

Hidrogénatom

Az elektron előfordulása a hely függvényében a $\psi_{100}(r, \vartheta, \varphi)$ függvény egyzetével hármánhatványával kapcsolható.

$$\left(\frac{1}{\sqrt{\pi a^3}} e^{-r/a} \right)^2 = \frac{1}{\pi a^3} e^{-\frac{2r}{a}}$$

Annak a valószínűsége, hogy az elektron $r \rightarrow r+dr$ körzött van a differenciált valószínűség a kövéthérső len;

$$dP(r) = |\psi_{100}(r)|^2 4\pi r^2 dr$$

$$\int_0^b \frac{4\pi r^2}{a^3} e^{-\frac{2r}{a}} dr$$

Négyzettel az $u = -\frac{2r}{a}$ helyettesítést;

$$u = -\frac{2r}{a} \quad du = -\frac{2}{a} dr = -\frac{a}{2} du$$

$$r=0 \rightarrow u=0 \quad r=b \rightarrow u = -\frac{2b}{a}$$

A kövéthérső integrált kapjuk;

$$\begin{aligned} \int_0^{-\frac{2b}{a}} \frac{4a^2}{2} u^2 e^u du &= \frac{4a^2}{2} \left[e^u (u^2 - 2u + 2) \right]_0^{-\frac{2b}{a}} \\ &= \frac{4a^2}{2} \left(e^{-\frac{2b}{a}} \left(\frac{4b^2}{a^2} + \frac{4b}{a} + 2 \right) - 2 \right) \end{aligned}$$

Tegyük fel e^u -ant Taylor-sorolást;

$$e^u \approx 1 + u + \frac{u^2}{2} + \frac{u^3}{6}$$

Az integrál a következőképpen megoldható; $u = -\frac{2r}{a}$

$$\begin{aligned} & \int_0^b \frac{4a^2}{2} u^2 \left(1 + u + \frac{u^2}{2} + \frac{u^3}{6} \dots \right) du \\ & \approx \int_0^b \frac{4a^2}{2} (u^2 + u^3) du = \frac{4a^2}{2} \left(\frac{u^3}{3} + \frac{u^4}{4} \right) \Big|_0^b \\ & \approx \frac{4a^2}{2} \left(\frac{-8r^3}{3a^3} \right) \Big|_0^b = \frac{4a^2}{2} \cdot \left(\frac{-8b^3}{3a^3} \right) = \end{aligned}$$

$$- 3a^2 \cdot \frac{4}{3} \frac{b^3}{a^3} \approx \frac{4}{3} \frac{b^3}{a^3} \quad \text{negatív az}$$

$$\text{abszolútban} \quad \rho \approx \frac{4}{3} \frac{b^3}{a^3}$$

Legyen $\rho \approx \left(\frac{4}{3} \right) \pi b^3 |\psi(0)|^2$

A hullámfüggvény értéke 0-ban;

$$\left(\frac{1}{\sqrt{\pi a^3}} \right)^2 = \frac{1}{\pi a^3} \quad \frac{4}{3} \pi b^3 \frac{1}{\pi a^3} = \frac{4}{3} \frac{b^3}{a^3}$$

Nagyság az újredmond számjára vonatkozóan.

$$\frac{4}{3} \cdot \frac{1}{0.5 \cdot 10^{-10} \text{ m}} \cdot \left(\frac{10^{-15} \text{ m}}{0.5 \cdot 10^{-10} \text{ m}} \right)^3 = 2,666 \cdot 10^{-5} \text{ "idő töltés"}$$

an electron az atommagban.

Fajtszám Az impulzusmomentum - operátor a hővezetőképp
van definiálva;

$$L = r \times p$$

Az $[r, p, L]$ három kommutációs reláció:

$$[x_k p_k, L_i] \psi = x_k p_k \varepsilon_{ikm} x_n p_m \psi - \varepsilon_{ikn} x_n p_m x_k p_k \psi$$

$$= \cancel{-\hbar^2 \varepsilon_{ikm} (x_n p_m)}$$

$$- \hbar^2 \hat{x}_k \partial_k \varepsilon_{ikm} x_n \partial_m \psi + \psi \hbar^2 \hat{x}_k \partial_k x_n \varepsilon_{ikm} \partial_n$$

$$= -\hbar^2 \varepsilon_{ikm} (\hat{x}_k \delta_{mn} \partial_m \psi + x_n \partial_k \partial_n \psi)$$

$$+ \hbar^2 \varepsilon_{ikm} (\hat{x}_n \delta_{mk} \partial_k \psi + \hat{x}_n x_k \partial_m \partial_k \psi)$$

$$[\hat{x}_i \hat{p}_i, L_i] \psi = \hbar^2 \varepsilon_{ikm} (x_n \delta_{mk} \partial_k \psi - x_k \delta_{nk} \partial_m \psi)$$

$$= \hbar^2 \varepsilon_{ikm} x_n \partial_m \psi - \hbar^2 \psi \varepsilon_{ikm} x_n \partial_m =$$

$$0$$

$$\int_{\mathcal{Q}_Y} [r, p_i, L] = 0$$

$$\psi(x, t) = N \exp\left(-\frac{x^2}{4a^2} + i k_0 x\right)$$

$P(x) = |\psi(x)|^2$ Az $|\psi(x)|^2$ kimértéséhez a komplex konjugálttal kell szorozni.

$$\left(-\frac{x^2}{4a^2} + i k_0 x\right) + \left(-\frac{x^2}{4a^2} - i k_0 x\right) = \cancel{\frac{x^4}{16a^4}} + \cancel{k_0 x} + \cancel{x}$$

$$P(x) = \cancel{N^2 \cdot \exp\left(\frac{x^4}{16a^4} + k_0^2 x^2\right)}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \cancel{N^2 \exp\left(\frac{x^4}{16a^4} + k_0^2 x^2\right)} = \cancel{1} \quad \text{heli, hogy teljesjön}$$

$$= \frac{-x^2}{2a^2}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} N^2 e^{-\frac{x^2}{2a^2}} = 1$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{x^2}{2a^2}} = \sqrt{2\pi} \cancel{a}$$

$$N^2 \sqrt{2\pi} \cancel{a} = 1$$

$$N^2 = \frac{1}{\sqrt{2\pi} \cancel{a}}$$

$$N = \pm \sqrt{\frac{1}{\sqrt{2\pi} \cancel{a}}}$$

konstan érték.

lesz a normálási

3.) σ_x meghatározása;

(2.)

$$\sigma_x = \langle x^2 \rangle - \langle x \rangle^2$$

$$\langle x^2 \rangle = \int x^2 |\psi(x, t=0)|^2 dx$$

$$= N^2 \int_{-\infty}^{\infty} dx x^2 e^{-\frac{x^2}{2a}} = \frac{\sqrt{2\pi}}{\left(\frac{1}{2a}\right)^{3/2}} \cdot N^2 \text{ ha } \operatorname{Re}(a) < 0$$

$$= \sqrt{2\pi} \cdot |a|^3 \cdot N^2$$

Mivel $N^2 = \frac{1}{\sqrt{2\pi}a}$ így $a^2 = \langle x^2 \rangle$
Az x várható értéke pedig

$$\langle x \rangle = N^2 \int_{-\infty}^{\infty} x e^{-\frac{x^2}{2a}} dx = N^2 \left[-a^2 e^{-\frac{x^2}{2a}} \right]_{-\infty}^{\infty} = 0$$

$$\sigma_x = \sqrt{\langle \hat{x}^2 \rangle - \langle x \rangle^2} = \sqrt{a^2} = a$$

(3)

$$\psi(p) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{\frac{i}{\hbar} p x} \psi(x) =$$

$$\frac{N}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-\frac{x^2}{4a^2} + i\left(k_0 + \frac{p}{\hbar}\right)x}$$

$$= \frac{N}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-\left(\frac{x}{2a} - i\left(k_0 + \frac{p}{\hbar}\right)a\right)^2} e^{-a^2\left(k_0 + \frac{p}{\hbar}\right)^2}$$

Végül el egy helyettesítéssel integrálást;

$$\frac{x}{2a} - i\left(k_0 + \frac{p}{\hbar}\right)a = y$$

$$dy = \frac{1}{2a} dx$$

$$dy \cdot 2a = dx$$

$$\psi(p) = \frac{2aN}{\sqrt{2\pi\hbar}} \int_{-\infty}^{\infty} dy e^{-y^2} e^{-a^2\left(k_0 + \frac{p}{\hbar}\right)^2}$$

$$\psi(p) = \frac{2aN}{\sqrt{2\pi\hbar}} e^{-a^2\left(\frac{p}{\hbar} + q_0\right)^2}$$

(4.)

$$\langle \hat{p} \rangle = \frac{4a^2 N^2}{2\pi\hbar} \int_{-\infty}^{\infty} dp e^{-2a^2\left(\frac{p}{\hbar} + q_0\right)^2} p$$

legyen most $b = \sqrt{2} a \left(\frac{p}{\hbar} + q_0\right)$

$$db = \sqrt{2} a \frac{1}{\hbar} dp$$

$$p = \left(\frac{b}{\sqrt{2}a} - q_0\right)\hbar$$

$$\langle \hat{p} \rangle = \frac{4a^2 N^2}{2\hbar} \frac{\hbar^2}{\sqrt{2}a} \int_{-\infty}^{\infty} db e^{-b^2} \left(\frac{b}{\sqrt{2}a} - q_0\right)\hbar$$

$\int_{-\infty}^{\infty} db e^{-b^2} \frac{b}{\sqrt{2}a} = 0$ így az integrál a második tagja

$$\frac{4a^2 N^2}{2\hbar} \frac{\hbar^2}{\sqrt{2}a} \cdot \sqrt{\pi} q_0 \hbar = -\sqrt{2\pi} a N^2 \hbar q_0 = -\hbar q_0$$

$$\langle \hat{p}^2 \rangle = \frac{4a^2 N^2}{\sqrt{2\hbar}^2} \int_{-\infty}^{\infty} dp e^{-2a^2 \left(\frac{p}{\hbar} + q_0 \right)^2} p^2 \quad (5.)$$

Állkernormál most is ugyan arányos az átváltással
amit $\langle \hat{p} \rangle$ kiszámításánál;

$$\sqrt{2}a \left(\frac{p}{\hbar} + q_0 \right) = y$$

$$dy = \left(\frac{y}{\sqrt{2}a} - q_0 \right) \hbar$$

$$p = \left(\frac{y}{\sqrt{2}a} - q_0 \right) \hbar$$

behozzuk a jelöléseket az integrál;

$$\langle p^2 \rangle = \frac{4a^2 N^2}{\sqrt{2\hbar}^2} \int_{-\infty}^{\infty} dy \frac{\hbar}{\sqrt{2}a} e^{-y^2} \left(\frac{y}{\sqrt{2}a} - q_0 \right)^2 \hbar^2$$

$$\frac{2a N^2 \hbar^2}{\sqrt{2}} \int_{-\infty}^{\infty} dy e^{-y^2} \frac{y^2}{(\sqrt{2}a)^2} - \frac{4a^2 N^2}{2\hbar} \frac{\hbar}{\sqrt{2}} \int_{-\infty}^{\infty} dy e^{-y^2} q_0^2 \frac{\hbar^2}{\sqrt{2}a}$$

$$+ \frac{2a N^2 \hbar^2}{\sqrt{2}} \int_{-\infty}^{\infty} dy e^{-y^2} q_0^2 - \frac{4a^2 N^2}{2\hbar} \frac{\hbar}{\sqrt{2}a} \int_{-\infty}^{\infty} dy e^{-y^2} y \frac{q_0}{\sqrt{2}a}$$

$$= \frac{2a N^2 \hbar^2}{\sqrt{2}} \left(\frac{1}{2a^2} \frac{\sqrt{\pi}}{2} + q_0^2 \frac{\sqrt{\pi}}{2} \right) = \sqrt{2\pi} a N^2 \hbar^2 \left(\frac{1}{4a^2} + q_0^2 \right) = \quad (6)$$

$$\hbar^2 \left(q_0^2 + \frac{1}{4a^2} \right)$$

$$\sigma_p = \sqrt{\langle p^2 \rangle - \langle p \rangle^2}$$

$$\sigma_p = \sqrt{\hbar^2 \left(\frac{1}{4a^2} + q_0^2 \right) - \hbar^2 q_0^2} = \frac{\hbar}{2a}$$

A Heisenberg -féle határozatlansági reláció a
 állandóság,

$$\frac{\hbar}{2a} \cdot a = \frac{\hbar}{2} = \frac{\hbar}{2} \quad \text{Így a relációt valóban}$$

minimalizálja a kifejezés.

$$4.) \quad \psi(x, t) = e^{-\frac{i}{\hbar} \hat{H} t} \psi(x, t=0)$$

$$\psi(x, t=0) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{\psi} e^{-i q x} dx$$

Az időfejlődésben be kell vezetnünk az
 időfejlődési operátort.

$$\psi(x,t) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{i}{\hbar} E_0 t} \tilde{\psi}(k) e^{ikx} dk$$

(7.)

$$\tilde{\psi}(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \psi(x,t=0) e^{ikx} dx$$

$$\tilde{\psi}(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} N \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-\frac{x^2}{2a} + i(k_0+k)x} =$$

Meggyzedes kifejezésre kell írni a kitevőt;

$$\frac{N}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-\left(\frac{x}{2a} - i \frac{(k_0+k)x}{2}\right) - a^2 (k_0+k)^2}$$

Az eddigiekhez hozzáadva most is helyettesítéssel integrálást fogunk alkalmazni.

$$\frac{x}{2a} - ia(k_0+k) = y$$

$$dy = \frac{dx}{2a}$$

$$\frac{2aN}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dy e^{-y^2} e^{-a^2 (x_0 + h)^2} = \sqrt{2} a N e^{-a^2 (x_0 + h)^2} \quad (8)$$

$$\psi(x, t) = \frac{\sqrt{2} a N}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{i\hbar k^2}{2m} t} e^{-a^2 (x_0 + h)^2} e^{ikx} dk$$

$$= \frac{\sqrt{2} a N}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-(a^2 + \frac{i\hbar}{2m} t) k^2} e^{(-2a^2 x_0 + ix)k - a^2 x_0^2} dk$$

$$\frac{\sqrt{2} a N}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{-\left(a^2 + \frac{i\hbar}{2m} t\right) k^2} e^{(-2a^2 x_0 + ix)k - a^2 x_0^2}$$

$$\frac{\sqrt{2} a N}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{-\left(\sqrt{\frac{a^2 2m + i\hbar t}{2m}} k + \frac{ix - 2a^2 x_0}{2} \frac{\sqrt{2m}}{\sqrt{2ma^2 + i\hbar t}}\right)^2 - \frac{2m(ix - 2a^2 x_0)^2}{4(2ma^2 + i\hbar t)} - a^2 x_0^2}$$

$$\psi(x,t) = \frac{aN}{\sqrt{\pi}} e^{\frac{m(ix - 2a^2 \hbar_0)^2}{2(2ma^2 + i\hbar t)}} \cdot \sqrt{\frac{2m}{2ma^2 + i\hbar t}} \sqrt{\pi} \quad (9)$$

$$= \frac{aN\sqrt{2m}}{\sqrt{2ma^2 + i\hbar t}} e^{\frac{m(ix - 2a^2 \hbar_0)^2}{2(2ma^2 + i\hbar t)}} = \psi(x,t)$$

$$\psi(x,0) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} N^2 \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-\frac{x^2}{2a^2} + i\hbar x}$$

Ugyan így egyenletként felírva

beírva;

$$N^2 \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-\left(\frac{x}{\sqrt{2}a} - \frac{i\hbar}{2}\sqrt{2}a\right)^2} e^{-\frac{\hbar^2 a^2}{2}} =$$

$$\frac{N^2}{\sqrt{2\pi}} \sqrt{2}a \sqrt{\pi} e^{-\frac{\hbar^2 a^2}{2}} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{a^2 \hbar^2}{2}}$$

$$\psi(x,t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{i\hbar \hbar^2}{2m} t} e^{i\hbar x} e^{-\frac{a^2 \hbar^2}{2}} d\hbar$$

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{-\left(\frac{i\hbar t}{2m} - \frac{a^2}{2}\right) k^2 + i k x}$$

$$= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} dk e^{-\left(\sqrt{\frac{ma^2 + i\hbar t}{2m}} k + \frac{i x \sqrt{2m}}{2\sqrt{ma^2 + i\hbar t}}\right)^2} \cdot e^{-\frac{x^2 2m}{4(ma^2 + i\hbar t)}}$$

$$= \frac{1}{2\pi} e^{-\frac{2m x^2}{4(ma^2 + i\hbar t)}} \frac{\sqrt{2m}}{\sqrt{ma^2 + i\hbar t}} \cdot \sqrt{\pi}$$

$g(x, t)$ időfejlesztése;

$$g(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \frac{\sqrt{m}}{\sqrt{ma^2 + i\hbar t}} e^{-\frac{m x^2}{2(ma^2 + i\hbar t)}}$$