568.900nm; 漫线系 2 两个峰值在 497.825nm/498.275nm.

4.2 红宝石晶体发射特性曲线

测量时增益为 1,狭缝宽度为 0.120mm,负高压为 617V。实际测量的两个峰值在 692.050nm/693.462nm。前 者近似对应 $2A \rightarrow 4A2$ 能级的自发跃迁辐射;后者近似对应 $E \rightarrow 4A2$ 能级的自发跃迁辐射。(考虑到光谱仪测量波长有偏差,这里的对应关系由估计得到)

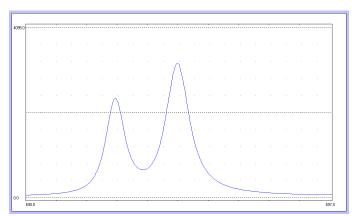


图 8: 红宝石晶体发射谱线

4.3 红宝石晶体吸收特性曲线

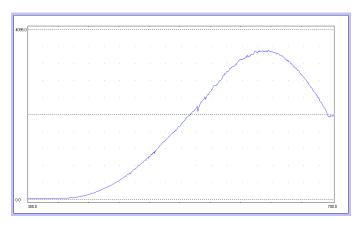


图 9: 红宝石晶体吸收谱线 (无红宝石)

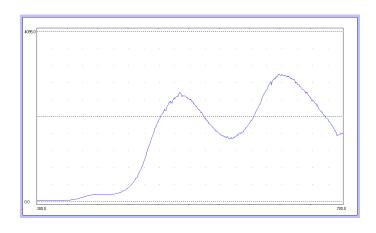


图 10: 红宝石晶体吸收谱线(有红宝石)

5 数据处理

5.1 里德堡常数的计算

对于钠的三个线系,分别满足如下公式:

$$\begin{split} &\frac{1}{\lambda} = \frac{R}{(3 - \Delta s)^2} - \frac{R}{(3 - \Delta p)^2} \\ &\frac{1}{\lambda} = \frac{R}{(3 - \Delta p)^2} - \frac{R}{(5 - \Delta s)^2} \\ &\frac{1}{\lambda} = \frac{R}{(3 - \Delta p)^2} - \frac{R}{(n - \Delta d)^2}, n = 4, 5 \end{split}$$

分别代入计算,可得:

主线系下, $R=1.103\times 10^7\mathrm{m}^{-1}$ 锐线系下, $R=1.117\times 10^7\mathrm{m}^{-1}$ 漫线系下,n=4 时 $R=1.124\times 10^7\mathrm{m}^{-1}$,n=5 时 $R=1.123\times 10^7\mathrm{m}^{-1}$

5.2 分辨率计算

谱线的分辨率定义为:

$$R \triangleq \frac{\lambda}{\Delta \lambda} \tag{8}$$

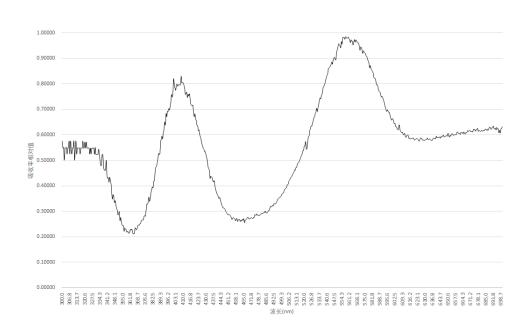
其中 $\Delta\lambda$ 是谱线峰的半高宽度。利用测得的数据,分别给出:

表 1: 分辨率计算值

线系	谱线波长 (mm)	分辨率值
主线系	588.987	2338.4
	589.600	2175.1
锐线系	615.350	2196.6
	615.975	2480.3

5.3 红宝石吸收特性曲线

由于绝对光强无从知道,我们这里给出吸收率的一个相对关系的图:



(7)

图 11: 红宝石晶体吸收特性曲线



6 思考与讨论(思考题)

6.1 狭缝的最佳宽度

狭缝宽度对光强和分辨率的影响趋势是相反的,所以要综合考虑两个因素;光学的做法通常是令两者相等,利用瑞利判据可得 $d=0.86\lambda f/D$

6.2 单色仪的分辨本领

根据光学,单色仪的理论分辨本领可用如下公式计算:

$$R = \frac{\lambda}{\Delta \lambda} = Nm$$

其中 N 为光栅周期数,m 为光谱级数。而在实际测量中,用 $R=\frac{\lambda}{\Delta\lambda}$ 计算即可(实验原理部分已经描述过)

6.3 理论与实际分辨本领的差异

理论计算公式中使用了一些近似方法,这些方法在实际测量中不一定完全成立;另外,实际使用的光栅不是理想的成像元件,其产生的球差、像差有可能带来误差;光电倍增管本身的读出噪声、测量空间光信号的本底噪声也会影响实测结果。

6.4 光电倍增管的工作原理 [4]

光电倍增管是一种高灵敏度的光电转换器件,管子内部除了光电阴极和阳极外,在这两电极之间还设置了多个倍增电极(也称为打拿极),使用时相邻的两倍增电极之间均加有不同的梯度电位用来加速电子。光电阴极受光照射后释放出光电子,光电子在电场的作用下射向第一倍增电极,引起电子的二次发射,产生倍增,激发出更多的二次电子,然后在电场的作用下这些二次电子飞向下一个倍增电极,再次产生倍增,激发出比之前更多的二次电子,逐级如此接连不断地加倍转换、激发,使每个倍增极上产生的电子数不断地得到倍增。

负高压增强时,以上过程灵敏度越高,信号增强得越 多,从而采集的灵敏度越高。

6.5 溴钨灯、钠灯和汞灯的光谱的区别和道理

溴钨灯光谱是原子电离出的电子产生的,这些电离电子具有连续的能量分布,因而是连续谱,叠加起来表现为白光;

汞灯和钠灯光谱是原子内部电子发生能级跃迁产生的,跃迁电子辐射谱能量是不连续分布的,因而是分立的 谱线:

特别地, 钠是碱金属, 其电子跃迁谱线因塞曼效应明显, 会产生分裂, 故而表现为双线。

参考文献

- [1] 中国科学技术大学物理实验教学中心. 单色仪定标与光谱测量(实验讲义). Sept. 28, 2022. URL: http://pems.ustc.edu.cn/uploads/project/20210924/54db9b1648806c7e9169b2abfa12c2fe.pdf (visited on 12/06/2022).
- [2] 吴泳华,霍剑青,浦其荣. 大学物理实验. 2nd ed. Vol. 第二册. 北京: 高等教育出版社, 2005.
- [3] 崔宏滨,李永平,康学亮.普通物理学教程. 2nd ed. Vol. 光学. 北京: 科学出版社, 2015, pp. 314-340.
- [4] 康华光. 电子技术基础 (模拟部分) 6th ed. 北京: 高等教育出版社, 2013.