

---

# Klausur zur Experimentalphysik 4

Prof. Dr. W. Henning, Prof. Dr. L. Fabbietti

Sommersemester 2012

26. Juli 2012

---

Zugelassene Hilfsmittel:

- 1 beidseitig handbeschriebenes oder computerbeschrieben DIN A4 Blatt
- 1 nichtprogrammierbarer Taschenrechner

Bearbeitungszeit 90 Minuten. Es müssen nicht alle Aufgaben vollständig gelöst sein, um die Note 1,0 zu erhalten.

## Aufgabe 1 (4 Punkte)

Auf ein Teilchen wirke die Kraft  $K = -kx + k_0$ , mit  $(k = m_0\omega^2)$ .

- Stellen Sie die dazugehörige Schrödingergleichung auf und zeigen Sie mittels binomischer Formel, dass es sich hierbei um einen harmonischen Oszillator handelt.
- Interpretieren Sie das Potential  $V(x)$ .
- Geben Sie die Energieeigenwerte des Teilchens an.

## Lösung

- (a) Das Potential lautet:

$$V(x) = \frac{1}{2}m_0\omega^2(x - x_0)^2 - \epsilon_0 \quad (1)$$

$$\text{mit } x_0 = \frac{k_0}{k} \text{ und } \epsilon_0 = \frac{k_0^2}{2k}$$

[1]

Die stationäre Schrödingergleichung ist damit:

$$\left[ -\frac{\hbar^2}{2m_0} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{1}{2}m_0\omega^2(x - x_0)^2 - \epsilon_0 \right] \psi(x) = E\psi(x). \quad (2)$$

Durch die Transformation  $y = x - x_0$ ,  $\hat{E} = E + \epsilon_0$  erhalten wir die bekannte Form der Schrödingergleichung.

$$\left[ -\frac{\hbar^2}{2m_0} \frac{d^2}{dy^2} + \frac{1}{2}m_0\omega^2 y^2 \right] \psi(y) = \hat{E}\psi(y). \quad (3)$$

[1]

- (b) Bei dem Potential handelt es sich um ein harmonisches Potential mit einem nach  $x_0$  verschobenen Mittelpunkt.

[1]

(c)

$$E_n = \left(n + \frac{1}{2}\right) \hbar \omega - \frac{1}{2} \frac{k_0^2}{k} \quad (4)$$

[1]

## Aufgabe 2 (4 Punkte)

Zeigen Sie, dass die Wellenfunktion

$$\psi_{100} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{Z}{a_0}\right)^{3/2} e^{-Zr/a_0} \quad (5)$$

für den Grundzustand des Wasserstoffes eine Lösung der Schrödinger-Gleichung

$$-\frac{\hbar^2}{2mr^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial \psi}{\partial r} \right) - \frac{\hbar^2}{2mr^2} \left[ \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial \psi}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2 \psi}{\partial \phi^2} \right] + E_{pot}(r) \psi = E \psi \quad (6)$$

ist, wobei die Abstandsabhängigkeit der potentielle Energie gegeben ist durch

$$E_{pot}(r) = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Ze^2}{r} \quad (7)$$

und berechnen sie die Energie des Grundzustandes.

## Lösung

Weil im Grundzustand Kugelsymmetrie vorliegt, kann man die Winkelabhängigkeit ignorieren und braucht daher nur folgenden Schrödinger-Gleichung zu betrachten:

$$-\frac{\hbar^2}{2mr^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial \psi}{\partial r} \right) + E_{pot}(r) \psi = E \psi \quad (8)$$

mit der Abstandsabhängigkeit der potentiellen Energie

$$E_{pot}(r) = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Ze^2}{r} \quad (9)$$

[1]

$$\psi_{100} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{Z}{a_0}\right)^{3/2} e^{-Zr/a_0} = C e^{-Zr/a_0} \quad (10)$$

mit  $C = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \left(\frac{Z}{a_0}\right)^{3/2}$ . Man leitet nach  $r$  ab:

$$\frac{\partial \psi_{100}}{\partial r} = C \frac{\partial}{\partial r} \left( e^{-Zr/a_0} \right) = -C \frac{Z}{a_0} e^{-Zr/a_0}. \quad (11)$$

$$\frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial \psi_{100}}{\partial r} \right) = -C \frac{Z}{a_0} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 e^{-Zr/a_0} \right) = \left[ -\frac{2Zr}{a_0} + r^2 \left( \frac{Z}{a_0} \right)^2 \right] C e^{-Zr/a_0}. \quad (12)$$

[1]

Diesen Ausdruck zusammen mit der potentiellen Energie eingesetzt in die Schrödinger-Gleichung gibt:

$$-\frac{\hbar^2}{2mr^2} \left[ -\frac{2Zr}{a_0} + r^2 \left( \frac{Z}{a_0} \right)^2 \right] C e^{-Zr/a_0} - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Ze^2}{r} C e^{-Zr/a_0} = E C e^{-Zr/a_0} \quad (13)$$

Auflösen nach  $E$  ergibt:

$$E = -\frac{\hbar^2}{2mr^2} \left[ -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2me^2 Zr}{\hbar^2} + r^2 \left( \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Zme^2}{\hbar^2} \right)^2 \right] - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Ze^2}{r} \quad (14)$$

[1]

mit  $a_0 = (4\pi\epsilon_0) \frac{\hbar^2}{me^2}$  erhält man

$$E = -\frac{\hbar^2}{2mr^2} \left[ -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2me^2 Zr}{\hbar^2} + r^2 \left( \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Zme^2}{\hbar^2} \right)^2 \right] - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Ze^2}{r} = \frac{1}{(4\pi\epsilon_0)^2} \frac{Z^2 e^4 m}{2\hbar^2} \quad (15)$$

[1]

Dies ist die Energie des Grundzustandes. Also wurde gezeigt, dass die gegebene Wellenfunktion eine Lösung dieser Schrödinger-Gleichung ist.

### Aufgabe 3 (7 Punkte)

Die Natrium D-Linien sind emittiertes Licht der Wellenlänge 589,5932nm (D1) und 588,9965nm (D2). Diese charakteristischen Spektrallinien entstehen beim Übergang eines Elektrons von  $3^2P_{1/2}$  (D1) bzw.  $3^2P_{3/2}$  (D2) auf  $3^2S_{1/2}$ . Betrachten Sie Natrium dabei als Ein-Elektronen-System.

- Skizzieren Sie die Aufspaltung der Energieniveaus in einem schwachen Magnetfeld und geben Sie diese in Einheiten von  $\mu_B B$  an!
- Zeichnen Sie alle erlaubten Übergänge ein.
- Wie stark muss das Magnetfeld sein, damit der energetische Abstand des niedrigsten Zustands des  $3^2P_{3/2}$  und des höchsten Zustands von  $3^2P_{1/2}$  90% der Feinstrukturaufspaltung dieser beiden Zustände ( $\Delta E_{FS} = 3 \cdot 10^{-22} \text{J}$ ) beträgt?

### Lösung

- Bei genügend schwachem Magnetfeld  $B$  ist die entsprechende Aufspaltung viel geringer als die Feinstrukturaufspaltung und gegeben durch die Korrektur

$$\Delta E^{\text{Zeeman}} = g_j \mu_B m_j B \quad (16)$$

mit dem Lande-Faktor

$$g_j = \frac{3J(J+1) - L(L+1) + S(S+1)}{2J(J+1)} \quad (17)$$

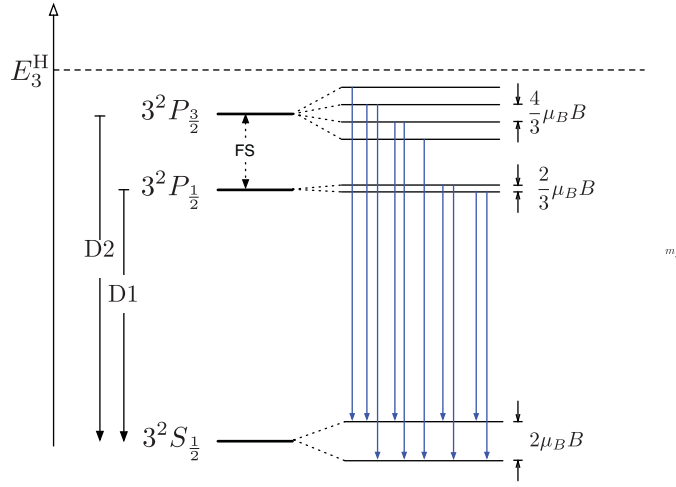


Abbildung 1: Aufspaltung der Energieniveaus von Na beim Zeeman-Effekt mit erlaubten Dipol-Übergängen.

[1]

Für die Niveaus  $3^2S_{\frac{1}{2}}$ ,  $3^2P_{\frac{1}{2}}$  und  $3^2P_{\frac{3}{2}}$  ist jeweils  $g_{S_{\frac{1}{2}}} = 2$ ,  $g_{P_{\frac{1}{2}}} = \frac{2}{3}$  und  $g_{P_{\frac{3}{2}}} = \frac{4}{3}$ .

[1]

Die Dipol-Übergangsregeln lauten

$$\Delta l = \pm 1, \Delta J = 0, \pm 1, \Delta m_j = 0, \pm 1 \quad (18)$$

(b) Skizze

[3]

(c) Der energetische Abstand der beiden Zustände  $\left(3^2P_{\frac{3}{2}}, m_j = -\frac{3}{2}\right)$  und  $\left(3^2P_{\frac{1}{2}}, m_j = \frac{1}{2}\right)$  ist gegeben durch

$$\Delta E = \Delta E_{\text{FS}} - \frac{1}{2}g_{P_{\frac{1}{2}}}\mu_B B - \frac{3}{2}g_{P_{\frac{3}{2}}}\mu_B B = \Delta E_{\text{FS}} - \frac{7}{3}\mu_B B \quad (19)$$

[1]

Aus der Forderung  $\Delta E = \frac{9}{10}\Delta E_{\text{FS}}$  ergibt sich eine Magnetfeldstärke

$$B = \frac{3}{70} \frac{\Delta E_{\text{FS}}}{\mu_B} \approx 1,38 \text{ T} \quad (20)$$

[1]

#### Aufgabe 4 (4 Punkte)

Metastabile  $\text{He}(2^1S_0)$ -Atome in einer Gasentladungszelle bei  $T = 1000\text{K}$  absorbieren Licht auf dem Übergang  $2^1S_0 \rightarrow 3^1P_1$ . Die Termwerte ( $T_n = E_n/hc$ ) der Niveaus sind  $166\,272\text{ cm}^{-1}$  ( $2^1S_0$ ) und  $186\,204\text{ cm}^{-1}$  ( $3^1P_1$ ), die Lebensdauern  $\tau(3^1P_1) = 1,4\text{ ns}$  und  $\tau(2^1S_0) = 1\text{ ms}$ .

- (a) Bei welcher Wellenlänge liegt die entsprechende Resonanzlinie (Absorptionslinie)?
- (b) Wie groß ist die Frequenz ihrer natürlichen Linienbreite?
- (c) Wie groß ist die Frequenz ihrer Dopplerbreite?

#### Lösung

- (a) Die Wellenlänge  $\lambda$  des Überganges zwischen den Zuständen mit Termwerten  $T_i$ ,  $T_k$  ist

$$\lambda_{ik} = \frac{1}{T_i - T_k} = \frac{1}{19932}\text{cm} = 501,7\text{nm} \quad (21)$$

[1]

- (b) Die natürliche Linienbreite ist

$$\delta\nu_n \leq \frac{1}{2\pi\tau_i} + \frac{1}{2\pi\tau_k} = \frac{10^9}{2\pi \cdot 1,4} + \frac{10^3}{2\pi} = 1,14 \cdot 10^8\text{s}^{-1} = 114\text{MHz} \quad (22)$$

[1]

- (c) Die Dopplerbreite beträgt

$$\delta\nu_D = 7,16 \cdot 10^{-7} \cdot \nu_0 \cdot \sqrt{T/M} \sqrt{\text{mol/gK}} \quad (23)$$

[1]

$$\nu_0 = \frac{c}{\lambda} = \frac{3 \cdot 10^8}{5,017 \cdot 10^{-7}}\text{s}^{-1} = 5,98 \cdot 10^{14}\text{s}^{-1} \quad (24)$$

$$T = 10^3\text{K}, M = 4\text{g/mol} \quad (25)$$

$$\Rightarrow \delta\nu_D = 6,77 \cdot 10^9\text{s}^{-1} = 6,77\text{GHz}. \quad (26)$$

[1]

#### Aufgabe 5 (5 Punkte)

Wie groß ist die Photonenenergie beim Übergang  $n = 2 \rightarrow n = 1$  eines myonischen Atoms mit einer Masse von  $140\text{amu}$  und einer Kernladungszahl  $Z = 60$ ?

Bei welchem Wert der Hauptquantenzahl  $n$  wird der Radius  $r_n$  der Myon-Bahn so groß wie der kleinste Radius der Elektronenbahn?

*Hinweis:* Myonenmasse:  $m_\mu = 206,6m_e$

## Lösung

Beim myonischen Atom beträgt die reduzierte Masse

$$\mu = \frac{m_\mu m_K}{m_\mu + m_K} \quad (27)$$

[1]

Mit  $m_\mu = 206,6m_e$  und  $m_K = 140 \cdot 1836m_e$  folgt  $\mu = 206,6m_e$ .

$$\begin{aligned} \Rightarrow Ry_\mu^* &= 206,6 \cdot Ry^\infty \\ \Rightarrow E_n &= -\frac{206,6 Ry^{*\infty} Z^2}{n^2} \\ \Rightarrow h\nu &= 0,75 \cdot 60^2 \cdot 206,6 \cdot 13,6 \text{ eV} \\ &= 7,59 \cdot 10^6 \text{ eV} \end{aligned}$$

[2]

Die Photonenergie liegt im MeV-Bereich. Der Radius  $r_\mu$  des Myons im myonischen Atom ist

$$r_n^\mu = \frac{n^2}{Z} \cdot \frac{a_0}{206,6} \quad (28)$$

[1]

Der kleinste Radius der Elektronenbahn ist  $r_1^{\text{el}} = \frac{a_0}{Z}$ . Aus  $r_1^{\text{el}} = r_n^\mu$  folgt

$$\frac{n^2}{206,6} = 1 \Rightarrow n \approx 14 \quad (29)$$

[1]

## Aufgabe 6 (3 Punkte)

Man berechne die Geschwindigkeit der Photoelektronen, die durch  $K_\alpha$ -Strahlung von Silber aus der  $K$ -Schale des Molybdäns ausgelöst werden. Die Kernladungszahl  $Z$  von Silber beträgt 47 und die Ionisierungsenergie von Molybdän ( $Z = 42$ ) ist 20 keV.

## Lösung

Die Frequenz der  $K_\alpha$ -Linien von Silber ist für eine effektive Kernladung  $Z_{\text{eff}} = Z - 1$ :

$$\begin{aligned} h\nu &= Ry^*(Z-1)^2 \left( \frac{1}{n_1^2} - \frac{1}{n_2^2} \right), Z = 47, n_1 = 1, n_2 = 2, R^* = 13,6 \text{ eV} \\ \Rightarrow h\nu &= 13,6 \cdot 46^2 \cdot 0,75 \text{ eV} = 21,6 \text{ keV} \\ &= 3,45 \cdot 10^{-15} \text{ J} \\ \Rightarrow \nu &= 5,22 \cdot 10^{18} / \text{s} \end{aligned}$$

[2]

Der experimentelle Wert ist  $h\nu = 21,9\text{keV}$ ,  $\lambda = 0,562\text{\AA}$ . Die Ionisierungsenergie von Molybdän ist

$$\text{IP}(^{42}\text{Mo}) = 20,0\text{keV} \quad (30)$$

Die kinetische Energie der Photoelektronen ist  $E_{\text{kin}} = h\nu - \text{IP} = (21,9 - 20,0)\text{keV} = 1,9\text{keV}$ .

Ihre Geschwindigkeit ist daher

$$\begin{aligned} v &= \sqrt{\frac{2E_{\text{kin}}}{m_e}} = \sqrt{\frac{2 \cdot 1,9 \cdot 1,6 \cdot 10^{-16}}{9,1 \cdot 10^{-31}}} \text{m/s} \\ &= 2,4 \cdot 10^7 \text{m/s} = 7,9 \cdot 10^{-2} c \end{aligned}$$

[1]

### Aufgabe 7 (4 Punkte)

Ein radioaktives Tritiumatom ( $^3\text{H}$ ) im Grundzustand wandelt sich durch den  $\beta$ -Zerfall eines Neutrons ( $n \rightarrow p + e^- + \bar{\nu}$ ) in ein  $^3\text{He}^+$ -Ion um. Nehmen Sie an, dass für die Grundzustandswellenfunktion des wasserstoffähnlichen Atoms vor und nach dem Zerfall gilt:

$$\psi_{100} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \left( \frac{Z}{a_0} \right)^{\frac{3}{2}} e^{-\frac{Zr}{a_0}} \quad (31)$$

Wie hoch ist die Wahrscheinlichkeit, dass sich das Helium-Ion durch den Übergang in einem  $1s$ -Zustand befindet?

*Hinweis:*  $\int r^2 e^{\alpha r} dr = e^{\alpha r} \left( \frac{r^2}{\alpha} - \frac{2r}{\alpha^2} + \frac{2}{\alpha^3} \right)$

### Lösung

Es seien  $Z_0$  und  $Z$  jeweils die Kernladungszahl vor und nach dem beschriebenen Zerfall.

Die Wahrscheinlichkeit  $W_{1s}$ , dass sich das Elektron, beschrieben durch die Wellenfunktion

$$\psi_{100}^{Z_0} = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \left( \frac{Z_0}{a_0} \right)^{\frac{3}{2}} e^{-\frac{Z_0 r}{a_0}} \quad (32)$$

nun im neuen Grundzustand  $\psi_{100}^Z$  befindet, ist gegeben durch

$$W_{1s} = \left\| P_{\psi_{100}^Z} \psi_{100}^{Z_0} \right\|^2 = \left| \left\langle \psi_{100}^Z, \psi_{100}^{Z_0} \right\rangle \right|^2 \quad (33)$$

[1]

mit dem Projektor  $P_{\psi_{100}^Z}$  in den Unterraum  $\text{span}\{\psi_{100}^Z\}$ . Es ergibt sich

$$\begin{aligned}\langle \psi_{100}^Z, \psi_{100}^{Z_0} \rangle &= \int_{\mathbb{R}^3} (\psi_{100}^Z(x))^* \psi_{100}^{Z_0}(x) d^3x \\ &= \frac{(ZZ_0)^{\frac{3}{2}}}{\pi a_0^3} \int_{\mathbb{R}^3} e^{-(Z+Z_0)\frac{r}{a_0}} d^3x \\ &= \frac{4}{a_0^3} (ZZ_0)^{\frac{3}{2}} \underbrace{\int_0^\infty e^{-(Z+Z_0)\frac{r}{a_0}} r^2 dr}_{\frac{2a_0^3}{(Z+Z_0)^3}} = \frac{8(ZZ_0)^{\frac{3}{2}}}{(Z+Z_0)^3}\end{aligned}$$

Damit ist

$$W_{1s} = \frac{64(ZZ_0)^3}{(Z+Z_0)^6} \quad (34)$$

[2]

Speziell für  $Z_0 = 1$ ,  $Z = 2$  ist

$$W_{1s} = \frac{512}{729} \approx 0,702 \quad (35)$$

[1]

## Aufgabe 8 (7 Punkte)

- (a) Bestimmen Sie mit Hilfe der Hundschen Regeln das  $^{2S+1}L_J$ -Symbol des Grundzustandes von Kohlenstoff. Wie groß ist die Dimension der Entartung des Grundzustandes? *Hinweis:* Kohlenstoff hat sechs Elektronen.

### Lösung:

Die Version der Hundschen Regeln, die im Folgenden verwendet wird, ist:

- 1) Die Orbitale der Unterschale werden möglichst parallel mit Spins besetzt.  $S$  ist das sich hieraus ergebende  $\sum m_s$ .
- 2) Die Orbitale der Unterschale werden so besetzt, dass große  $m_l$ -Werte zuerst besetzt werden.  $L$  ist das sich hieraus ergebende  $|\sum m_l|$ .
- 3)  $J$  ist  $|L - S|$  wenn die Unterschale weniger als halb oder halb besetzt ist, sonst  $L + S$ .

Die Grundzustandskonfiguration von Kohlenstoff ist  $1s^2 2s^2 2p^2$ , ihre Dimension der Entartung ist  $d = 15$ .

Die Hundschen Regeln 1. und 2. führen auf das Bild

$$\begin{array}{ccc} m_l = 1 & 0 & -1 \\ \boxed{\uparrow} & \boxed{\uparrow} & \boxed{\phantom{\uparrow}} \end{array}$$

Also



$$S = 1, L = 1 \quad (36)$$

Mit Regel 3. folgt

$$J = |L - S| = 0 \quad (37)$$

[1]

Insgesamt ist also das Grundzustandssymbol von Kohlenstoff:

$$S = 1, L = 1, J = 0 \rightarrow {}^3P_0 \quad (38)$$

[1]

Wegen  $J = 0$  ist dieses nicht entartet, der Grundzustand von Kohlenstoff ist also eindeutig.

[1]

- (b) Die Grundzustandskonfiguration von Kobalt-27 ist  $[Ar] 3d^7 4s^2$ . Wie groß ist die Entartung dieser Konfiguration gemäß dem Zentralfeldmodell? Bestimmen Sie mit Hilfe der Hundschen Regeln das  ${}^{2S+1}L_J$ -Symbol des 'wahren' Grundzustandes und geben Sie die Dimension seiner Entartung an.

### Lösung:

Die Grundzustandskonfiguration von Kobalt-27 ist  $[Ar] 3d^7 4s^2$ . Im Zentralfeldmodell ist deren Entartung

$$\binom{10}{7} \cdot 1 = 120 \quad (39)$$

[1]

Die Hundschen Regeln 1. und 2. führen auf das Bild

$m_l = 2$	$1$	$0$	$-1$	$-2$
↑ ↓	↑ ↓	↑	↑	↑

Also

$$S = \frac{3}{2}, L = 3 \quad (40)$$

[1]

Mit Regel 3. folgt

$$J = L + S = \frac{9}{2} \quad (41)$$

Insgesamt also:

$$S = \frac{3}{2}, \quad L = 3, \quad J = \frac{9}{2} \rightarrow {}^4F_{9/2} \quad (42)$$

[1]

Dies ist immer noch  $2J + 1 = 10$ -fach entartet.

[1]

## Aufgabe 9 (5 Punkte)

Beim  $H_2$ - Molekül ist die Schwingungsfrequenz  $\omega_0 = 8,28 \cdot 10^{14} \text{ s}^{-1}$  und die Dissoziationsenergie beträgt  $E_{Dis} = 4,478 \text{ eV}$ . Vergleichen Sie im folgenden das  $H_2$ - Molekül mit dem  $HD$ - Molekül.  $D$  ist das Deuterium mit einem Kern aus Proton und Neutron. Nehmen Sie Proton und Neutron als gleich schwer an.

- (a) Warum kann man annehmen, daß die Kraftkonstante („Federkonstante“) bei beiden Molekülen gleich ist ?
- (b) Ist unter der Bedingung von 9a auch die Dissoziationsenergie gleich bei beiden Molekülen und warum?
- (c) Berechnen Sie die Dissoziationsenergie des  $HD$ - Moleküls.

## Lösung

- (a) Die Kraftkonstante wird durch die Atomhüllen bestimmt. Diese sind in beiden Molekülen gleich, daher sind auch die Kraftkonstanten gleich. [1]
- (b) Die Dissoziationsenergie hängt von der Nullpunktsenergie bzw. von der Schwingungsfrequenz  $\omega_0$  ab. Da diese wiederum von der reduzierten Masse abhängt, erwarten wir verschiedene Dissoziationsenergien im  $H_2$ - und  $HD$ - Molekül. [1]
- (c) Die reduzierten Massen sind

$$\mu_{H_2} = \frac{1}{2}m_p, \quad \mu_{HD} = \frac{2}{3}m_p, \quad \rightarrow \quad \mu_{HD} = \frac{4}{3}\mu_{H_2}$$

[1]

Die Schwingungsfrequenz des  $HD$ - Moleküls ist

$$\omega_{HD} = \sqrt{\frac{D'}{\mu_{HD}}} = \sqrt{\frac{3}{4}}\omega_{H_2} = 7,17 \cdot 10^{14} \text{ s}^{-1}$$

[1]

Das  $HD$ - Molekül hat also eine kleinere Nullpunktsenergie und damit eine grössere Dissoziationsenergie als das  $H_2$ - Molekül. Die Differenz der Dissoziationsenergien ist

$$E_{Diss,HD} - E_{Diss,H_2} = \frac{1}{2} \hbar (\omega_{H_2} - \omega_{HD}) = 0,5 \cdot 6,58 \cdot 10^{-16} \text{ eV} \cdot 1,11 \cdot 10^{14} \text{ s}^{-1} = 0,037 \text{ eV}.$$

Daher ist die Dissoziationsenergie vom  $HD$ - Molekül

$$E_{Diss,HD} = E_{Diss,H_2} + 0,037 \text{ eV} = 4,515 \text{ eV}.$$

[1]

Mit diesen Messungen wurde die Existenz der Nullpunktsenergie bei Schwingungen nachgewiesen.

### Aufgabe 10 (3 Punkte)

Die Zustandsdichte eines zweidimensionalen Elektronengases ist konstant und unabhängig von der Energie. Welcher Bruchteil aller Elektronen eines solchen Materials mit der Fermienergie  $E_F$  hat bei  $T = 300\text{K}$  eine Energie  $E \geq E_F(T = 0) = 4\text{eV}$ ?

*Hinweis:*  $\int \frac{1}{e^{(E-E_F)kT} + 1} dE = -kT \ln \left( e^{-\frac{E}{kT}} + e^{-\frac{E_F}{kT}} \right)$

### Lösung

Die Gesamtzahl der Elektronen ist gegeben durch

$$N = \int_0^\infty D(E) f(E) dE \quad (43)$$

wobei  $D(E)$  konstant ist. Der Anteil der Elektronen mit  $E \geq E_F$  ist damit

$$\frac{N(E \geq E_F)}{N_{\text{total}}} = \frac{\int_{E_F}^\infty \frac{1}{e^{(E-E_F)kT} + 1} dE}{\int_0^\infty \frac{1}{e^{(E-E_F)kT} + 1} dE}$$

Die Stammfunktion von  $\frac{1}{e^{(E-E_F)kT} + 1}$  ist  $-kT \ln \left( e^{-\frac{E}{kT}} + e^{-\frac{E_F}{kT}} \right)$ , daher ist  $\int_{E_F}^\infty \frac{1}{e^{(E-E_F)kT} + 1} dE = kT \ln 2$  und  $\int_0^\infty \frac{1}{e^{(E-E_F)kT} + 1} dE = E_F + kT \ln(1 + e^{-\frac{E_F}{kT}})$ , womit

$$= \frac{\ln 2}{\frac{E_F}{kT} + \ln(1 + e^{-\frac{E_F}{kT}})}$$

[2]

Für  $E_F = 4\text{eV} = 6,4 \cdot 10^{-19} \text{ J}$ ,  $T = 300\text{K}$  ist damit

$$\frac{N(E \geq E_F)}{N_{\text{total}}} = 4,5 \cdot 10^{-3} \quad (44)$$

[1]

wie man leicht nachrechnet.

## Konstanten

### Physikalische Konstanten

Größe	Symbol, Gleichung	Wert
Vakuumlichtgeschwindigkeit	$c$	$2,9979 \cdot 10^8 \text{ ms}^{-1}$
Plancksche Konstante	$h$	$6,6261 \cdot 10^{-34} \text{ Js} = 4,1357 \cdot 10^{-15} \text{ eVs}$
Red. Plancksche Konstante	$\hbar = h/2\pi$	$1,0546 \cdot 10^{-34} \text{ Js}$
Elektr. Elementarladung	$e$	$1,6022 \cdot 10^{-19} \text{ C}$
Boltzmann-Konstante	$k_B$	$1,3807 \cdot 10^{-23} \text{ JK}^{-1} = 8,617 \cdot 10^{-5} \text{ eVK}^{-1}$
Magnetische Feldkonstante	$\mu_0$	$4\pi \cdot 10^{-7} \text{ VsA}^{-1}\text{m}^{-1}$
Elektrische Feldkonstante	$\varepsilon_0 = 1/\mu_0 c^2$	$8,8542 \cdot 10^{-12} \text{ AsV}^{-1}\text{m}^{-1}$
Elektronruhemasse	$m_e$	$9,1094 \cdot 10^{-31} \text{ kg} = 0,5110 \text{ MeV}/c^2$
(Anti-)Protonruhemasse	$m_{\bar{p},p}$	$1,6726 \cdot 10^{-27} \text{ kg} = 938,2720 \text{ MeV}/c^2$
Neutronruhemasse	$m_n$	$1,6749 \cdot 10^{-27} \text{ kg} = 939,5653 \text{ MeV}/c^2$
Atomare Masseneinheit	$\text{amu}$	$1,6605 \cdot 10^{-27} \text{ kg}$
Avogadro-Zahl	$N_A$	$= 6,023 \cdot 10^{23}$
Bohr'scher Radius	$a_0 = \frac{4\pi\epsilon_0\hbar^2}{e^2 m_e}$	$5,29 \cdot 10^{-11} \text{ m}$
Bohr'sches Magneton	$\mu_B$	$9,2741 \cdot 10^{-24} \text{ JT}^{-1} = 5,7884 \cdot 10^{-5} \text{ eVT}^{-1}$
Kernmagneton	$\mu_K$	$= 5,0508 \cdot 10^{-27} \text{ J/T} = 3,152 \cdot 10^{-14} \text{ MeV/T}$
Magnetisches Moment des Protons:	$\mu_P$	$2,79\mu_K$
Feinstrukturkonstante	$1/\alpha$	$137,036$
Rydbergsche Konstante	$R_\infty$	$13,6057 \text{ eV}$