

一、波函数的宇称

$$u_{nlm_\ell}(r, \pi - \theta, \pi + \varphi) = (-1)^\ell u_{nlm_\ell}(r, \theta, \varphi)$$

当 ℓ 为偶数时为正，那时， u_{nlm_ℓ} 称之为具有偶宇称；

当 ℓ 为奇数时为负，那时 u_{nlm_ℓ} 具有奇宇称。

⇒波函数的奇偶性仅由 ℓ 的值决定。

二、几个有用的平均值

$$\langle r \rangle = \frac{a_0}{2Z} [3n^2 - \ell(\ell + 1)]$$

$$\langle \frac{1}{r} \rangle = \frac{Z}{n^2 a_0}$$

$$\langle \frac{1}{r^3} \rangle = \frac{Z^3}{a_0^3 n^3 \ell(\ell + \frac{1}{2})(\ell + 1)}$$

三、碱金属原子光谱的实验规律

(以 Li 为例)

主线系	$_p\tilde{\nu}_n = \frac{R}{(2-\Delta_s)^2} - \frac{R}{(n-\Delta_p)^2}$	$n=2, 3, 4\cdots$
第二辅线系 (锐线系)	$_s\tilde{\nu}_n = \frac{R}{(2-\Delta_p)^2} - \frac{R}{(n-\Delta_s)^2}$	$n=3, 4, 5, \cdots$
第一辅线系 (漫线系)	$_d\tilde{\nu}_n = \frac{R}{(2-\Delta_p)^2} - \frac{R}{(n-\Delta_d)^2}$	$n=3, 4, 5, \cdots$
柏格曼线系 (基线系)	$_f\tilde{\nu}_n = \frac{R}{(3-\Delta_d)^2} - \frac{R}{(n-\Delta_f)^2}$	$n=4, 5, 6, \cdots$

光谱项变为 $T = \frac{R}{(n - \Delta_l)^2} = \frac{Z^{*2} R}{n^2}$ Z^* 为有效核电荷数 > 1

Δ_l 称为量子数亏损。随 ℓ 增大, Δ_l 很快 $\rightarrow 0$ 。

能量与 n 和 l 的值有关。同一 n 值, l 越小, 能级越低。

能量比氢原子相应的能级低

主线系 $nP \rightarrow 2S \quad n=2, 3, 4\ldots$

第二辅线系 (锐线系) $nS \rightarrow 2P \quad n=3, 4, 5\ldots$

第一辅线系 (漫线系) $nD \rightarrow 2P \quad n=3, 4, 5\ldots$

柏格曼线系 (基线系) $nF \rightarrow 3D \quad n=4, 5, 6\ldots$

\Rightarrow 选择定则 $\Delta l = \pm 1$

四、电子自旋假设

电子不是点电荷，它除了轨道运动以外，还有自旋运动。

自旋角动量 $S = \sqrt{s(s+1)}\hbar$, $s = \frac{1}{2}$ 称为自旋角动量量子数

$S_z = m_s \hbar$, $m_s = \pm \frac{1}{2}$, 称为磁自旋量子数

自旋磁矩 $\vec{\mu}_s = -\frac{e}{m_e} \vec{s}$, 负号表示二者方向相反。

自旋是电子的固有属性之一，完全不能用任何经典物理的语言加以描述，只能用量子力学来描述。

相对论量子力学建立之后，电子自旋不再是假设，而是理论的产物。