

## 2.4 原子波动理论 the wave theory to atoms

单电子原子：自然界中最简单的束缚系统

质量为 $m_0$ 的电子和质量为 $m_p$ 的质子绕共同质心运动



简化系统

质量为 $\infty$ 的核固定不动，质量为折合质量 $m_r$ 的电子绕核运动

$$m_r = \left( \frac{m_p}{m_p + m_0} \right) m_0$$



单粒子运动系统

核中质子产生的电势为：

$$V(r) = \frac{e}{4\pi\epsilon_0 r}$$

电子在该电场中运动的束缚位函数potential energy【能量】为：

$$U(r) = (-e)V(r) = -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r}$$

定态薛定谔方程：

$$\nabla^2\psi(r,\theta,\varphi) + \frac{2m_r}{\hbar^2}[E - U(r)]\psi(r,\theta,\varphi) = 0$$

先按实际物理系统  
确定物理量关系



$$m_r = \left( \frac{m_p}{m_p + m_0} \right) m_0 \approx m_0$$

再按实际物理系统特点  
确定物理量近似关系

$$\nabla^2\psi(r,\theta,\varphi) + \frac{2m_0}{\hbar^2}[E - U(r)]\psi(r,\theta,\varphi) = 0$$

作用：看似多此一举，对需进一步  
精确考虑，如考虑变化率、差分量  
时，就必不可少

球坐标形式的定态薛定谔方程:

$$\frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial \psi}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 \psi}{\partial \varphi^2} + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial \psi}{\partial \theta} \right) + \frac{2m_0}{\hbar^2} [E - U(r)] \psi = 0$$

利用分离变量法求解:  $\psi(r, \theta, \varphi) = R(r)H(\theta)\Phi(\varphi)$

$$\sin^2 \theta \left[ \frac{1}{R} \frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dR}{dr} \right) + r^2 \frac{2m_0}{\hbar^2} (E - U) \right] + \frac{\sin \theta}{H} \frac{d}{d\theta} \left( \sin \theta \frac{dH}{d\theta} \right) = - \frac{1}{\Phi} \frac{d^2 \Phi}{d\varphi^2}$$

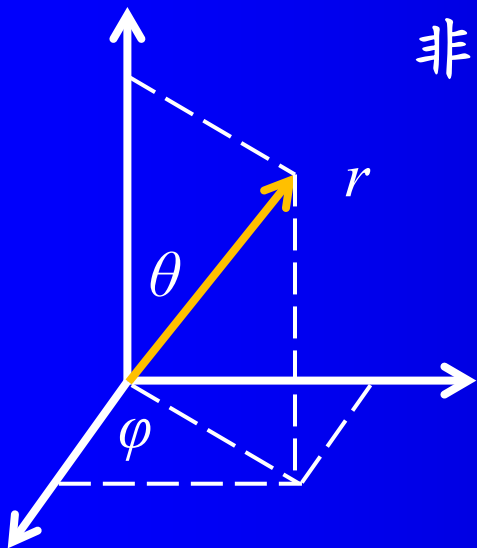
非 $\varphi$ 的函数

仅为 $\varphi$ 的函数

等于常数 $m^2$



$$\frac{d^2 \Phi}{d\varphi^2} = -m^2 \Phi$$



$$\sin^2 \theta \left[ \frac{1}{R} \frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dR}{dr} \right) + r^2 \frac{2m_0}{\hbar^2} (E - U) \right] + \frac{\sin \theta}{H} \frac{d}{d\theta} \left( \sin \theta \frac{dH}{d\theta} \right) = -m^2$$



$$\frac{1}{R} \frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dR}{dr} \right) + r^2 \frac{2m_0}{\hbar^2} (E - U) = \frac{m^2}{\sin^2 \theta} - \frac{1}{H \sin \theta} \frac{d}{d\theta} \left( \sin \theta \frac{dH}{d\theta} \right)$$

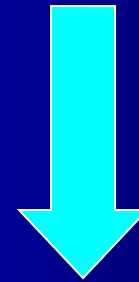
仅为  $r$  的函数

仅为  $\theta$  的函数



等于常数  $l(l+1)$

$$\frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dR}{dr} \right) + \frac{2m_0}{\hbar^2} (E - U) R = l(l+1) R$$



$$-\frac{1}{\sin \theta} \frac{d}{d\theta} \left( \sin \theta \frac{dH}{d\theta} \right) + \frac{m^2}{\sin^2 \theta} H = l(l+1) H$$

$$\frac{d^2\Phi}{d\varphi^2} = -m^2\Phi$$

解:

$$\Phi(\varphi) = \exp(jm\varphi)$$

单值性:

$$\Phi(0) = \Phi(2\pi)$$

$$m = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots$$

$$-\frac{1}{\sin\theta} \frac{d}{d\theta} \left( \sin\theta \frac{dH}{d\theta} \right) + \frac{m^2}{\sin^2\theta} H = l(l+1)H$$

有解条件:

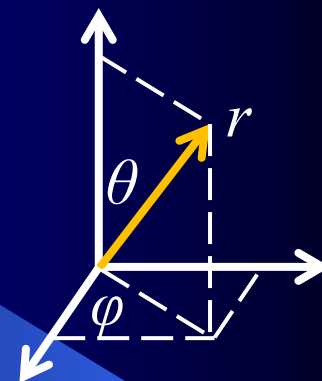
$$l = |m|, |m|+1, |m|+2, |m|+3, \dots$$

$$\frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} \left( r^2 \frac{dR}{dr} \right) + \frac{2m_0}{\hbar^2} (E - U) R = l(l+1)R$$

有解条件:

$$E = E_n = -m_0 e^4 / [(4\pi\epsilon_0)^2 2\hbar^2 n^2] = -13.6/n^2 \quad (\text{eV})$$

$$n = l+1, l+2, l+3, l+4, \dots$$



$m$

$l$

$n$

$$m=0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots$$

$$l=|m|, |m|+1, |m|+2, |m|+3, \dots$$

$$n=l+1, l+2, l+3, l+4, \dots$$

量子数:

主量子数:  $n = 1, 2, 3, 4, \dots$  确定粒子总能量:  $E_n = -13.6/n^2 \text{ (eV)}$

孤立粒子能量不连续

电子壳层: 第一电子壳层 (K壳层)、L、M、N、.....壳层

轨道角动量量子数:  $l = 0, 1, 2, 3, 4, \dots, (n-1)$

电子支壳层: s、p、d、f、.....支壳层

磁量子数:  $m = 0, \pm 1, \pm 2, \pm 3, \pm 4, \dots, \pm l$

$m$



$l$



$n$

$m$



$l$



$n$

# 几个量子数的意义

## 能量量子化

$$E_n = -E_1 / n^2$$

$$E_1 = -m_0 e^4 / [(4\pi\epsilon_0)^2 2\hbar^2]$$

$n = 1, 2, 3, \dots$ ，称为**主量子数**。

## 角动量量子化

电子绕核运动，其“轨道”角动量是量子化的：

$$L = \sqrt{l(l+1)}\hbar$$

$l = 0, 1, 2, 3, \dots (n-1)$ ，称为**角量子数**。量子力学中通常用  $s, p, d, f, g$  来表示这些状态。

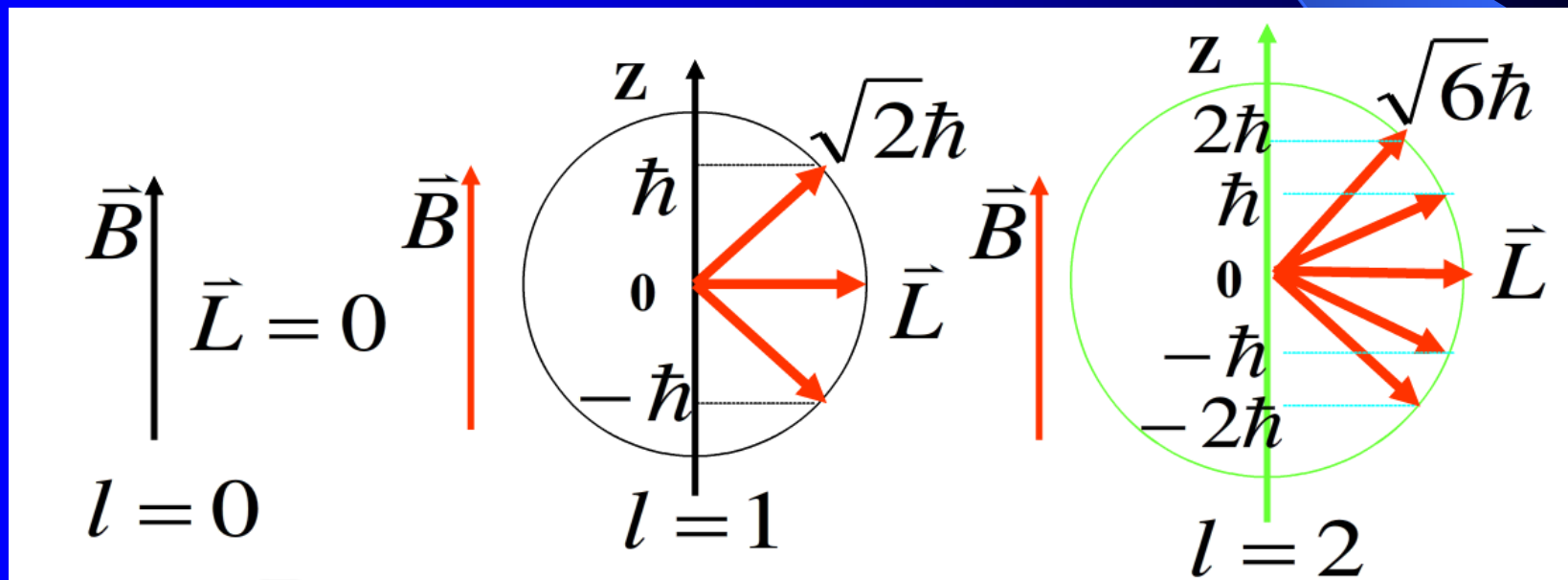
对同一个  $n$ ，角动量有  $n$  个不同的值，但能量相同（简并）。

# 角动量的空间量子化

角动量在空间的取向不是任意的，以外磁场为Z方向，则角动量在Z轴上的投影为

$$L_z = m\hbar$$

$m = 0, \pm 1, \dots, \pm l$  称为磁量子数



对同一个  $n$ ,  $l$  和  $m$  有不同的取值, 但能量相同 (简并)。



# 电子自旋角动量取向量子化

电子自旋角动量的大小：
$$S = \sqrt{s(s+1)}\hbar$$

$s$ 称为**自旋量子数**，取值仅有一个值： $1/2$ ，因此 
$$S = \sqrt{3} / 2\hbar$$

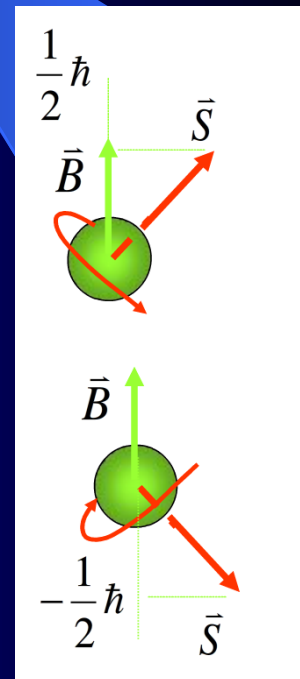
电子的自旋角动量在空间的取向是量子化的， $S$ 在外磁场方向的投影为：

$$S_z = m_s \hbar$$

$m_s$ 称为**自旋磁量子数**，取值只能为正负二分之一

$$S_z = \pm \frac{1}{2} \hbar$$

电子自旋概念是1925年由荷兰两位年纪小于25岁的大学生乌伦贝克和古兹密特根据施特恩—格拉赫实验的结果提出的。



- ◆ 自旋 (spin) 是电子的固有属性，与电子的空间运动无关，不同于经典概念的自转，没有相对应的经典量。
- ◆ 不但电子存在自旋，中子、质子等所有微观粒子都存在自旋。自旋和静质量、电荷等物理量一样，是描述微观粒子固有属性的物理量。
- ◆ 玻色子：自旋为整数，如光子、 $\pi$ 介子等
- ◆ 费米子：自旋为半整数，如电子、中子、质子、中微子等

## 能级简并:

同一主量子数 $n$ ，粒子总能量 $E_n$ 确定，但由于轨道角动量量子数 $l$ 和磁量子数 $m$ 可以不同，粒子的波函数也不一样

s支壳层 $s^2$ :  $(l, m) = (0, 0)$ ，能级“不简并”（不考虑自旋） $\times 2$

p支壳层 $p^6$ :  $(1, 0)$ 、 $(1, 1)$ 、 $(1, -1)$ ，能级3度简并 $\times 2$

d支壳层 $d^{10}$ :  $(2, 0)$ 、 $(2, 1)$ 、 $(2, -1)$ 、 $(2, 2)$ 、 $(2, -2)$ ，能级5度简并 $\times 2$

f支壳层 $f^{14}$ :  $(3, 0)$ 、 $(3, \pm 1)$ 、 $(3, \pm 2)$ 、 $(3, \pm 3)$ ，能级7度简并 $\times 2$

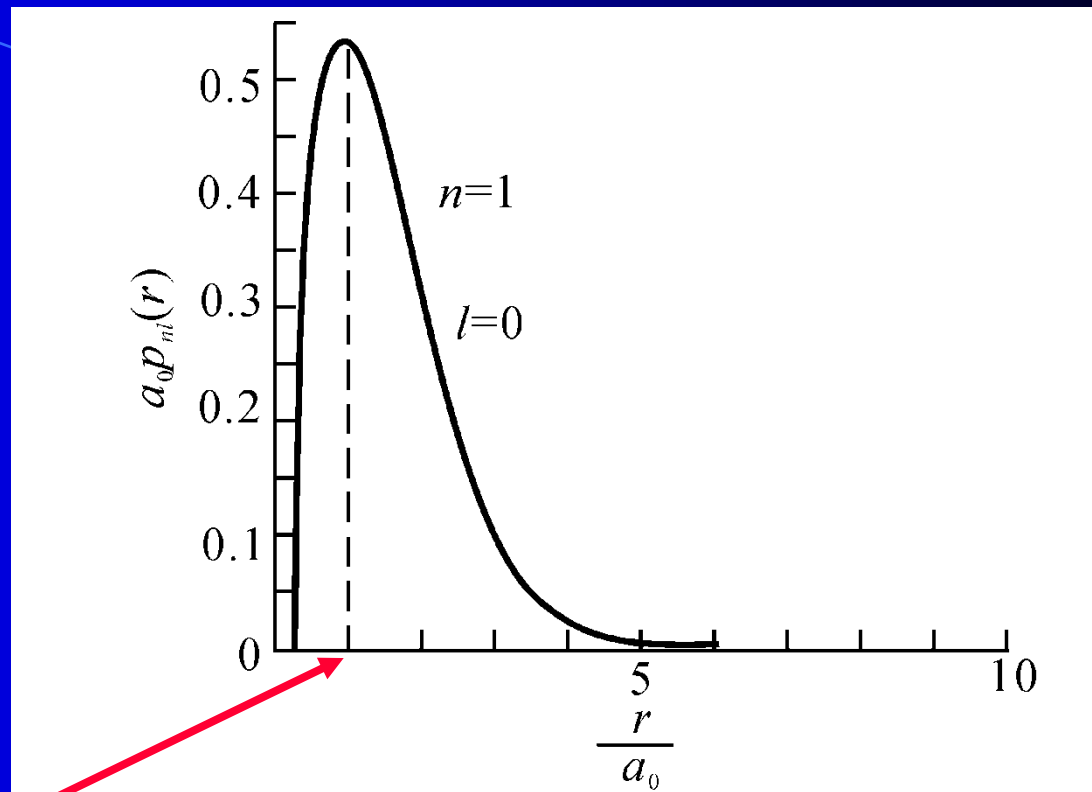
泡利不相容原理：处于同一量子态中的电子不能多于一

自旋（角动量）量子数： $m_s = \pm 1/2$

K壳层s支壳层：1个波函数、

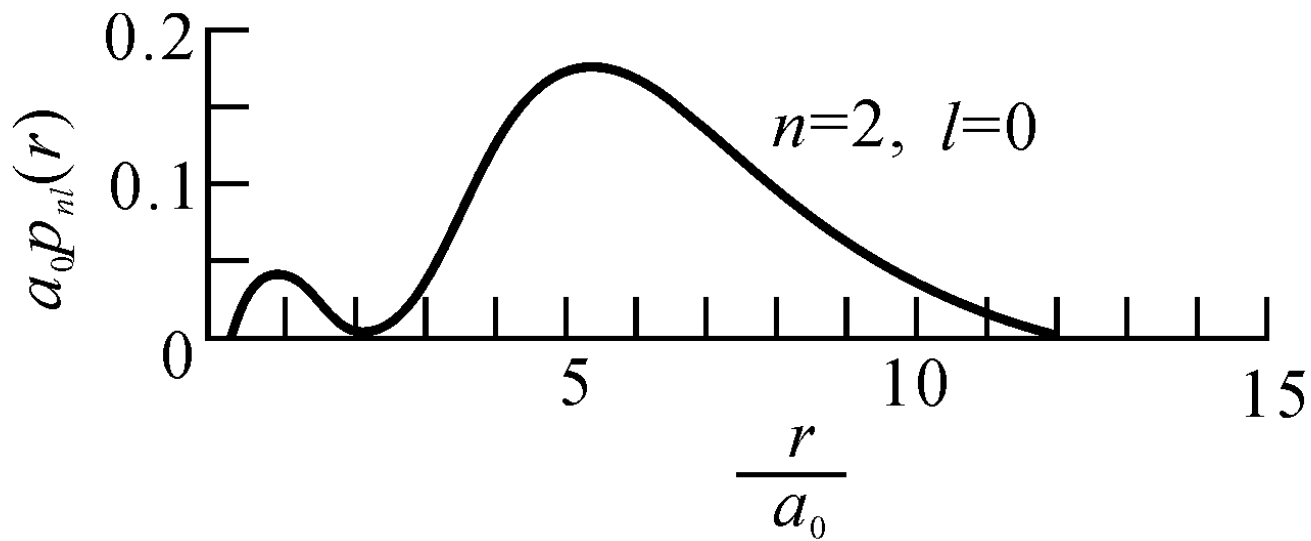
2种自旋，最多2个电子

支壳层最多容纳电子数： $1s^2 2s^2 2p^6 3s^2 3p^6 3d^{10} 4s^2 4p^6 4d^{10} 4f^{14} \dots$



1s电子 ( $n=1, l=0, m=0$ ) 的径向几率密度  
radial probability density function

$a_0 = 0.529 \times 10^{-10} \text{ m}$ , 为最可几半径  
与玻尔理论获得的氢原子半径一致



2s电子 ( $n=2, l=0, m=0$ ) 的  
径向几率密度

