

Lösungen 7;
 Übungen (16.06 Dienstag/ 18.06. Donnerstag)

1. Ein paar Fragen bezüglich des Wasserstoffatoms zum 'frei' in den Übungen vorzutragen, bzw. an die Tafel zu skizzieren!

- (a) Warum kann man Abhängigkeiten r , ϕ , Θ separieren?

Lösung:

Potential nur von r abhängig, daher Trennung von r zu Φ , Θ möglich. Separation von Φ und Θ möglich, da Potential isotrop!

- (b) Erklären Sie die Quantenzahlen n, l, m ! Wie lauten die Abhängigkeiten?

Lösung:

$n = 1, 2, 3, \dots$ Hauptquantenzahl (Energie) Variable des Radialanteils

$l = 0, 1, \dots, n-1$ Drehimpulsquantenzahl; Drehimpuls: $|L| = \sqrt{(l+1)l} \cdot \hbar$

$m_l = -l, -l+1, \dots, 0, \dots, +l$ magnetische Quantenzahl

Die Drehimpulsquantenzahl l misst hierbei den Bahndrehimpuls des Elektrons, und die magnetische Quantenzahl m seine Projektion auf eine beliebige Richtung, die im Allgemeinen als z bezeichnet wird (z steht dabei für die z -Achse) oder schlicht gesagt die räumliche Orientierung des Elektronen-Bahndrehimpuls.

- (c) Was bedeutet 'Entartung'? Gibt es bei $n=1$ Entartung?

Lösung: Zu einem Energiewert gibt es mehrere Zustände. Z.B. Beim Wasserstoffatom gibt es $k = n^2$ Zustände gleicher Energie. Man sagt der Energiewert E_n ist k -fach entartet. $1^2 = 1$ daher ist der Energiezustand für $n=1$ nicht entartet. Die Entartung gibt es bei allen a/r -Potentialen. Sie wird unter Berücksichtigung weiterer Effekte, z.B. relativistische Effekte, Elektronenspin, Kernpotential aufgehoben (siehe spätere Vorlesung)

- (d) Zeichnen Sie das Termschema bis $n=4$!

Lösung:

2. Radial-Eigenfunktionen des 1s-Zustandes des Wasserstoffatoms Schrödingergleichung

- (a) $\Psi(r) = a e^{-\frac{r}{r_1}}$

Radialteil der Schrödingergleichung:

$$\left[-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} + \frac{\hbar^2 l(l+1)}{2mr^2} \right] R(r) = E \cdot R(r)$$

s-Zustand: $l = 0$:

$$\left[-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \right] a e^{-\frac{r}{r_1}} =$$

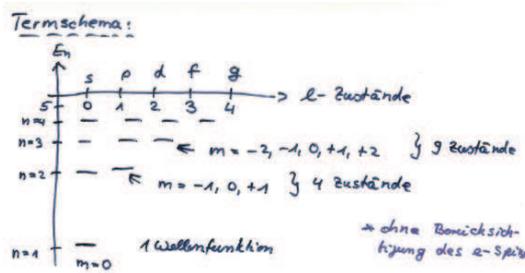


Abbildung 1: Einfaches Termnschema

$$\begin{aligned}
 & \left[-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left(r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \right] a e^{-\frac{r}{r_1}} = \\
 & \left[-\frac{\hbar^2}{2m} \left[-\frac{2}{r} \frac{1}{r_1} + \frac{1}{r_1^2} \right] - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \right] a e^{-\frac{r}{r_1}} = E \cdot a e^{-\frac{r}{r_1}} \\
 & \left(\frac{\hbar^2}{m} \frac{1}{r_1} - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \right) + \left(\frac{\hbar^2}{2emr_1^2} - E \right) r = 0 \\
 & E = -\frac{\hbar^2}{2mr_1^2} = \frac{me^4}{2(4\pi\epsilon_0)^2 \hbar^2} \text{ mit } r_1 = \frac{4\pi\epsilon_0 \hbar^2}{e^2 m}
 \end{aligned}$$

(b) $W(1)dr = |\Psi|^2 4\pi r^2 dr$ mit $4\pi r^2 =$ Fläche der Kugelschale mit Radius r

$$\begin{aligned}
 W(1)dr &= 4\pi r^2 a^2 e^{-\frac{2r}{r_1}} dr \\
 W(1) &= 4\pi r^2 a^2 e^{-\frac{2r}{r_1}}
 \end{aligned}$$

(c) $\frac{dW(r)}{dr} = 0 \Rightarrow 2r - r^2 \frac{2}{r_1} = 0 \Rightarrow r = r_1$

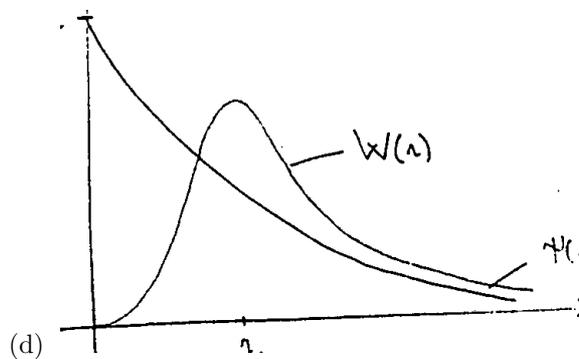


Abbildung 2: Funktionen

3. Positronium \rightarrow H-ähnliches Atom

Unten wird recht ausführlich gerechnet, im Prinzip können die Bohr-Sommerfeldschen Formeln für das H-Atom benutzt werden unter Berücksichtigung der effektiven Masse:

$$(0) \text{ effektive Masse: } \mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} = \frac{m_e m_e}{2m_e} = \frac{m_e}{2}$$

(1) Bohr-Modell: $E = \frac{1}{2}\mu v^2 - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r}$; [$E = E_{pot} + E_{kin}$]

(2) Kräftegleichgewicht: $\frac{\mu v^2}{r} = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r^2}$

(3) Quantisierung des Drehimpulses $\mu v r = n\hbar$

(2) $\mu\omega^2 r = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r^2}$

(3) $\mu\omega r^2 = n\hbar \rightarrow r = \sqrt{\frac{n\hbar}{\mu\omega}}$ (4)

in (2): $\mu\omega^2 \left(\frac{n\hbar}{\mu\omega}\right)^{3/2} = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \rightarrow \sqrt{\omega} = \frac{e^2 \mu^{1/2}}{4\pi\epsilon_0 (n\hbar)^{3/2}} \rightarrow \frac{\omega}{2\pi} = \frac{\mu e^4}{32\pi^3 \epsilon_0^2 \hbar^3} \frac{1}{n^3}$

Im Grundzustand $n=1$: $\mu = \frac{m_e}{2} \rightarrow \frac{\omega}{2\pi} = \frac{m_e e^4}{64\pi^3 \epsilon_0^2 \hbar^3} = 3.288 \times 10^{15} \frac{1}{s}$

in (4): $r = \left(\frac{n\hbar}{\mu}\right)^{1/2} \sqrt{\frac{16\pi^2 \epsilon_0^2 \hbar^3}{\mu e^4} n^3} = \frac{4\pi\epsilon_0 \hbar^2}{\mu e^2} n^2 = (\text{mit } n = 1 \text{ und } \mu = m_e/2) \frac{8\pi\epsilon_0 \hbar^2}{m_e e^2} = 1.059 \times 10^{-10} m.$

in (1): $E = \frac{1}{2}\mu\omega^2 r^2 - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} = \frac{1}{2}\mu \left(\frac{\mu e^4}{16\pi^2 \epsilon_0^2 \hbar^3} \frac{1}{n^2}\right)^2 \times \left(\frac{4\pi\epsilon_0 \hbar^2}{\mu e^2} n^2\right)^2 - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{\mu e^2}{4\pi\epsilon_0 \hbar^2} \frac{1}{n^2} = \frac{1}{32} \frac{\mu e^4}{\pi^2 \epsilon_0^2 \hbar^2} \frac{1}{n^2} = -\frac{1}{64} \frac{m_e e^4}{\pi^2 \epsilon_0^2 \hbar^2} = -6.80 eV$

4. Myon-Atom

(a) (siehe letzte Aufgabe, gleiche Rechnung)

$$\mu = \frac{m_\mu m_e}{m_\mu + m_e} = \frac{207 m_e m_e}{207 m_e + m_e} = 1.625 \times 10^{-28} kg$$

$$E_n = -\frac{1}{32} \frac{Z^2 \mu e^4}{\pi^2 \epsilon_0^2 \hbar^2} = -2531 \frac{Z^2}{n^2} eV \quad (\text{Achtung im Haken-Wolf wurde statt } \mu \text{ nur } m_\mu \text{ eingesetzt, deswegen das abweichende Ergebnis})$$

(b) $r_n = \frac{4\pi\epsilon_0 \hbar^2}{Z\mu e^2} n^2 = 2.84 \times 10^{-3} \frac{n^2}{Z} \text{ \AA}$

(c) $h\nu = E_{n=2} - E_{n=1} = -\frac{1}{32} \frac{Z^2 \mu e^4}{\pi^2 \epsilon_0^2 \hbar^2} (1/4 - 1) = 1898 Z^2 eV$

5. Drehimpulsoperatoren

(a) $[\hat{L}_z, \hat{L}^2] = 0$

$$\begin{aligned} [\hat{L}_z, \hat{L}^2] &= \\ &= [\hat{L}_z, \hat{L}_x^2] + [\hat{L}_z, \hat{L}_y^2] + [\hat{L}_z, \hat{L}_z^2] \\ &= [L_z, L_x]L_x + L_x[L_z, L_x] + [L_z, L_y]L_y + L_y[L_z, L_y] \\ &= i\hbar(L_y L_x + L_x L_y - L_x L_y - L_y L_x) = 0 \end{aligned}$$

(b) Warum Eigenwert $l(l+1)$ und nicht l^2

$$\begin{aligned} \hat{l}_- \hat{l}_+ F_{l,m} &= (\hat{l}_x - i\hat{l}_y)(\hat{l}_x + i\hat{l}_y) F_{l,m} \\ &= (\hat{l}_x^2 + \hat{l}_y^2 + i\hat{l}_x \hat{l}_y - i\hat{l}_y \hat{l}_x) F_{l,m} \\ &= (\hat{l}^2 - \hat{l}_z^2 - \hbar \hat{l}_z) F_{l,m} \\ &= (\omega^2 \hbar^2 - m^2 \hbar^2 - m \hbar^2) F_{l,m} \end{aligned}$$

Setze $F_{l,m} = F_{l,m_{max}} = F_{l,l}$

dann gilt $\hat{l}_+ F_{l,m_{max}} = 0$ oder damit $\omega^2 = m_{max}^2 - m_{max} = 0$
 $\omega^2 = m_{max}(m_{max} + 1) = l(l+1)$

*Übungsleiter: Frank Hartmann, Forschungszentrum Karlsruhe,
Tel.: +41 (76) 487 4362; Email: Frank.Hartmann@cern.ch*

www-ekp.physik.uni-karlsruhe.de/~hartmann/atom09