

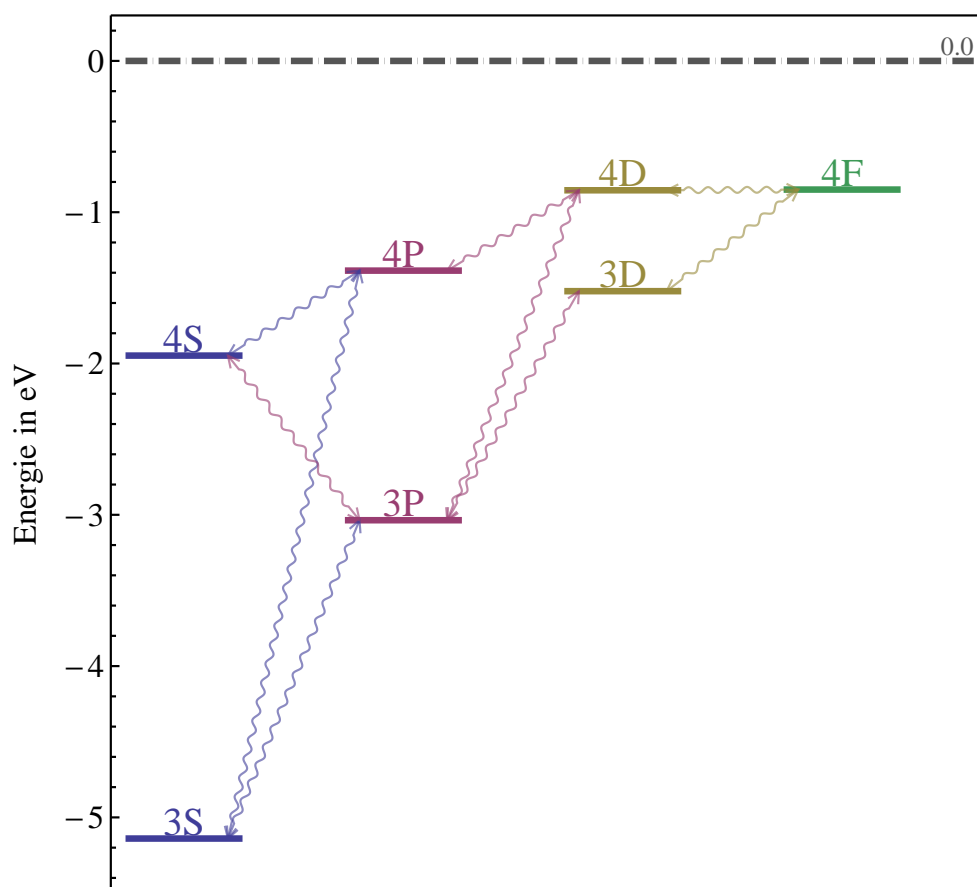
Aufgabe 1

a)

Für Natrium gilt: $E_{n,l} = -hcR_\infty \cdot \frac{1}{n_{eff}^2}, n_{eff} = n - \Delta(n,l)$

Tabelle 1: Die Werte der Quanteneffekte und die dazugehörigen Energien

$\Delta(n,l)$	n=3	n=4	$E_{n,l}$ (eV)	n=3	n=4
l=0; s	1,373	1,357	l=0; s	-5,13979	-1,94772
l=1; p	0,883	0,867	l=1; p	-3,03584	-1,38612
l=2; d	0,010	0,011	l=2; d	-1,52187	-0,855052
l=3; f	-	0,000	l=3; f	-	-0,850356



b)

Für die Spin-Bahn-Kopplung gilt:

$$\Delta E = a \frac{\vec{l} \cdot \vec{s}}{\hbar^2} = \frac{a}{2} [j(j+1) - l(l+1) - s(s+1)], j = l + s$$

Ziel: Berechnung der Energie des $3^2P_{1/2}$ und $3^2P_{3/2}$ Niveaus ausgehend vom $3D$ Niveau mithilfe der Übergangsenergie, anschließend Berechnung der Spin-Bahn-Kopplung sowie Berechnung der Energie des

Grundzustandes.

Die Wellenlängenenergie ist: $E = \frac{hc}{\lambda}$

Die $\Delta(n, l)$ lassen sich ausgehend von folgender Gleichung berechnen: $(n - \Delta(n, l))^2 = -\frac{hcR_\infty}{E_{n,l}}$ Obwohl die Quadratische Gleichung zwei Lösungen liefern wird, ist nur die Lösung, welche kleiner als n selbst ist, interessant.

Es folgt:

$$\begin{aligned} E_{3d} &= -1,52187 \text{ eV}, \\ E_{818,3256 \text{ nm}} &= 1,5151 \text{ eV}, \quad E_{819,4824 \text{ nm}} = 1,5129 \text{ eV} \\ E_{3^2 P_{1/2}} &= E_{3d} - E_{818,3256 \text{ nm}} = -3,02684 \text{ eV} \\ E_{3^2 P_{3/2}} &= E_{3d} - E_{819,4824 \text{ nm}} = -3,02467 \text{ eV} \\ E_{589,593 \text{ nm}} &= 2,10288 \text{ eV}, \quad E_{588,996 \text{ nm}} = 2,10501 \text{ eV} \\ \text{Variante 1: } E_{3^2 S_{1/2}} &= E_{3^2 P_{1/2}} - E_{589,593 \text{ nm}} = -5,1297 \text{ eV} \\ \text{Variante 2: } E_{3^2 S_{1/2}} &= E_{3^2 P_{3/2}} - E_{588,996 \text{ nm}} = -5,1297 \text{ eV}, \quad \Delta(3, 0) = 1,3714 \end{aligned}$$

Wie man anhand der Formel für ΔE erkennt, ist $\Delta E(l = 2, s = \frac{1}{2}) = \Delta E(l = 2, s = -\frac{1}{2})$, daraus folgt, dass der entartete Zustand ohne Spin-Bahn-Kopplung genau zwischen den beiden Niveaus liegt. Entsprechend folgt für die Energie aufgrund der Spin-Bahn-Kopplung:

$$\Delta E(l = 2, s = \pm \frac{1}{2}) = \frac{1}{2} \left| E_{3^2 P_{1/2}} - E_{3^2 P_{3/2}} \right| = -0,00213874 \text{ eV}$$

Daraus folgt für den Zustand $3P$:

$$E_{3p} = -3,02577 \text{ eV} \rightarrow \Delta(3, 1) = 0,87948$$

Außerdem kann man ablesen, dass der $3P$ Zustand um $\Delta E = 1,51403 \text{ eV}$ verschoben ist, und der $3S$ Zustand um $\Delta E = 3,61796 \text{ eV}$, vergleicht man dies mit der Spin-Bahn-Kopplungsenergie erkennt man, dass letztere um vier Größenordnungen kleiner ist.

Aufgabe 2

a)

$$H = H_0 + H', \quad H' = -\frac{p^4}{8m^3c^2}$$

Berechne $\Delta E = \langle \psi_n^0 | H' | \psi_n^0 \rangle$ in Ortskoordinaten: $\vec{p} = -i\hbar\nabla$, $\psi_{n,l,m} = R_{nl}(r)Y_{lm}(\vartheta, \varphi)$

$$\Delta E = \langle \psi_{n,l,m} | H' | \psi_{n,l,m} \rangle = -\frac{\hbar^4}{8m^3c^2} \int \psi_{n,l,m}^\dagger \nabla^4 \psi_{n,l,m} d^3r$$

$$\begin{aligned} H_0 &= \frac{p^2}{2m} - \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \rightarrow \frac{p^2}{2m} = H_0 + \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \\ \frac{p^4}{4m^2} &= \left(H_0 + \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} \right)^2 \\ \frac{p^4}{4m^2} &= \frac{\hbar^4 \nabla^4}{4m^2} = H_0^2 + 2\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} H_0 + \frac{e^4}{16\pi^2 \epsilon_0^2 r^2} \end{aligned}$$

Setzt man dies ein kommt man auf:

$$\Delta E = -\frac{1}{2mc^2} \int \psi_{n,l,m}^\dagger \left(H_0^2 + 2\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 r} H_0 + \frac{e^4}{16\pi^2\epsilon_0^2 r^2} \right) \psi_{n,l,m} d^3r$$

$$\Delta E = \frac{1}{2mc^2} \left(E_n^2 + 2E_n \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{n^2 a_0} + \frac{e^4}{16\pi^2\epsilon_0^2} \frac{2}{n^3(2l+1)a_0^2} \right)$$

Mithilfe von $E_n = -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{2a_0 \cdot n^2}$, sowie folgt:

$$\Delta E = -\frac{1}{2mc^2} \left(E_n^2 - 4E_n^2 + \underbrace{\frac{e^4}{16\pi^2\epsilon_0^2} \frac{1}{4n^4 a_0^2}}_{E_n^2} \frac{8n}{(2l+1)} \right)$$

$$\Delta E = -\frac{1}{2mc^2} E_n^2 \left(-3 + \frac{4n}{(l+\frac{1}{2})} \right)$$

$$\Delta E = \frac{2}{mc^2} E_n^2 \left(\frac{3}{4} - \frac{n}{(l+\frac{1}{2})} \right)$$

Die Feinstrukturkonstante lautet: $\alpha = \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{c\hbar}$ und der Bohrsche Radius $a_0 = \frac{4\pi\epsilon_0\hbar^2}{m_e e^2}$, umstellen liefert:

$$a_0 = \frac{4\pi\epsilon_0\hbar^2}{m_e e^2} = \frac{4\pi\epsilon_0\hbar c}{e^2} \cdot \frac{\hbar}{m_e c} = \frac{1}{\alpha} \frac{\hbar}{m_e c}$$

$$E_n = -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{2a_0 \cdot n^2} = -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0 c\hbar} \cdot \frac{c\hbar}{2a_0 \cdot n^2} = -\alpha \cdot \frac{c\hbar}{2a_0 \cdot n^2} = -\alpha^2 \frac{m_e c^2}{2n^2}$$

Somit folgt schließlich:

$$\Delta E = -\frac{\alpha^2 E_n}{n^2} \left(\frac{3}{4} - \frac{n}{(l+\frac{1}{2})} \right)$$

b)

Für die gesamte Feinstrukturkorrektur gilt: $E_{FS} = \frac{\alpha^2 E_n}{n^2} \left(\frac{n}{j+1/2} - \frac{3}{4} \right)$ mit $j = l + s$. Damit ergibt sich die Gesamtenergie:

$$E(n, j) = -\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{2a_0 \cdot n^2} + \frac{\alpha^2 E_n^0}{n^2} \left(\frac{n}{j+1/2} - \frac{3}{4} \right)$$

$$E(n, j) = -E_n^0 \left[1 + \frac{\alpha^2}{n^2} \left(\frac{n}{j+1/2} - \frac{3}{4} \right) \right]$$

Die Berechnungen für die Feinstrukturaufspaltung ergibt:

$$1S_{1/2}: E_{FS} = -1,8113 \cdot 10^4 \text{ eV} \quad 2S_{1/2}: E_{FS} = -0,566032 \cdot 10^4 \text{ eV}$$

$$2P_{1/2}: E_{FS} = -0,566032 \cdot 10^4 \text{ eV} \quad 2P_{3/2}: E_{FS} = -0,113206 \cdot 10^4 \text{ eV}$$

