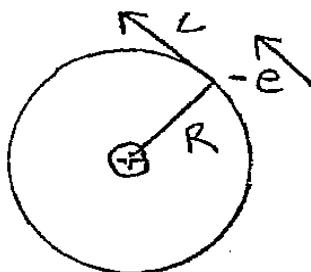


Fig. 8



$$ma_R = \frac{mv^2}{R} = \frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 R^2} \quad (24)$$

حيث v سرعة الإلكترون المدارية حول النواة و m كتلة الإلكترون و e شحنته و Ze شحنة النواة. ومن تعريف كمية الحركة الزاوية L للإلكترون في مداره حول النواة فإن :

$$L = mvR \quad (25)$$

ومن هاتين المعادلتين فإن السرعة هي

$$v = \frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 L} \quad (26)$$

والتسارع المركزي هو

$$\begin{aligned} a_R &= \frac{v^2}{R} = \left(\frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0 L} \right)^2 \left(\frac{mZe^2}{4\pi\epsilon_0 L^2} \right) \\ &= \left(\frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0} \right)^3 \frac{m}{L^4} \end{aligned} \quad (27)$$

وطبقاً للنظرية الكهرومغناطيسية فإن الطاقة التي يشعها الجسيم المشحون المتتسارع خلال وحدة الزمن تساوي القدرة P وتعطى بالعلاقة

$$\begin{aligned} P &= \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{2a_R^2}{3c^3} \\ &= \frac{m^2 e^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{2}{3c^3} \left(\frac{Ze^2}{4\pi\epsilon_0} \right)^6 \frac{1}{L^8} \end{aligned} \quad (28)$$

حيث c سرعة الضوء في الفراغ . ليكن τ هو الزمن اللازم لكي يشع الإلكترون كاملاً طاقته وعندما يصطدم بالنواة . هذه الطاقة عبارة عن طاقة الإلكترون الحركية وتحول إلى طاقة مغناطيسية P خلال الزمن τ أي أن

$$P\tau = \frac{1}{2}mv^2 \quad (30)$$

وباستخدام العلاقات 28 و 24 يمكن الوصول إلى علاقة للزمن τ كالتالي

$$\begin{aligned}\tau &= \frac{3}{4} \frac{1}{Z} \left(\frac{4\pi\epsilon_0 mc^2}{e^2} \right)^2 \frac{R^3}{c} \\ &= \frac{3}{4} \frac{1}{Z} \frac{R^3}{cr_e^2} \quad (31)\end{aligned}$$

حيث عرفنا نصف قطر الإلكترون الكلاسيكي r_e بالعلاقة

$$r_e = \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 mc^2} \right) \quad (32)$$

وتعطى الكمية r_e بدلالة ثوابت أساسية ويمكن حساب قيمتها بسهولة فنجد

$$r_e = 2.82 \text{ fm} \quad (33)$$

وبمعرفة r_e والثوابت الأخرى يمكن الآن حساب الزمن τ في المعادلة 31. فإذا افترضنا أن الإلكترون يدور حول نواة الهيدروجين ($Z=1$) في مدار نصف قطره $R=10^{-10} \text{ m}$ فبالتعويض في

31 نحصل على

$$\tau \approx \pi \times 10^{-10} \text{ s} \quad !!! \quad (34)$$

أي أن الإلكترون سوف يصطدم بنواة الهيدروجين بعد حوالي $10^{10} \times \pi$ ثانية من بدء الإشعاع الكهرومغناطيسي. ويعد هذا قصوراً كبيراً في نموذج رذرфорد لأنه يخالف الواقع فالإلكترون لا يصطدم أبداً بالذررة والذررة لاتهار بل هي مستقرة كمارأينا سابقاً.

كل هذه الأمور وغيرها تشير إلى أن نموذج رذرفورد رغم نجاحه إلا أنه غير كامل ولا بد من تعديله حتى يمكن تفسير أكبر قدر من الظواهر الفيزيائية. وسنرى في الفصل القادم كيف قادت تلك الاعتبارات السابقة إلى نموذج بور للذررة والذي يعد امتداداً وتطويراً لنموذج رذرفورد.