第 22 章 氢原子及氢原子结构初步

玻尔氢原子理论

1. 波尔理论概述

· 原子存在着一系列具有确定能量的稳定状态(**定态**) 原子处于定态时, 电子在稳定的圆形轨道上运动, 其角动量 L 必为 ħ 的整数倍

$$L = mvr = n\hbar$$
 $n = 1, 2, 3 \cdots$ (量子数)

① 氢原子的轨道半径是量子化的

$$\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{r^2} = m \frac{v^2}{r} \rightarrow r_n = n^2 \frac{\epsilon_0 h^2}{\pi m e^2} \qquad n = 1, 2, 3 \cdots$$

其中 r_1 称为**玻尔半径** a_0 ,从而 $r_n = n^2 a_0$

② 氢原子的能量是量子化的

$$E_n = -\frac{1}{n^2} \left(\frac{me^4}{8\epsilon_0^2 h^2} \right) \qquad n = 1, 2, 3 \cdots$$

其中n=1称为基态能级, $E_1=-13.6 \,\mathrm{eV}$, $E_n=E_1/n^2$

- **例 1** 已知基态氢原子的能量为-13.6eV,当基态氢原子被 12.09eV 的光子激发后,其电子的轨道半径将 增加到玻尔半径的 ______倍.
- 激发后的氢原子能量 $E_n = -13.6 \text{eV} + 12.09 \text{eV} = -1.51 \text{eV}$ 由 $E_n = E_1 / n^2$ 以及 $r_n = n^2 a_0$,代入得 $r_n = \frac{E_1}{E} a_0 = 9a_0$,因此是 9 倍

2. 氢原子光谱

- ·根据玻尔理论, 氢原子从一个定态**跃迁**到另一个能量的定态时, 会发射或吸收一个光子
 - → 从高能级 n_i 跃迁到低能级 n_f 时,发射一个光子,其波长为

$$\boxed{\frac{hc}{\lambda} = E_i - E_f} \quad \vec{\mathbf{g}} \quad \boxed{\frac{1}{\lambda} = R(\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_i^2})} \quad \textbf{里德伯常数} \quad R = -\frac{E_1}{hc} \quad (考试会给)$$

· 因此产生氢原子光谱

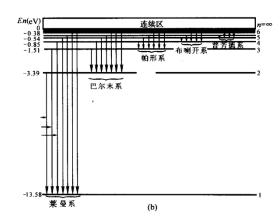
线系:各个高能级向同一低能级跃迁时辐射的谱线集合 向n=1跃迁: 莱曼系

向n=2跃迁: 巴尔末系

系限: 由 $n = \infty$ (E = 0) 向线系最低能级跃迁辐射的 谱线, 其波长(极限波长)是线系中最短的

· 若被激发到的最高能级为n级,则能够发射的谱线数

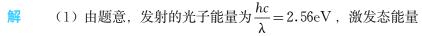
$$\underbrace{(n-1)+\cdots+0}_{2^{n}} = \frac{n}{2}(n-1)$$



例 2 当氢原子从某初始状态跃迁到激发能(从基态到激发态所需能量)为 $\Delta E = 10.19 \mathrm{eV}$ 的状态时,发射出光子的波长是 $\lambda = 486 \mathrm{nm}$,试求:

 $\Delta E = 10.19 \text{eV}$

- (1) 该初始状态的能量和主量子数;
- (2) 处于该初始状态的氢原子最多可以发射几个线系? 共几条谱线?
- (3) 求巴尔末线系的系限对应的极限波长



$$E_f = E_1 + \Delta E = -13.6 + 10.19 = -3.41 \text{eV}$$

因此初始状态能量 $E_n = E_k + \frac{hc}{\lambda} = -3.41 \text{eV} + 2.56 \text{eV} = -0.85 \text{eV}$

- (2) 因为n=4, 因此最多可以发射n-1=3个线系, $\frac{n(n-1)}{2}=6$ 条谱线
- (3) 巴尔末线系对应的k=2,系限指从 $n=\infty$ 跃迁至k=2

因此极限波长
$$\lambda$$
 有 $\frac{1}{\lambda} = \frac{R}{k^2} \rightarrow \lambda = \frac{4}{R} = 364.6$ nm

二 量子力学氢原子理论

通过求解薛定谔方程,发现只有某些参数取特定值时,方程才有满足要求的波函数解

1. 量子数

量子数	主量子数 n	角量子数 <i>l</i>	磁量子数 m_l
取值	1, 2, 3, …	$0, 1, 2, \dots, n-1$	$0, \pm 1, \pm 2, \cdots, \pm l$
量子化	电子能量	电子绕核旋转的角动量	轨道角动量在指定的 Z 轴的分量
	$\boxed{E_n = -\frac{1}{n^2} \left(\frac{me^4}{8\varepsilon_0 h^2} \right)}$	$L = \sqrt{l(l+1)}\hbar$	$L_z=m_l\hbar$

· 因此,一组量子数n、l、 m_l 确定了一个满足要求的波函数,氢原子中电子的波函数可以写为

$$\psi_{nlm_l}(r,\theta,\varphi) = R_{n,l}(r)\Theta_{l,m_l}(\theta)\Phi_{m_l}(\varphi)$$

- 例 3 对于氢原子中 3d 态的电子, 其轨道角动量与z轴方向的最小夹角为 .
- 解 ① d说明l=2 (0, 1, 2, 3分别对应s, p, d, f), 因此 $L=\sqrt{l(l+1)}\hbar=\sqrt{2\times3}\hbar=\sqrt{6}\hbar$
 - ② 由 l=2 , m_l 的可能的取值为 0, ± 1 , ± 2 , 因此 $L_z=0, \pm \hbar, \pm 2\hbar$
 - ③ 要夹角最小,则 L_z 应最大,因此 $\theta = \arccos(L_z/L) = \arccos(2/\sqrt{6}) = 35.3°$

2. 电子自旋

- ① 自旋现象的发现
 - · 1921 年实验发现: 一束处于S态的银原子射线在非均匀磁场中分裂为两束 → 只能用自旋解释

- ② 自旋磁量子数 m_s (取值: $+\frac{1}{2}, -\frac{1}{2}$)
 - · 自旋角动量S在外磁场的分量 $S_z = m_z \hbar$ 是量子化的
- 例 4 n=2 , $l=_{---}$, $m_l=1$, 填空使这组量子数可以描述原子中电子的状态
- 解 根据量子数取值, $l \dot{\omega}$ 小于n=2, 且 $m_l=1$ 应不大于l, 因此l的取值只能为 1

3. 概率密度

- · $\left|\psi_{n,l,m_l}(r,\theta,\varphi)\right|^2$ 代表电子出现在 (r,θ,φ) 处的概率密度
- · **径向概率密度** $r^2 \left| R_{n,l}(r) \right|^2$ 代表电子出现在r 处的概率密度(注意要乘 r^2)
- **例 5** 氢原子处在某状态时的波函数为 $\psi_{nlm_i}(r,\theta,\varphi) = \psi_{211}(r,\theta,\varphi) = Cre^{-\frac{r}{2a_0}}\sin\theta e^{i\varphi}$, 求
 - (1) 该状态下氢原子的能量E与角动量L;
 - (2) 和此状态为同一个主量子数n的状态数;
 - (3) 此状态中何处电子的径向概率密度最大?
- 解 (1) 由题干, n=2, l=1, 因此 $E=\frac{E_1}{2^2}=-3.4 \text{eV}$, $L=\sqrt{l(l+1)}\hbar=\sqrt{2}\hbar$
 - (2) 对于n, l的取值范围为0至n-1共n个; 对于每个l, m_l 都有2l+1个取值 因此可以取到的 (n,l,m_l) 的个数是

$$(2 \times 0 + 1) + (2 \times 1 + 1) + \dots + (2 \times (n - 1) + 1) = n^2$$

再考虑 m_s 有两个取值,两者相互独立,因此状态数一共为 $2n^2$ 个代入n=2,得状态数为8(对于本题而言并不用求出一般情况,此处只是为了深入)

(3) 径向概率密度 $f(r) = r^2 |R_{n,l}(r)|^2 = r^2 \cdot r^2 e^{-2\frac{r}{2a_0}} = r^4 e^{-\frac{r}{a_0}}$

$$f'(r) = 4r^3 e^{-\frac{r}{a_0}} - \frac{1}{a_0} r^4 e^{-\frac{r}{a_0}} = \left(4 - \frac{r}{a_0}\right) r^3 e^{-\frac{r}{a_0}}$$
 极大值点 $r = 4a_0$,该处密度最大