

第六篇 量子物理

第15章 量子力学基础-3

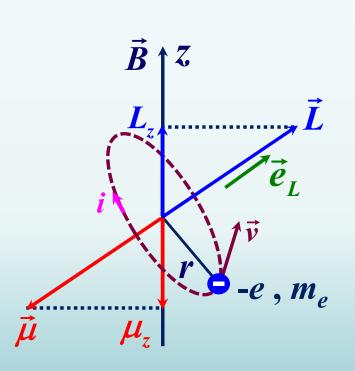
尹航

华中科技大学 物理学院

2 原子的电子壳层结构

□ 斯特恩——盖拉赫实验(1921) 为验证角动量空间量子化 (利用角动量与磁矩的关系)

• 角动量和磁矩的关系



磁矩:
$$\vec{\mu} = IS\vec{e}_{\mu} = \frac{-v}{2\pi r} \cdot e \cdot \pi r^2 \cdot \vec{e}_L = -\frac{evr}{2}\vec{e}_L$$

$$\vec{\mu} = \frac{-e}{2m_e}\vec{L}$$

磁矩在z轴分量方向上的分量:

$$\mu_z = \frac{-e}{2m_e} L_z = \frac{-e}{2m_e} \cdot m_l \hbar = \frac{e\hbar}{2m_e} m_l$$

玻尔磁子 $\mu_B = 9.27 \times 10^{-24} \text{ J/ T}$

$$\mu_z = -\mu_B \cdot m_l$$
 , $m_l = 0, \pm 1, \pm 2, \cdots$ 电子轨道磁矩的取向是量子化的 与角动量取向对应

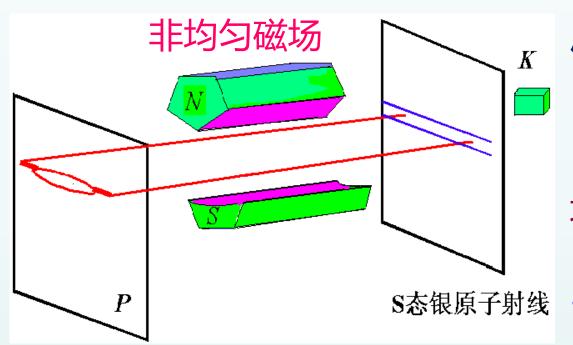
• 磁矩在磁场中受力

磁矩在磁场中的能量 $E = -\vec{\mu} \cdot \vec{B}$

$$F_z = -\frac{\partial E}{\partial z} = \mu_z \frac{\partial B_z}{\partial z} = -m_l \cdot \mu_B \frac{\partial B_z}{\partial z}$$

受力 F_z 也是分立的。

· 斯特恩——盖拉赫实验



原子在磁场中受力

$$\boldsymbol{F}_{z} = -\boldsymbol{m}_{l} \cdot \boldsymbol{\mu}_{B} \frac{\partial \boldsymbol{B}_{z}}{\partial z}$$

均匀磁场或无磁场 $F_z = 0$

非均匀磁场 $F_z \neq 0$

实验现象

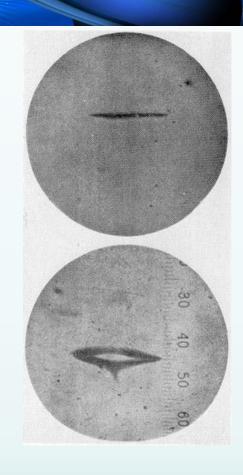
无磁场:原子束沉积为直线;有磁场:原子束呈现分立直线

有磁场:基态银原子束分裂成两条

无磁场:原子束沉积为直线;







有磁场:基态 银原子束分裂成两条

$$F_z = -m_l \cdot \mu_B \frac{\partial B_z}{\partial z} = 0$$

理论上基态银原子束不应分裂

电子还具有其它磁矩!

- 施特恩 盖拉赫实验的意义
 - ① 证明了角动量空间量子化的存在

原子沉积层不是连续一片, 而是分开的线。

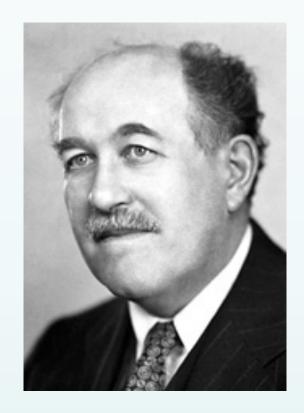
说明角动量空间量子化的存在。

② 发现了新的矛盾

l=0,应只有一条沉积线。

实验结果却有两条沉积线。

说明对原子中电子运动的描述不完备



Otto Stern

1888-1969

1943 诺贝尔奖

③ 提供了原子的"态分离"技术,至今仍适用。

口 电子的自旋

1925年乌伦贝克和古兹密特提出电子自旋假设,

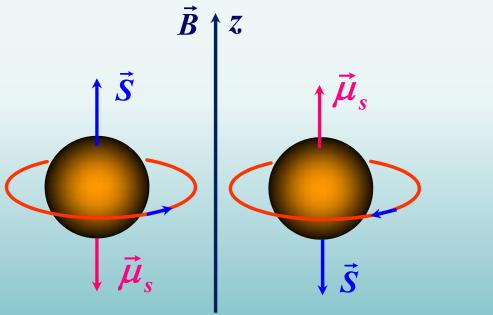
认为电子不是质点·

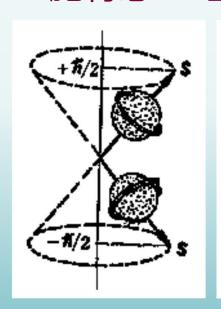
有固有的自旋角动量 \vec{S}

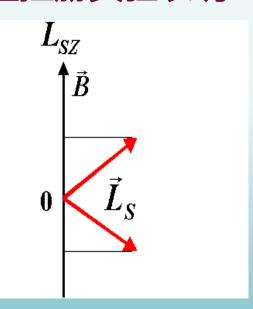
有自旋磁矩 ជ。

自旋角动量和自旋磁矩如何表示?

施特恩 — 盖拉赫实验表明







· 电子自旋角动量的表示

轨道角动量:
$$L = \sqrt{l(l+1)}\hbar$$
 $L_z = m_l \hbar$ m_l 可取 $2l+1$ 个值 (大小) (方向)

类比轨道角动量,电子自旋角动量表示为 $L_s = \sqrt{\frac{s(s+1)\hbar}{t}}$

自旋量子数

自旋角动量的取向用其在外磁场中的分量表示:

$$L_{s,z} = m_s \hbar$$
 m_s 为自旋磁量子数 可取2 s +1个值

结论:
$$2s+1=2$$
 一自旋量子数 $s=1/2$ 一自旋磁量子数 $m_s=\pm\frac{1}{2}$

可得
$$L_{s,z} = \pm \frac{\hbar}{2}$$
 不是表现在外的运动

注意: 电子自旋是一种 "内禀" 运动 不是小球自转。

无经典对应,是一种相对论效应。

口 四个量子数

① 主量子数n=1, 2, 3,.... 决定电子能量的主要部分。

$$E_n = -\frac{me^4}{32\pi^2 \varepsilon_0^2 \hbar^2} \cdot \frac{1}{n^2}$$
 能级

② 角量子数l=0, 1, 2, ... n-1决定电子的轨道角动量大小。

$$L = \sqrt{l(l+1)}\hbar$$
 还影响能量的次要部分

③ 轨道磁量子数 $m_l=0$, ± 1 , ± 2 , ... $\pm l$ 决定轨道角动量的空间取向。

$$L_{\tau}=m_{I}\hbar$$
.

④ 自旋磁量子数 m_s =±1/2,决定自旋角动量的空间取向 $L_{s,z} = m_s \hbar$. 为负时,称为自旋向下。 为正时,称为自旋向上。

2 原子的电子壳层结构

口 多电子原子体系电子状态的描述

多电子原子中核外电子的运动状态可用四个量子数来描述。

$$n, l, m_l, m_s$$

电子能量与主量子数n 和角量子数l 有关。

口 原子的电子壳层结构

主量子数相同的电子分布在同一壳层上~主壳层

n	1	2	3	4	5	6	7
主壳层名称	K	L	M	N	0	P	Q

同一壳层上, 电子的能量基本相同, 但1不同略有差异

口 原子的电子壳层结构

主量子数相同的电子分布在同一壳层上~主壳层

n	1	2	3	4	5	6	7
主壳层名称	K	L	M	N	0	P	Q

同一壳层上, 电子的能量基本相同, 但1不同略有差异

同一角量子数1的电子组成一个支壳层

l	0	1	2	3	4	5
支壳层名称	S	p	d	f	g	h

口 电子的分布准则及规律

每一主壳层和支壳层上电子如何分布及分布多少由两个原理确定。

• 泡利不相容原理

在原子中,不可能有四个量子数n,l, m_l , m_s ,完全相同的两个或两个以上的电子。

*原子中的每个电子都拥有专属的四个量子数

如基态氢原子: $(n \setminus l \setminus m_l) = (1, 0, 0)$

考虑电子自旋,其量子态表示为

$$(n, l, m_l, m_s) = \begin{cases} (1, 0, 0, +1/2) & 最多允许容 \\ (1, 0, 0, -1/2) & 纳2个电子 \end{cases}$$



Wolfgang Pauli 1900-1958 1945 诺贝尔奖

如基态氢原子: $(n \setminus l \setminus m_l) = (1, 0, 0)$

考虑电子自旋, 其量子态表示为

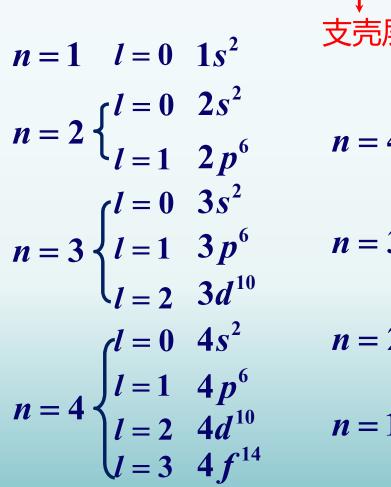
$$(n, l, m_l, m_s) = \begin{cases} (1, 0, 0, +1/2) \\ (1, 0, 0, -1/2) \end{cases}$$
 最多允许容纳2个电子

若氢原子处在第一激发态?

泡利不相容原理决定了壳层中最多允许的电子数:

主壳层n中最多能容纳的电子数为: $Z_n = \sum_{i=1}^{n-1} 2(2l+1) = 2n^2$

电子组态的表示方法



支壳层名称: s, p, d, f, g, h

$$n = 4$$
 N $4s^2$ $4p^6$ $4d^{10}$ $4f^{14}$
 $n = 3$ M $3s^2$ $3p^6$ $3d^{10}$
 $n = 2$ L $2s^2$ $2p^6$
 $n = 1$ K $1s^2$

主壳层

电子数

• 能量最小原理

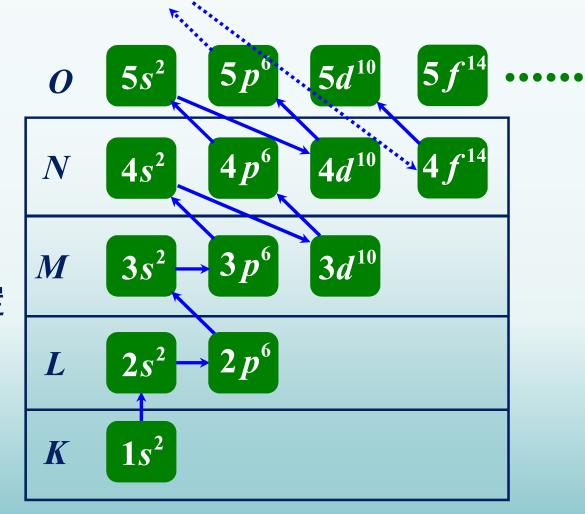
由于能量最低的状态总是最稳定的,所以:

电子填充壳层的原则是, 优先填充低能级。

能级高低判断标准:

n+0.71

能级高低的不完全由n决定 , 故电子填充次序与主壳 层的次序并不完全一致。



例. 氢原子中处于2p 状态的电子。描述其量子态的四个量子数可能取的值为:

例. 原子内电子的量子态由 (n, l, m_l, m_s) 四个量子数描述。处于基态

的氦原子内两个电子的量子态为
$$\frac{(1,0,0,\frac{1}{2})}{2}$$
和 $\frac{(1,0,0,-\frac{1}{2})}{2}$ 。

例.若角量子数l=2,则氢原子中电子的角动量分量 L_z 可能的取值为 $0,\pm h,\pm 2h$ 。

例. 原子内电子的量子态由 (n, l, m_l, m_s) 四个量子数描述。当 n, l, m_l 一定时,不同的量子态数目为2; 当n, l一定时,不同的量子态数目为2(2l+1); 当n一定时,不同的量子态数目为 $2n^2$ 。

作业: 15T15~T16

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. 每周四交上周的作业。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。