近代物理实验报告 2.4: 塞曼效应

xv 学号 匡亚明学院

2019年2月29日

1 引言

19世纪伟大的物理学家法拉第研究电磁场对光的影响时,发现了磁场能改变偏振光的偏振方向。 1896年荷兰物理学家塞曼 (Pieter Zeeman) 根据法拉第的想法,探测磁场对谱线的影响,发现钠双 线在强磁场中的分裂。洛伦兹根据经典电子论解释了分裂为三条谱线的正常塞曼效应。由于研究这 个效应,塞曼和洛伦兹共同获得了 1902年的诺贝尔物理学奖。他们这一重要研究成就,有力地支持 了光地电磁理论,使我们对物质地光谱、原子和分子地结构有了更多地了解。

2 实验目的

- 1. 掌握塞曼效应理论, 测定电子的荷质比。
- 2. 掌握法布里一珀罗标准具的原理和使用,学习用 CCD 及多媒体计算机测量实验图像的方法。

3 实验仪器

微机化塞曼效应实验仪。

4 实验原理

当光源放在足够强的磁场中时,所发出的光谱线都分裂成几条,条数随能级的类别而不同,而分裂后的谱线是偏振的,这种现象被称为塞曼效应。塞曼效应证实了原子具有磁距和空间取向量子化的现象,至今塞曼效应仍是研究能级结构地重要方法之一。

正常塞曼效应是指那些谱线分裂为三条,而且裂距 (相邻两条子谱线间地波数差) 正好等于一个洛伦兹单位 $\left(\frac{eB}{4\pi mc}\right)$ 的效应,可用经典理论给予很好地解释。但实际上大多数谱线的分裂多于三条,谱线的裂距是 $\left(\frac{eB}{4\pi mc}\right)$ 的简单分数倍,称反常塞曼效应,它不能用经典理论解释,只有用量子理论才能得到满意的解释。

4.1 原子的总磁矩与总动量矩的关系

在原子物理中我们知道,原子中的电子不但有轨道运动,而且还有自旋运动。因此,原子中的电子具有轨道角动量 P_L 和轨道磁矩 μ_L ,以及自旋角动量 P_S 和自旋磁矩 μ_S 。它们的关系为:

$$\mu_L = \frac{e}{2m} P_L \qquad P_L = \sqrt{L(L+1)}\hbar$$

$$\mu_S = \frac{2}{m} P_S \qquad P_S = \sqrt{S(S+1)}\hbar \qquad (1)$$

式中 L, S 分别表示轨道量子数和自旋量子数, e, m 分别为电子的电荷和质量。

原子核也有磁矩,但它比一个电子的磁矩要小三个数量级,故在计算单电子原子的磁矩时可以把原予核的磁矩忽略,只计算电子的磁矩。

对于多电子原子,考虑到原子总角动量和总磁矩为零,故只对其原子外层价电子进行累加。磁矩的计算可用矢量图来进行,如图 (1)。

由 (1) 式知, μ_S 与 P_S 的比值比 μ_L 与 P_L 的比值大一倍,所以合成的原子总磁矩不在总动量矩 P_J 的方向上。但由于 μ 绕 P_J 运动,只有 μ 在 P_J 方向的投影 μ_J 对外平均效果不为零。根据图 (1) 进行向量叠加运算,有 μ_J 与 P_J 的关系:

$$\mu_J = g \frac{e}{2m} P_J$$

上式中的 g 就是朗德因子。对于 LS 耦合

$$g = 1 + \frac{J(J+1) - L(L+1) + S(S+1)}{2J(J+1)}$$
 (2)

它表征了原子的总磁矩与总角动量的关系,而且决定了能级在磁场中分裂的大小。

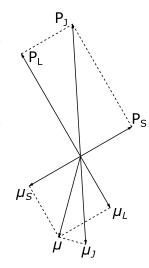


图 1: 电子磁矩与角动量的关系

4.2 外磁场对原子能级作用

原子的总磁矩在外磁场中受到力矩 L 的作用。

$$\mathbf{L} = \boldsymbol{\mu}_J \times \mathbf{B} \tag{3}$$

力矩 \mathbf{L} 使总角动量发生旋进,角动量的改变的方向就是力矩的方向。原子受磁场作用而旋进所引起的附加能量 ΔE 为:

$$\Delta E = -\mu_J B \cos \alpha = g \frac{e}{2m} P_J \cos \beta \tag{4}$$

其中角 α 和 β 的意义如图 (2) 所示。

由于 μ_J 或 P_J 在磁场中的取向是量子化的,也就是 P_J 在磁场方向的分量是量子化的, P_J 的分量只能是 h 的整数倍。即

$$P_J \cos \beta = M\hbar \tag{5}$$

其中 M 称为磁量子数, $M=J,\,(J-l),\,\dots\,,\,-J$,共有 2J+1 个 M 值。将 (5) 式代到 (4) 式可得

$$\Delta E = Mg \frac{e\hbar}{2m} B \tag{6}$$

这样,无外磁场时的一个能级,在外磁场的作用下可以分裂成 2J+1 个子能级。每个子能级的附加能量由 (6) 式决定,它正比于外磁场磁感应强度 B 和朗德因子 g。

4.3 塞曼效应的选择定则

设谱线是由 E_1 和 E_2 两能级间跃迁产生的,此谱线的频率由

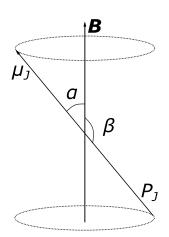


图 2: 原子总磁矩受磁场作用发生的旋进

$$h\nu = E_2 - E_1 \tag{7}$$

确定。在外场作用下的能级 E_2 和 E_1 分别分裂为 $(2J_2+1)$ 和 $(2J_l+1)$ 个能级,附加能量分别是 ΔE_2 和 ΔE_1 ,产生出新的谱线频率可由

$$h\nu' = (E_2 + \Delta E_2) - (E_1 + \Delta E_1) \tag{8}$$

确定。分裂后谱线与原谱线的频率差为:

$$\Delta \nu = \nu' - \nu = \frac{\Delta E_2 - \Delta E_1}{h}$$

$$= (M_2 g_2 - M_1 g_1) \frac{e}{4\pi m}$$
(9)

引入波数 $\tilde{\nu}$, $\tilde{\nu} = \frac{\nu}{c} = \frac{1}{\lambda}$, 用波数差来表示 (9) 式, 有

$$\Delta \tilde{\nu} = (M_2 g_2 - M_1 g_1) \frac{e}{4\pi mc} B$$

$$= (M_2 g_2 - M_1 g_1) L$$

$$= 4.67 \times 10^{-5} (M_2 g_2 - M_1 g_1) B (\text{cm}^{-1})$$
(10)

其中 $L = \frac{e}{4\pi mc}$, 称为洛伦兹单位, B 以 Gs 为单位。

跃迁必须满足以下选择定则:

当 M=0,垂直于磁场方向可观察到 π 线,为光振动方向平行于磁场方向的线偏振光 (当 $\Delta J=0$, $M_2=0\to M=0$ 除外。如汞的 435.8nm 谱线就有此情况)。平行于磁场方向观察不到 π 线,即其强度为零。

当 $M = \pm 1$,垂直于磁场方向可观察到 σ 线,为光振动方向垂直于磁场的线偏振光。沿磁场方向观察时, $\Delta M = 1$ 是以磁场方向为正向的右旋偏振光, $\Delta M = -1$ 是以磁场方向为正向的左旋偏振光。对观察者而言,顺着磁场方向观察和对着磁场方向观察,偏振光方向是相反的。

4.4 汞 546.1nm 谱线的塞曼分裂

本实验的汞原子 546.1nm 谱线是由 $6s7s^3S_1$ 跃迁到 $6s6p^3P_2$ 产生的,由 (10) 式以及选择定则和偏振定则,可求出垂直于磁场观察时的塞曼分裂情况。表 (1) 列出了 3S_1 和 3P_2 能级的各量子数

		3S_1		$^{3}P_{2}$				
L		0		1				
S		1		1				
J		1		2				
g		2		3/2				
M	1	0	-1	2	1	0	-1	-2
Mg	2	0	-2	3	3/2	0	-3/2	-3

表 1: 3S₁ 和 3P₂ 能级的各项量子数值表

L, S, J, M, g与 Mg的数值。

因此,在外磁场的作用下,能级分裂情况及分裂谱线相对强度可用图 (3) 表示,图中,上面部分表示可能发生的跃迁,下面部分画出了分裂谱线的裂距与强度,将 π 成分画在水平线上, σ 成分画在水平线下。可见汞 546.1nm 谱线分裂为 9 条等间距的谱线,相邻谱线间距都是 $\frac{1}{2}$ 个洛伦兹单位。

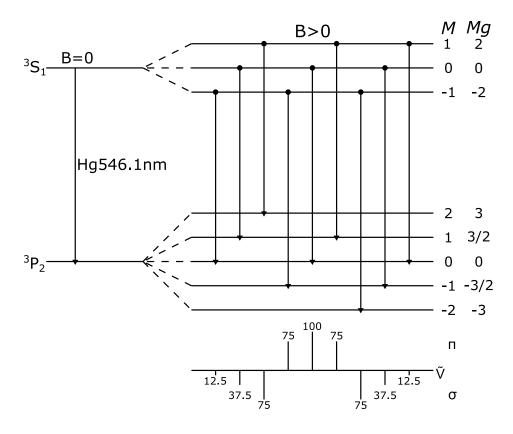


图 3: 能级分裂情况及谱线强度

5 实验内容

- 1. 调整光学系统,使光束通过每个光学元件的中心 (共轴调节),调节聚光透镜位置,使尽可能强的均匀光斑落在 F-P 的镜片上,用眼睛向 F-P 的出射镜片望去,可见绿光充满镜片。
- 2. 调节法布里-珀罗标准具。调节 F-P 标准具的三个压紧弹簧的螺丝,使两镜片的内表面达到严格平行,这一步骤是本实验的关键。
- 3. 加磁场。将汞灯置于磁铁的磁极中央,旋转偏振片的偏振方向,鉴别 π 成分和 σ 成分。
- 4. 选取 π 成分,利用 CCD,通过图像卡,在计算机显示器上显示干涉圆环,并将圆环存储,再打开塞曼效应辅助分析软件,用三点决定一圆法测量干涉圆环的半径,并求出电子荷质比与实验误差,打印结果。

6 实验数据

7 误差分析

- 1. 测量磁感应强度时由于磁场自身波动以及探测头的晃动,磁感应强度的数值一直在波动产生误差,并且实际的磁场不是严格的匀强磁场,磁感应强度不是处处与磁场中心(测量点)相等;
- 2. 测量圆环条纹的半径时,取定的三个测量点并非严格地位于同一组同心圆上,导致半径的测量存在误差。

8 思考题

8.1 对于塞曼效应的横效应,磁感应强度的最大值和最小值由什么决定?假定 F-P 标准具间隔圈厚度 h=2mm,其最大值和最小值各是多少?

由 (10) 式可知

$$\Delta \tilde{\nu} \propto B$$

也就是说找到 $\Delta \tilde{\nu_R}$ 的最大值和最小值即可找到磁感应强度的最大值和最小值。

1. 由 F-P 标准具自由光谱区的定义可知,自由光谱区即为 $\Delta \tilde{\nu_R}$ 的最大值,对 h=2mm 而言

$$\Delta \tilde{\nu} = 2.5 \times 10^2 \text{m}^{-1}$$

代回 (10) 式可知

$$B_{\rm max} \approx 10.71T$$

2. 由分辨本领的定义可知, $\Delta \tilde{\nu_R}$ 的最小值由标准具的分辨本领决定。分辨本领的定义式是

$$F = \frac{\Delta \lambda_R}{\delta_{\lambda}}$$

并且如果已知 F-P 玻璃板内表面的反射率 R 的话,也可以用下式计算出分辨本领

$$F = \frac{\pi\sqrt{R}}{1 - R}$$

结合

$$\tilde{\nu_R} = \frac{\Delta \lambda_R}{\lambda^2}$$

可得

$$\tilde{\nu}_{Rmin} = \frac{\delta_{\lambda} \pi \sqrt{R}}{\lambda^2 (1 - R)} = \frac{\delta_{\lambda}}{\lambda^2} F$$

进而

$$B_{min} = \frac{4\pi mc\delta_{\lambda}}{e(M_2q_2 - M_1q_1)\lambda^2} F$$

也就是说,只要知道 F-P 标准具的分辨本领或标准具能分辨的最小波长差,即可求出 B_{min} 。

- 8.2 实验中如何鉴别成分和成分?如何观察和分辨成分中左旋和右旋圆偏振光?
 - 1. 当 ΔM =0,在垂直于磁场的方向可观察到 π 线,也就是光振动方向平行于磁场方向的线偏振光。而平行于磁场方向观察不到 π 线,即其强度为零。
 - 2. 当 $\Delta M=\pm 1$,在垂直于磁场的方向可观察到 σ 线,也就是光振动方向垂直于磁场的线偏振光。 其中,沿磁场方向观察时, $\Delta M=1$ 是以磁场方向为正向的右旋圆偏振光, $\Delta M=-1$ 是以磁场 方向为正向的左旋偏振光。

参考文献

[1] 黄润生. 近代物理实验. 南京大学出版社, 2 edition, 2008.