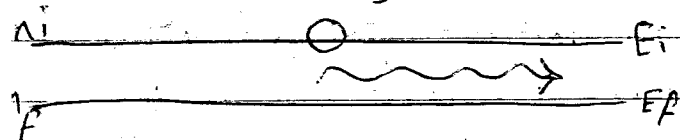


* طيف الهيدروجين

لوانتقل إلكترون من المدار n_i الى المدار n_f فوالطاقة الابتدائية E_i
 «تتغير الى الحالة النهائية» الى المدار فوالطاقة النهائية E_f



حيث ΔE فرق

$$\Delta E = E_i - E_f$$

$$= h \nu$$

$$= \frac{hc}{\lambda}$$

$$= E_i - \frac{E_i}{n_f^2}$$

$$E_f = - \frac{E_i}{n_f^2}$$

$$\nu = \frac{E_i - E_f}{h}$$

$$= \frac{E_i}{h n_i^2} - \left[- \frac{E_i}{h n_f^2} \right]$$

$$= \frac{E_i}{h} \left[\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_i^2} \right] \quad (9)$$

$$\lambda = \frac{c}{\nu}$$

$$\nu = \frac{c}{\lambda} = c \bar{\nu} \quad \text{حيث ان}$$

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

$$\bar{\nu} = \frac{1}{\lambda} = \frac{E_i}{hc} \left[\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_i^2} \right] \quad (10)$$

$$\bar{\nu} = \frac{1}{\lambda} = R_{\infty} \left[\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_i^2} \right]$$

$$R_{\infty} = \frac{E_i}{hc} = \left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \right)^2 \left(\frac{me^4}{4\pi\hbar^3 c} \right) = 1.097373 \times 10^7 \text{ m}^{-1}$$

لنعتبر الثابت R_∞ ثابت ريدبرغ عند ما يكون الخواة ثقيلة أي في حالة مسكونة
 ثم نلاحظ أن قيمة ثابت ريدبرغ تتفق نوعاً ما مع النتائج التي نحصلها من النظرية
 وبالإشارة إلى المعادلة رقم (10) نجد أن الخط المنبعث من ذرة الهيدروجين، وأشارة
 يتضمن الخواة موجبة معينة فقط. إضافة إلى ذلك، فإن هذه الخواة الموجبة تقع
 عند أطوال معينة كل من هذه السلسلة بحيث بعد الحجم الكافي n_p وبما أن
 عند الحجم الكافي n_i يجب أن يكون أطول من العدد الكافي n_p لجانب
 المعادلات لسلسلة الخطية الآتية ~~التي هي~~ لايمان Lyman Series

$$n_p = 1 \Rightarrow \frac{1}{\lambda} = R_\infty \left(\frac{1}{1^2} - \frac{1}{n^2} \right), n = 2, 3, 4, \dots$$

 Lyman Series

$$n_p = 2 \Rightarrow \frac{1}{\lambda} = R_\infty \left(\frac{1}{2^2} - \frac{1}{n^2} \right), n = 3, 4, 5, \dots$$

 Balmer Series

$$n_p = 3 \Rightarrow \frac{1}{\lambda} = R_\infty \left(\frac{1}{3^2} - \frac{1}{n^2} \right), n = 4, 5, 6, \dots$$

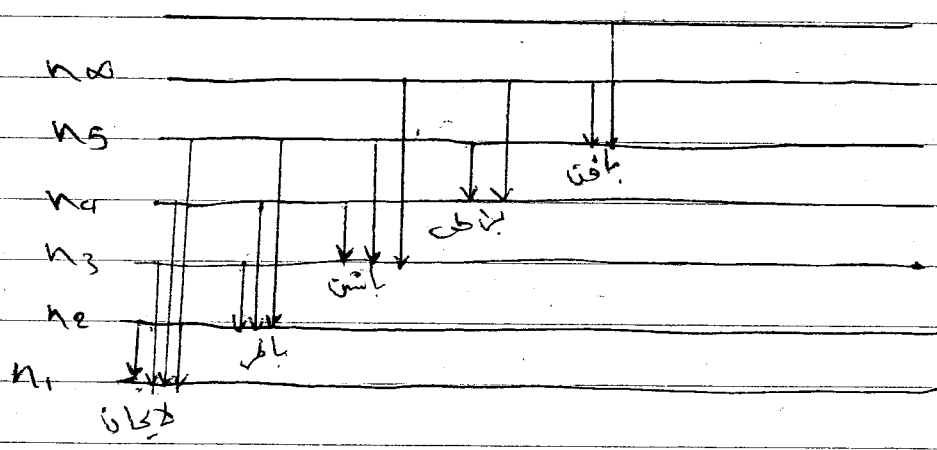
 Paschen Series

$$n_p = 4 \Rightarrow \frac{1}{\lambda} = R_\infty \left(\frac{1}{4^2} - \frac{1}{n^2} \right), n = 5, 6, 7, \dots$$

 Brackett Series

$$n_p = 5 \Rightarrow \frac{1}{\lambda} = R_\infty \left(\frac{1}{5^2} - \frac{1}{n^2} \right), n = 6, 7, 8, \dots$$

 Pfund Series



وكلما الإشارة هنا إلى أن حجم هيدروجين الهيدروجين هو على الأقل بين البرات
 والتي تكون جميعها عند درجة حرارة الغرفة في الحالة الأرضية groundstate

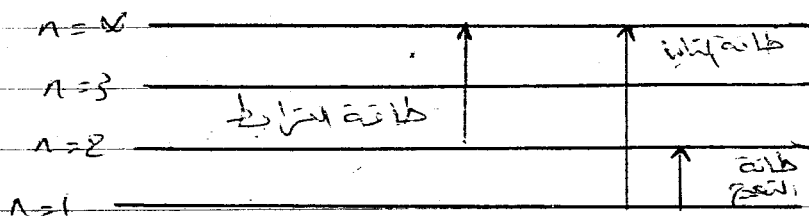
ولكن استخدام تفريغ كهربائي أو طرق أخرى بعد الإلكترون إذا انتقل إلى مستوى طاقة أدنى من الحالة الأرضية ويقتل فيها فترة قصيرة جداً ثم يعود وينتقل يبعث إشعاعاً كهربائياً يسمى فوتونات ذات تردد معين .

تعريف الحالة الأرضية هي الحالة الطبيعية التي يتواجد فيها الإلكترون والتي يملكها وهي الحالة المستقرة .

طاقة الحالة الأرضية هي أقل طاقة يمتلكها الإلكترون في الحالة المستقرة . طاقة التهييج هي الطاقة اللازمة لنقل الإلكترون من الحالة الأرضية إلى أي مدار داخل الذرة .

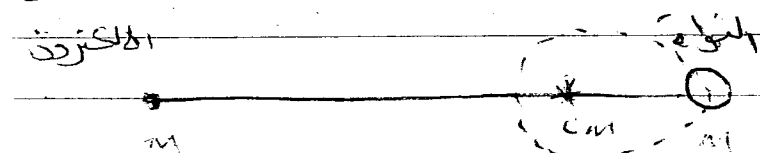
طاقة التأين هي الطاقة اللازمة لانتقال الإلكترون من الحالة الأرضية إلى أعلى مدار في الذرة أو إلى ما لا نهاية .

طاقة التثاقيل هي الطاقة اللازمة لانتقال الإلكترون من أي مدار داخل الذرة إلى أعلى مدار في الذرة أو إلى ما لا نهاية .



* نظرية بور في نموذج ربيد

في تحليلنا السابق اقترحنا أن الإلكترون يدور حول نواة سالبة وفي الحقيقة أن الإلكترون والنواة يعتبران كتلة واحدة يدوران حول مركز جاذبية مشترك .



أن مركز الكتلة يكون قريب من النواة لأن كتلة النواة أكبر بكثير من كتلة الإلكترون بحود 2000 مرة من كتلة الإلكترون .

وتكون القوة والالكترون في موقع متقابلين بالنسبة لمركز الكتلة ومعنا نحن
 اذا التزم الخلية لها سقاكن وانزخم الخطي لذرة ككل بقعة خافت

$$M = \frac{mM}{m+M} \quad \text{prove that}$$

ان هذا النظام القوة والالكترون يكون يكافئ جبا كتلة M يدور حول موقع
 الجسم M فاذ كانت كتلة الالكترون m وكتلة البروتون M فان

$$M = \frac{mM}{m+M} \quad (12)$$

تسمى M الكتلة الكتلة المبرزة الالكترون لا بها لصفوف m

$$M = \frac{m \cdot 2000m}{m + 2000m} = \frac{m^2 \cdot 2000}{2001m} = \frac{2000m}{2001} = 0.9945$$

* R_{∞} معنى بها ان كتلة القوة ساكنة

ولكن نصح الحالة رقم (7) آخذين في الاعتبار حركة القوة علينا ان
 ننسب كل m ب M

m اعتبار القوة ساكنة ، M اعتبار القوة متحركة

وبذلك تصبح معادلة مستويات الطاقة بالصيغة التالية

$$E_n = -\frac{1}{n^2} \left(\frac{k^2 M e^4}{2\hbar^2} \right)$$

ونتيجة لحركة القوة نجد ان جميع مستويات طاقة ذرة الهيدروجين تخوف
 بنسبة

$$\frac{M}{m} = \frac{M}{m+M} = \frac{1836}{1237} = 0.9994$$

لذلك يمكن نصح المعادلة رقم (10) بتصبح علاقة العدد الموجبي
 كالآتي

$$\Delta C = \frac{1}{2} = R_m \left(\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_i^2} \right) \quad (14)$$

$$R_m = \left(\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \right)^2 \left(\frac{Me^4}{4\pi\hbar^3 c} \right) \quad (15)$$

$$= 1.097373 \times 10^7 \text{ m}^{-1}$$

$$R_m = \frac{M}{m} R_\infty = \frac{M}{m+M} R_\infty$$

بالإضافة إلى قيمة ثابت ريدبرك باعتبار سلسلة الضوء محدودة ~~التي~~ تتطابق مع النتائج العملية إذا أخذنا بنظر الاعتبار سلسلة الضوء محدودة ~~أولئك~~ التي النتائج التالية

1- الخصائص الديسبريومية وهو زخم غير الامتصاص حيث
النظام هو العناصر التي لها نفس العدد الذري Z وتختلف في عدد النيوترونات
2- يجب أن يكون هناك متسلسلات Z هي متسلسلة Z العناصر
3- الأيونات التي تشبه في تركيبها ذرة الهيدروجين مثل العليوم (عناصر ليثيوم والكالسيوم) والتي تأتي في الحالة $n=1$ هي متسلسلة لثابت ريدبرك

* الذرات العنصرية

هذه ذرات على شكل أيونات (التي يكون هو كل ذرة فقصة أو خصائص الكهرون)
فقصة جميع الكهرونات بما فيها الإلكترونات الحالة الأرضية لذلك فإن معادلات
مستويات الطاقة تعطينا النتيجة التالية
1- عندما تكون الحالة

$$E_n = -\frac{k^2 m e^4}{2\hbar^2 n^2} = -\frac{E_1}{n^2} = \frac{-13.6 \text{ eV}}{n^2}$$

$$r_n = \frac{n^2 \hbar^2}{k m e^2} = a_0 n^2 = 0.528 n^2 \text{ Å}$$

$$v_n = \frac{k e^2}{n \hbar} = \frac{v_1}{n}$$

$$R_\infty = \frac{k^2 m e^4}{2 \hbar^3 c}$$

٢- حساب تكون النواة متحركة

دالة مكان النواة متحركة

$$D E_{nM} = - \frac{K^2 M e^4 Z^2}{2 \hbar^2 n^2} = \frac{M Z^2}{m} E_n$$

$$2) V_n = \frac{n^2 \hbar^2}{K^2 M e^4 Z^2 M Z^2} = \frac{m}{M} V_n$$

$$3) V_{nM} = \frac{K e^2}{n \hbar} = \frac{Z V_1}{n}$$

$$4) R_M = \frac{K^2 M e^4 Z^2}{2 \hbar^2 C} = \frac{M Z^2}{m} R_\infty$$

٣- النسبة للذرات الهيدروجينية والتي دائماً تكون النواة متحركة فقط نظرياً في الحالات الموجودة في الحالة الأرضية Z^2

$$\begin{array}{ll} e^2 \rightarrow Z & \text{كل} \\ e^4 \rightarrow Z^2 & \text{وكذا} \end{array}$$

* مبدأ التنايل

نصف مبدأ التنايل لبوهري في هذه الأعداد الكبيرة $(n \gg 1)$ فإن نتائج فيزياء الكم تقترب من نتائج الفيزياء الكلاسيكية ويمكن إثبات ذلك من خلال حساب تردد الاستعارة المبعث من الذرة حسب نظرية بوهري وحساب تردد الاستعارة المبعث كلاسيكياً.

$$\frac{1}{\lambda} = R_\infty \left(\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_i^2} \right)$$

الانتقال من حالة (n) إلى الحالة $(n-1)$

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

$$\nu = c R \frac{2}{n^3}$$

$$= c R \left[\frac{2n-1}{n^2(n-1)^2} \right]$$

$$2n-1 \sim 2n$$

$$n-1 \sim n$$

when $n \gg 1$

$$\nu = c R \frac{2}{n^3}$$

$$\therefore w = \frac{v}{r} \text{ or } f = \frac{v}{2\pi r}$$

$$mvr = nh$$

$$v = \frac{nh}{mr} \rightarrow v = \frac{h^2}{km e^2}$$

$$\therefore f = \frac{k^2 m e^4}{2\pi h^3 n^3} = R \propto \frac{1}{n^3}$$

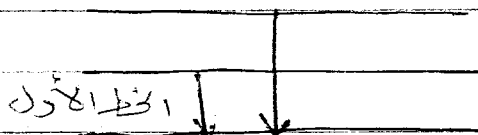
$$\text{Substituting } f = CR \propto \frac{1}{n^3}$$

$$\therefore R \propto \frac{k^2 m e^4}{4\pi h^3 c}$$

حساب التردد المقابل لخط الطيف الأول (التردد اللاسلكي)

أو إيجاد التردد الموجي للخط الأول في سلسلة بالمر

الحل



أيضا التردد المقابل للخط الأول
أو إيجاد التردد المقابل لخط الطيف الأول
سلسلة البالمر $n=4$ أو $n=5$

$$\frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{n_1^2} - \frac{1}{n_2^2} \right)$$

$$v = \frac{c}{\lambda} = CR \left(\frac{1}{n_1^2} - \frac{1}{n_2^2} \right)$$

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

$$= CR \left(\frac{2n-1}{(n-1)^2 n^2} \right) \Rightarrow 2n-1 \approx 2n \Rightarrow n-1 = n$$

$$v = CR \frac{2}{n^3}$$

$$w = \frac{v}{r}, f = \frac{v}{2\pi r}$$

$$R \propto \frac{k^2 m e^4}{4\pi h^3 c}$$

$$f = CR \propto$$

$$f = \frac{nh}{2\pi m e^4} \propto R \propto \frac{k^2 m e^4}{4\pi h^3 c} \propto \frac{1}{n^3}$$