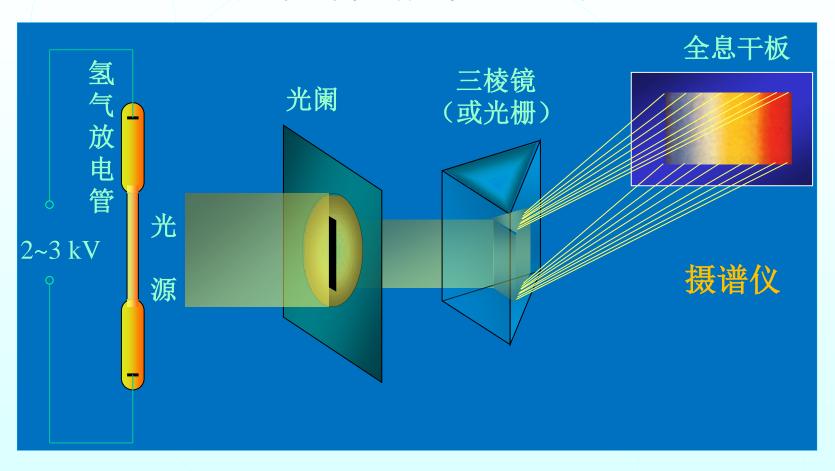
§ 13-4 氢原子光谱 玻尔的氢原子理论



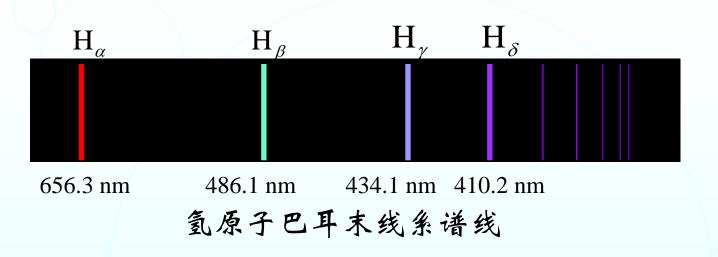
记录氢原子光谱的实验原理图



从氢气放电管中获得氢原子线状光谱

一、氢原子光谱的规律性







Johann Jakob Balmer 1825—1898

1、分立线状光谱

1885年瑞典中学教师巴尔末发现:

$$B = 364.56 \text{ nm}$$

2、谱线的波数

$$\widetilde{\nu} = \frac{1}{\lambda}$$

氢原子各谱线的波数可表示为经验公式:

$$\widetilde{v} = \frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{2^2} - \frac{1}{n^2} \right)$$

1889年里德伯和里兹发现普遍公式:

$$\tilde{v} = R_{\rm H} \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$$

$$\tilde{v} = R_{\rm H} \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$$

$$\begin{pmatrix} k = 1, 2, 3 \cdots \\ n = k + 1, k + 2 \cdots \end{pmatrix}$$

里德伯常数: $R_{\rm H} = \frac{4}{R} = 1.096776 \times 10^7 \,\mathrm{m}^{-1}$

$$R_{H^{\text{H}}} = 1.0973731 \times 10^7 \text{ m}^{-1}$$



Janne Rydberg 1854—1919



Walter Ritz 1878-1909

3、里兹并合原理



$$\widetilde{v} = R_{H} \left(\frac{1}{k^{2}} - \frac{1}{n^{2}} \right) = \underline{T(k)} - \underline{T(n)}$$

$$T(k) = \frac{R_{H}}{k^{2}} \qquad T(n) = \frac{R_{H}}{n^{2}}$$
光谱项

即
$$\tilde{v} = T(k) - T(n)$$
 ——里兹并合原理

- 原子具有线光谱;
- K, n 取不同值,对应不同谱线系的不同谱线;
- 任一谱线的波数都可表示为两光谱项之差。

$$T(k) = \frac{R_H}{\left(k+\alpha\right)^2} \qquad T(n) = \frac{R_H}{\left(n+\beta\right)^2}$$

式中 α 、 β 为修正值(均<1),不同元素 α 、 β 值不同。

• 氢原子光谱

$$\widetilde{v} = R_H \left(\frac{1}{1^2} - \frac{1}{n^2} \right) \quad n = 2.3, \cdots$$

$$\widetilde{v} = R_H \left(\frac{1}{2^2} - \frac{1}{n^2} \right) \quad n = 3, 4, \cdots$$

$$\widetilde{v} = R_H \left(\frac{1}{3^2} - \frac{1}{n^2} \right) \quad n = 4.5, \cdots$$

$$\widetilde{v} = R_H \left(\frac{1}{4^2} - \frac{1}{n^2} \right) \quad n = 5.6, \cdots$$

$$\widetilde{v} = R_H \left(\frac{1}{5^2} - \frac{1}{n^2} \right) \quad n = 6,7,\cdots$$

莱曼系(紫外光)

T. Lyman 1914年发现

巴尔末系(可见光)

帕邢系(红外光)

F. Paschen 1908年发现

布拉开系(红外光)

F. Brackett 1922年发现

普芳德系(红外光)

H.A. Pfund 1924年发现



T. Lyman

1874-1954

F. Paschen 1865-1947



A.H. Pfund 1879-1949

原子特征光谱的规律:

(1) 线状、分立(2) 同一公式(3) 两光谱项之差

知识回顾



巴尔末公式
$$\tilde{v} = \frac{1}{\lambda} = R\left(\frac{1}{2^2} - \frac{1}{n^2}\right)$$

里德伯方程

$$\tilde{v} = R_{\rm H} \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$$

$$\tilde{v} = R_{\mathrm{H}} \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right) \qquad \begin{pmatrix} k = 1, 2, 3 \cdots \\ n = k + 1, & k + 2 \cdots \end{pmatrix}$$

里兹并合原理

$$\widetilde{v} = R_{H} \left(\frac{1}{k^{2}} - \frac{1}{n^{2}} \right) = \underline{T(k)} - \underline{T(n)}$$

光谱项

$$T(k) = \frac{R_H}{k^2} \qquad T(n) = \frac{R_H}{n^2}$$

二、经典氢原子模型 (atomic model)

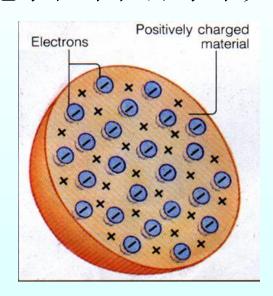


1. 汤姆逊模型(1903)

1897年汤姆逊发现电子



带负电的电子在中性原子中如何存在的呢?





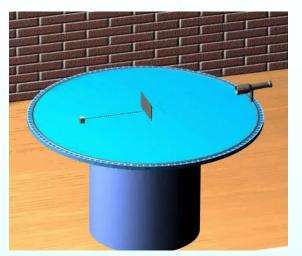
Joseph John Thomson 1856—1940 The Nobel Prize in Physics 1906

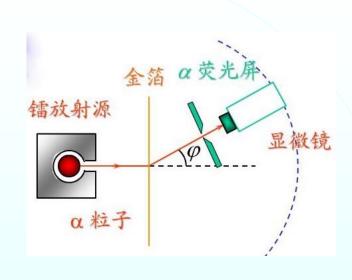
正电部分和原子质量均匀分布在半径为10⁻¹⁰ m 的球体内,弹性、冻胶状的负电荷嵌在(浸于)此球内,电子在平衡位置作简谐振动而发射同频率的电磁波。

2. 卢瑟福核式结构模型 (1911)



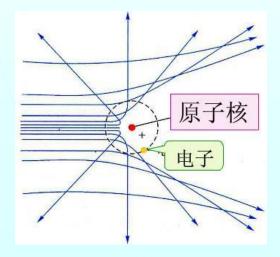
α粒子散射实验

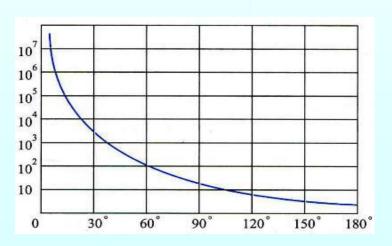






Ernest Rutherford
1871—1937
The Nobel Prize in
Chemistry 1908

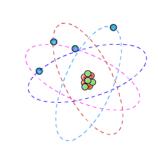




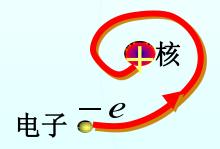
汤姆逊模型无法解释α 粒子散射实验



1911年卢瑟福提出:原子中带正电的部分集中了原子绝大部分质量,并分布在一个极小区域内(称为原子核),而电子在它的周围运动,好象行星绕太阳一样。



3、氢原子经典核模型的困难



电子被原子核捕获,光谱为连续光谱.

问题:



- ✓ 原子的稳定性问题?
- ✓ 原子光谱是线状光谱?

三、玻尔的氢原子理论



1913年发表了《论原子构造与分子构造》 等三篇文章,正式提出了关于原子稳定性和量 子跃迁理论的假设,解释了氢原子光谱的规律。

玻尔的创新点:

- 将量子化概念用于原子结构上,
 成功的计算氢原子光谱,并预言了新光谱线;
- 2、将原子光谱和原子中电子跃迁联系起来, 统一了卢瑟福核式模型、量子化概念和光谱。



Niels Bohr 1885-1962 The Nobel Prize in Physics 1922

"这简直是思维上最和谐的乐章"——爱因斯坦

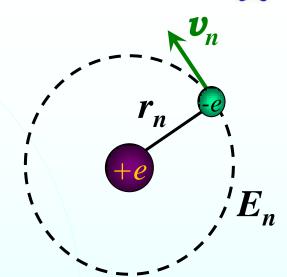
1 、玻尔氢原子模型



(1) 定态假设

原子系统只能处在一系列不连续的能量 状态,在这些状态中,电子只能在一定的轨 道上绕核作圆周运动,但不辐射能量。

这些状态称为原子系统的稳定状态(简称定态),相应的能量分别为 E_{1} , E_{2} , E_{3} ·····

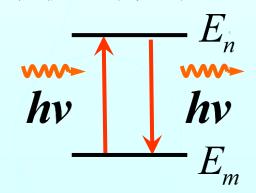


(2) 频率条件

原子从一个定态跃迁到另一定态时,会发射或吸收一个光子

$$h\nu = E_n - E_m$$

$$\nu = \frac{E_n - E_m}{h}$$





$$v = \frac{E_n - E_m}{h}$$

ν 是光子频率而不是电子振动频率

 E_n 、 E_n 为分立值,所以 ν 为分立线光谱。

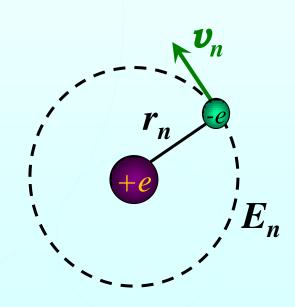


(3) 角动量量子化条件

$$L = mvr = n\frac{h}{2\pi} = n\hbar \qquad (n = 1, 2, 3\cdots)$$

约化普朗克常数: $h = \frac{h}{}$

$$\hbar = \frac{h}{2\pi}$$



2、氢原子轨道半径和能量的计算



(1) 半径

经典理论结合玻尔理论

$$\frac{e^2}{4\pi\varepsilon_0 r^2} = m \frac{v^2}{r} \rightarrow r = \frac{e^2}{4\pi\varepsilon_0 m v^2}$$

$$L = mvr = n \frac{h}{2\pi} \rightarrow v = \frac{nh}{2\pi mr}$$

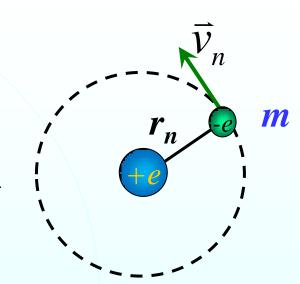
• 氢原子的半径和玻尔半径

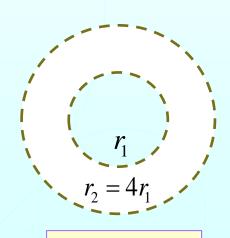
$$r_n = n^2 \frac{\varepsilon_0 h^2}{\pi m e^2} \qquad n = 1, 2, \cdots$$

$$r_1 = \frac{\varepsilon_0 h^2}{\pi m e^2} = a_0 = 0.0529 \text{nm}$$

$$\frac{\pi \pi}{\pi} = \frac{\pi}{\pi} = \frac{\pi}{\pi}$$

玻尔第一轨道半径







(2) 轨道能量

$$E_n = \frac{1}{2} m v_n^2 - \frac{e^2}{4\pi \, \varepsilon_o r_n}$$

$$r_n = \frac{\varepsilon_o h^2 n^2}{\pi m e^2}$$

$$E_n = -\frac{me^4}{8\varepsilon_o^2 h^2 n^2}$$

氢原子能级:
$$E_n = \frac{E_1}{n^2}$$

$$\vec{v}_n$$
 \vec{r}_n
 \vec{E}_n

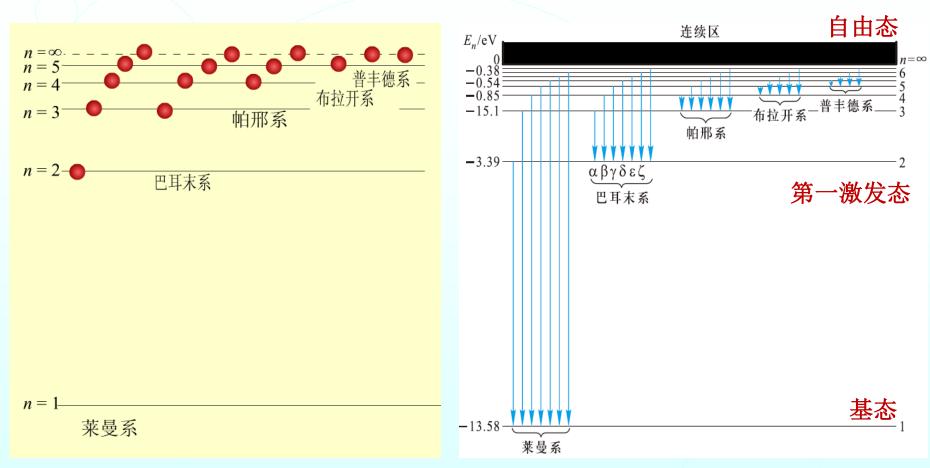
氢原子的基态能量:
$$E_1 = -\frac{me^4}{8\varepsilon_o^2 h^2} \approx -13.6 \ eV$$

nh

$$E_1, E_1/4, E_1/9 \cdots$$

氢原子能级图





电离能: 电子从基态到脱离原子核的束缚所需的能量

激发能: 电子从基态跃迁到激发态所需的能量



富兰克—赫兹实验

1914年,富兰克和赫兹在研究电子碰撞原子 的实验中验证了能级的存在.



理论值:
$$R = \frac{me^4}{8\varepsilon_0^2 h^3 c} = 1.097373 \times 10^7 (m^{-1})$$

实验值:
$$R_H = 1.096776 \times 10^7 (m^{-1})$$

修正:

$$m \to \frac{Mm}{M+m}$$
 折合质量 考虑核的运动 $M \approx 2000 m$

$$\oint Pdq = nh$$

推广量子化条件,用于解释类氡原子光谱



成功:

- 解释氢光谱规律;
- 提出了能量量子化和角动量量子化的概念;
- 提出了定态和能级跃迁假设;
- 能计算光谱频率.

局限:

- 对光谱强度、宽度、偏振问题无法解决;
- 无法解释比氢原子更复杂的原子;
- 对复杂原子系统不能计算;
- 对氢原子精细结构及塞曼效应也不能解释;
- 缺乏内在逻辑性.

例:用能量12.09eV的电子轰击氢原子,将产生那些谱线?

~

#:
$$E_n - E_k = E_1 \left(\frac{1}{n^2} - \frac{1}{k^2} \right) = 13.6 \left(\frac{1}{1} - \frac{1}{n^2} \right)$$

$$12.09 = 13.6 \left(1 - \frac{1}{n^2} \right) \implies n = \sqrt{\frac{13.6}{13.6 - 12.09}} = 3$$

可能的轨道跃迁: $3\rightarrow 1$, $2\rightarrow 1$, $3\rightarrow 2$

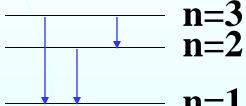
$$\tilde{v} = \frac{1}{\lambda} = R_H \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$$

$$\frac{1}{\lambda_1} = 1.097 \times 10^7 \left(\frac{1}{1^2} - \frac{1}{3^2} \right) = 0.975 \times 10^7$$

$$\frac{1}{\lambda_2} = 1.097 \times 10^7 \left(\frac{1}{1^2} - \frac{1}{2^2} \right) = 0.975 \times 10^7$$

$$\frac{1}{\lambda_3} = 1.097 \times 10^7 \left(\frac{1}{2^2} - \frac{1}{3^2} \right) = 0.152 \times 10^7$$

取
$$n=3$$



$$\lambda_1 = 1.025 \times 10^{-7} m$$

$$\lambda_2 = 1.216 \times 10^{-7} m$$

$$\lambda_3 = 6.579 \times 10^{-7} m$$



例: 氢原子中把 n = 2 状态下的电子移离原子需要多少能量?

解:
$$n=2$$
 , $k \to \infty$

$$\Delta E = E_{\infty} - E_2 = \frac{E_1}{\infty} - \frac{E_1}{2^2}$$

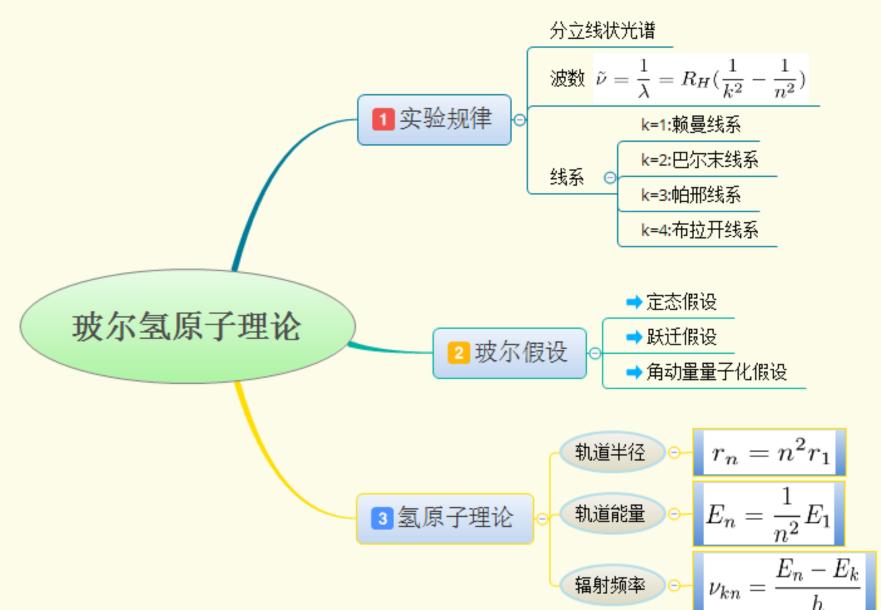
$$= -\frac{E_1}{4} = \frac{13.6}{4}$$

$$= 3.4 \text{ eV}$$



小 结









课后思考:

请查阅资料,了解光谱分析的相关应用及其发展前景

