

Physik IV – Atome und Moleküle

Sommer 2005, Prof. Wim de Boer, Universität Karlsruhe

Übungsleiter: Frank Hartmann, Forschungszentrum Karlsruhe,
Tel.: 07247 82 6330; Email: Frank.Hartmann@cern.ch

LÖSUNGEN Übung 6

1. Positronium → 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:

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

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

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

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

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

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

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

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

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

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

2. Myon-Atom

(a) (siehe letzte Aufgabe, gleiche Rechnung)

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

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

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

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

3. Beim Franck-Hertz-Versuch entspricht der Abstand der Minima (bzw. Maxima) ΔU_B in der Strom-Spannungs-Kennlinie einer charakteristischen Energie eines Übergangs eines Elektrons in den Atomen bzw. Molekülen des Füllgases.

(a) Die Spannung $U_B = 4V$ liegt zwischen dem ersten und zweiten Minimum. Die Wellenlänge dieses charakteristischen Übergangs ist $\lambda = \frac{hc}{e\Delta U_B} = 589 nm$. Das Füllgas leuchtet also im gelben Spektralbereich. Für $U_B = 5V$ leuchtet es ebenfalls gelb.

(b) Bsp.: Natriumdampf und $^{86}\text{Krypton}$ leuchtet im gelben Spektralbereich. Es könnte sich also um Natriumdampf oder $^{86}\text{Krypton}$ handeln.

(c) Die kinetische Energie der Elektronen E_{kin} muss mindestens so groß sein, wie die Energie des charakteristischen Übergangs, d. h. $E_{kin} \geq e\Delta U_B$. Da $E_{kin} = \frac{m}{2} v^2$, muss $v \geq \sqrt{2e\Delta U_B/m} = 8.6 \times 10^5 m/s$ sein.

4. Ist eines der beiden Elektronen entfernt, so benötigt man die Energie $Z^2 E_i$, wobei $E_I = 13.6\text{eV}$ die Ionisierungsenergie des H-Atoms ist. Für He ($Z=2$) ergibt dies 54.4eV . Die Differenz zu 79eV (24.6eV), ist dann die Ionisierungsenergie des ersten Elektrons.
5. Der Rückstoßimpuls p_H des Atoms ist gleich dem Impuls $h\nu/c$ des Photons. Die Übergangsenergie E ist $E = h\nu + p_H^2/(2M_H)$. Aus diesen beiden Gleichungen erhält man mit Hilfe einer einfachen Näherung ($h\nu \ll 2M_H c^2$) die Rückstoßenergie $T_R \approx E^2/(2M_H c^2)$. Mit $E_n = -\frac{Rhc}{n^2}$; $E_1 = -13.6\text{eV}$ und $E_2 = \frac{E_1}{2^2} = -3.4\text{eV} \Rightarrow n = 2 \rightarrow n = 1$ $E_{2 \rightarrow 1} = 10.2\text{eV}$ (auch aus Diagramm Haken-Wolf S 104 oder ähnlichem Termschema). Mit $E=10.2\text{eV}$ ergibt sich $T_R = 5.5 \times 10^{-8}\text{eV}$. Die natürliche Linienbreite beträgt $\Delta E = \hbar/\Delta t = e \times 10^{-7}\text{eV}$. Wegen $\Delta E > 2T_R$ ist Resonanzabsorption möglich.