

Laplaceoperator für Funktionen, die nur vom Abstand zum Koordinatenursprung abhängen:

Sei f eine zweimal differenzierbare Funktion, die nur vom Abstand $r := |\vec{r}| = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$ zum Koordinatenursprung abhängt. Dann gilt:

$$\Delta f(r) = \frac{d^2 f}{dr^2} + \frac{2}{r} \cdot \frac{df}{dr} = f''(r) + \frac{2}{r} \cdot f'(r) \quad (1)$$

Beweis:

Es gilt

$$\frac{\partial r}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x} \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} = \frac{x}{\sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} = \frac{x}{r} \quad (2)$$

und mit der Kettenregel folgt:

$$\frac{\partial f}{\partial x} = \frac{df}{dr} \cdot \frac{\partial r}{\partial x} = \frac{df}{dr} \cdot \frac{x}{r} = f'(r) \cdot \frac{x}{r} \quad (3)$$

Aus (3) folgt mit Produktregel, Quotientenregel und (2):

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} &= \frac{\partial}{\partial x} \left[f'(r) \cdot \frac{x}{r} \right] = \frac{\partial f'(r)}{\partial x} \cdot \frac{x}{r} + f'(r) \frac{\partial}{\partial x} \left[\frac{x}{r} \right] \\ &= f''(r) \cdot \frac{x}{r} \cdot \frac{x}{r} + f'(r) \frac{r - x \cdot \frac{\partial r}{\partial x}}{r^2} = f''(r) \cdot \frac{x^2}{r^2} + f'(r) \frac{r - x \cdot \frac{x}{r}}{r^2} = f''(r) \cdot \frac{x^2}{r^2} + f'(r) \frac{r^2 - x^2}{r^3} \end{aligned}$$

Analog ergibt sich

$$\frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = f''(r) \cdot \frac{y^2}{r^2} + f'(r) \frac{r^2 - y^2}{r^3}; \quad \frac{\partial^2 f}{\partial z^2} = f''(r) \cdot \frac{z^2}{r^2} + f'(r) \frac{r^2 - z^2}{r^3}$$

und damit:

$$\begin{aligned} \Delta f(r) &= \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial z^2} = f''(r) \left\{ \frac{x^2}{r^2} + \frac{y^2}{r^2} + \frac{z^2}{r^2} \right\} + f'(r) \left\{ \frac{r^2 - x^2}{r^3} + \frac{r^2 - y^2}{r^3} + \frac{r^2 - z^2}{r^3} \right\} \\ &= f''(r) \cdot \frac{r^2}{r^2} + f'(r) \cdot \frac{3r^2 - (x^2 + y^2 + z^2)}{r^3} = f''(r) + f'(r) \cdot \frac{2}{r} \quad \square \end{aligned}$$

Grundzustand des Wasserstoffatoms:

Eine Lösung der DGL

$$f''(r) + \frac{2}{r} f'(r) + \frac{8\pi^2 m}{h^2} \left(E + \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \right) f(r) = 0 \quad (4)$$

ist durch $f(r) = Ae^{-\frac{r}{a}}$ gegeben (passt für den für Grundzustand des Wasserstoffatoms).

Normierung: Für die Aufenthaltswahrscheinlichkeit im \mathbb{R}^3 gilt:

$$\begin{aligned} 1 &= \int_{\mathbb{R}^3} |\Psi|^2 dV = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \left(Ae^{-\frac{\sqrt{x^2+y^2+z^2}}{a}} \right)^2 dx dy dz \\ &= A^2 \int_0^{2\pi} \int_0^{\pi} \int_0^{\infty} e^{-\frac{2r}{a}} \underbrace{r^2 \sin \theta}_{dx dy dz} dr d\theta d\phi = 4\pi A^2 \int_0^{\infty} e^{-\frac{2r}{a}} r^2 dr \end{aligned}$$

Zweifache partielle Integration ergibt sich die Stammfunktion

$$\int r^2 e^{-\frac{2r}{a}} dr = -\frac{1}{4} (2ar^2 + 2a^2 r + a^3) e^{-\frac{2r}{a}} + c \quad (5)$$

und damit $\int_0^{\infty} r^2 e^{-\frac{2r}{a}} dr = \frac{1}{4} a^3$. Es ergibt sich $A = \frac{1}{\sqrt{\pi a^3}}$ und unsere Lösung von (4) hat die Form

$$f(r) = \frac{1}{\sqrt{\pi a^3}} \cdot e^{-\frac{r}{a}}$$

wobei $a = \frac{h^2 \epsilon_0}{e^2 m \pi} \approx 5,29 \cdot 10^{-11} m$ dem Radius r_1 des Bohrschen Atommodells im Grundzustand entspricht! Aus der Gleichung ergibt sich außerdem die Energie des Grundzustands: $E = -\frac{e^4 m}{8h^2 \epsilon_0^2}$.

Aufenthaltswahrscheinlichkeit und radiale Aufenthaltswahrscheinlichkeitsdichte:

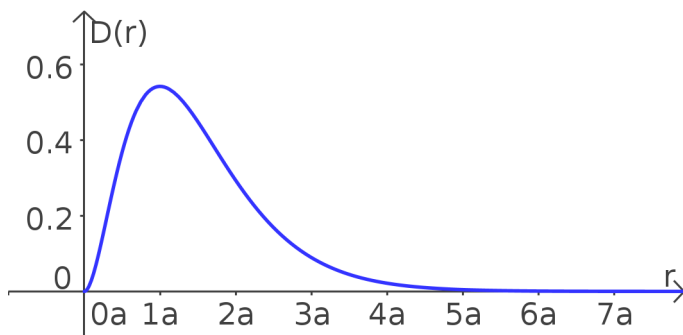
Im Grundzustand ist die Aufenthaltswahrscheinlichkeit innerhalb einer Kugel mit Radius R um den Koordinatenursprung gegeben durch:

$$P = \frac{1}{\pi a^3} \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \int_0^R e^{-2\frac{r}{a}} \underbrace{r^2 \sin \theta dr d\theta d\phi}_{dV} = \int_0^R \underbrace{\frac{4}{a^3} r^2 e^{-2\frac{r}{a}}}_{:=D(r)} dr$$

Der Integrand $D(r) = \frac{4}{a^3} r^2 e^{-2\frac{r}{a}}$ entspricht $4\pi r^2 |\psi|^2$ und könnte als eine Art

“Radialdichte der Aufenthaltswahrscheinlichkeit” oder **“radiale Aufenthaltswahrscheinlichkeitsdichte”**

interpretiert werden:



Aufenthaltswahrscheinlichkeit “im Bohr Atom”:

Im Bohrschen Atommodell befindet sich bei Wasserstoff im Grundzustand das Elektron auf der Bahn mit dem Bahnradius $a \approx 5,29 \cdot 10^{-11} m$. Bei der quantenmechanischen Betrachtung ergibt sich für die Aufenthaltswahrscheinlichkeit innerhalb einer Kugel mit Radius a :

$$\begin{aligned} P &= \iiint \frac{1}{\pi a^3} \cdot e^{-2\frac{\sqrt{x^2+y^2+z^2}}{a}} dx dy dz = \frac{1}{\pi a^3} \int_0^{2\pi} \int_0^\pi \int_0^a e^{-2\frac{r}{a}} \underbrace{r^2 \sin \theta dr d\theta d\phi}_{dx dy dz} \\ &= \frac{4\pi}{\pi a^3} \int_0^a r^2 e^{-2\frac{r}{a}} dr \stackrel{(5)}{=} \frac{4}{a^3} \left[-\frac{1}{4} (2ar^2 + 2a^2 r + a^3) e^{-\frac{2r}{a}} + c \right]_0^a \\ &= -5e^{-2} + 1 \approx 0,323 = 32,3\% \end{aligned}$$