# Ferienkurs Experimentalphysik 4 2010

# Übung 4 - Musterlösung

1 Matrixelement Man zeige durch Rechnung, dass das Dipolmatrixelement für den

Übergang 1s
$$\to$$
2s im H-Atom Null ist.  $R_{10}(r) = 2\left(\frac{1}{a_0}\right)^{3/2}e^{-r/a_0}$ ,  $R_{20}(r) = 2\left(\frac{1}{2a_0}\right)^{3/2}\left(1 - \frac{r}{2a_0}\right)e^{-r/2a_0}$ 

### Lösung

$$\begin{split} \frac{M_{ik}}{e} &= \int \psi(2s) \cdot \vec{r} \cdot \psi(1s) d\tau \\ &= \frac{1}{4\pi\sqrt{2}a_0^3} \cdot \int \left(2 - \frac{r}{a_0}\right) e^{-\frac{r}{2a_0}} \vec{r} e^{-\frac{r}{a_0}} d\tau \\ &= a \int \int \int \left(2 - \frac{r}{a_0}\right) e^{-\frac{3r}{2a_0}} \vec{r} \cdot r^2 \sin\theta dr d\theta d\varphi \end{split}$$

Für die x-Koordinate:

$$\frac{(M_{ik})_x}{e} = a \cdot \int \int \int_{\varphi=0}^{2\pi} \left(2 - \frac{r}{a_0}\right) e^{-\frac{3r}{2a_0}} \cdot xr^2 \sin\theta dr d\theta d\varphi$$

Wegen  $x = r \cdot \sin \theta \cos \varphi$  ergibt  $\varphi$  Integration

$$\sin\varphi|_0^{2\pi}=0$$

Entsprechendes gilt für  $(M_{ik})_y$  mit  $y = r \cdot \sin \theta \sin \varphi$ . Für  $(M_{ik})_z$  folgt wegen  $z = r \cdot \cos \theta$  bei Integration über  $\theta$ :

$$\int_{\theta = -\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \sin \theta \cos \theta d\theta = \frac{1}{2} \sin^2 \theta \Big|_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} = 0$$

### 2 Linienbreite I

a) Die mittlere Lebensdauer des H(2p)-Zustands beträgt  $\tau=1,6ns$ . Berechnen Sie die natürliche Breite für die Lyman- $\alpha$ -Linie (2p-1s) und vergleichen Sie diese mit der Doppler-Breite bei Zimmertemperatur.

b) Vergleichen Sie die sich aus a) ergebenden Breiten der Linie (2p-1s) mit der Hyperfeinstrukturaufspaltung (HFS) des Wasserstoffgrundzustands, die durch die Wellenlänge  $\lambda=21,1cm$  zwischen den beiden F-Zuständen charakterisiert ist. Welche Temperatur muß erreicht werden, damit die HFS von einem idealen Spektrometer aufgelöst werden kann?

Hinweis: Vernachlässigen Sie hierbei die Hyperfeinstruktur der 2p Energieniveaus

## Lösung

1. Der Zusammenhang zwischen der natürlichen Breite der Lyman- $\alpha$ -Linie und der Lebensdauer des H(2p)-Zustandes ist gegeben durch

$$\Delta \nu_{nat.} = \frac{1}{2\pi\tau} \approx 100 MHz$$

Aus der Intensitätsverteilung des Dopplereffekts ergibt sich

$$\begin{split} \Delta\nu_{Dopp.} &= \frac{\nu_0}{c} \sqrt{8 \ln 2 \frac{k_B T}{m}} \\ &= \frac{2465 \ THz}{299798458 \ m/s} \sqrt{8 \ln 2 \frac{1,38 \cdot 10^{-23} \ J/K \ 293K}{1,673 \cdot 10^{-27} kg}} \\ &\approx 30,1 GHz \\ &= 301 \cdot \Delta\nu_{ngt} \end{split}$$

2. Beim Übergang von 2p zu 1s, können wir bei hinreichend guter Auflösung 2 Linien erkennen, jeweils für F=0 und F=1 der HFS des 1s Energieniveaus. Damit die Hyperfeinstrukturaufspaltung aufgelöst werden kann, muß die Dopplerverbreiterung kleiner sein als der Abstand zwischen den beiden Linien (21cm).  $\nu_0 = \nu$ (2p-1s), was man leicht mit der üblichen Rydbergformel bestimmen kann.

$$\frac{\nu_0}{c} \sqrt{8 \ln 2 \frac{k_B T}{m}} \leq \Delta \nu$$

$$\Rightarrow T \leq \frac{mc^2}{8 \ln 2k_B} \left(\frac{\Delta \nu}{\nu_0}\right)^2$$

$$\approx 0.65K$$

3 Linienbreite II Wie groß sind Übergangswahrscheinlichkeit und natürliche Linienbreite

des Übergangs 3s $\rightarrow$ 2p im H-Atom, wenn die Lebensdauer der Zustände  $\tau(3s)=23ns$  und  $\tau(2p)=2,1\mu s$  betragen? Vergleichen Sie dies mit der Dopplerbreite dieses Übergangs bei T=300K.

**Lösung** Das 3s-Niveau kann nur in das 2p-Niveau zerfallen. Deshalb ist die Übergangswahrscheinlichkeit für den Übergang  $3s \rightarrow 2p$ :

$$A_{ik} = \frac{1}{\tau(3s)} = \frac{10^9}{23}s^{-1} = 4, 3 \cdot 10^7 s^{-1}$$

Die natürliche Linienbreite ist

$$\delta\nu_n = \frac{1}{2\pi} \left( \frac{1}{\tau(3s)} + \frac{1}{\tau(2p)} \right) = 83 MHz$$

$$\delta\nu_D = 7, 16 \cdot 10^{-7} \nu_{ik} \cdot \sqrt{\frac{T}{M}} \sqrt{\frac{mol}{gK}} = 5,67 GHz$$

$$M = 1 \frac{g}{mol} , T = 300K$$

$$\frac{\delta\nu_n}{\delta\nu_d} = 0,014$$

## 4 Rotationsspektrum des <sup>12</sup>C<sup>18</sup>O-Moleküls

a) Zeigen Sie, dass für das Trägheitsmoment I eines hantelförmigen Moleküls, das um seinen Schwerpunkt rotiert (vgl Abb. 1), folgendes gilt:

$$I = M \cdot R^2 \tag{1}$$

Dabei ist R der Abstand der Atome und M die reduzierte Masse

$$M = \frac{m_1 \cdot m_2}{m_1 + m_2}$$

Die Aufgabe kann durch Rechnung oder Begründung (kürzer) gelöst werden.

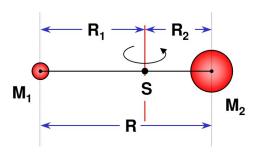


Abbildung 1: Rotation eines Moleküls um seinen Schwerpunkt.

**Lösung** Begründung: Analog zum z.B. Wasserstoffatom handelt es sich um ein Zweikörperproblem, allerdings mit festem Abstand und ohne Potential. Dieses kann durch Verwendung der reduzierten Masse M und von Relativkoordinaten R auf ein Einkörperproblem zurückgeführt werden. Für das Trägheitsmoment gilt deshalb

$$I = M \cdot R^2$$

Rechnung: Das Trägheitsmoment beträgt definitionsgemäß

$$I = m_1 R_1^2 + m_2 R_2^2$$

Man führt nun (1) in diesen Ausdruck über.

$$MR^{2} = \frac{m_{1}m_{2}}{m_{1} + m_{2}} (R_{1} + R_{2})^{2} = \frac{m_{1}m_{2}}{m_{1} + m_{2}} (R_{1}^{2} + 2R_{1}R_{2} + R_{2}^{2}) =$$

$$= \frac{1}{m_{1} + m_{2}} (m_{1}m_{2}R_{1}^{2} + m_{1}m_{2}R_{1}R_{2} + m_{1}m_{2}R_{1}R_{2} + m_{1}m_{2}R_{2}^{2}) =$$

$$= \frac{1}{m_{1} + m_{2}} (m_{1}m_{2}R_{1}^{2} + m_{1}m_{1}R_{1}^{2} + m_{2}m_{2}R_{2}^{2} + m_{1}m_{2}R_{2}^{2}) =$$

$$= \frac{1}{m_{1} + m_{2}} (m_{1} + m_{2}) (m_{1}R_{1}^{2} + m_{2}R_{2}^{2}) = m_{1}R_{1}^{2} + m_{2}R_{2}^{2}$$

Beim Übergang von der zweiten zur dritten Zeile wurde benutzt, dass bei Wahl des Ursprungs im Schwerpunkt gilt

$$m_1 R_1 = m_2 R_2$$

b) Für die Rotationsenergie des Moleküls gilt dann

$$E(J) = \frac{|J|^2}{2I} = \frac{j(j+1) \cdot \hbar^2}{2I} \equiv hcB \cdot j(j+1)$$

mit dem Drehmimpuls J und der sogenannten Rotationskonstanten B

$$B = \frac{h}{8\pi^2 \cdot cMR^2}$$

Zeigen sie, dass der energetische Abstand  $\Delta E(J+1) - \Delta E(J)$  benachbarter Übergänge konstant ist, mit den Übergangsenergien  $\Delta E(J) = E(J) - E(J-1)$ .

### Lösung

$$\Delta E(J+1) - \Delta E(J) = [E(J+1) - E(J)] - [E(J) - E(J-1)] =$$

$$= hcB [(J+1)(J+2) - J(J+1) - J(J+1) + (J-1)J]$$

$$= 2hcB$$

Zusammen mit der Auswahlregel  $\Delta j=\pm 1$  bedeutet dies, dass man äquidistante Linien im Spektrum erhält.

c) Abb. 2 zeigt das Mikrowellentransmissionsspektrum des Kohlenmonoxids aus den Isotopen  $^{12}$ C und  $^{18}$ O. Bestimmen Sie die Bindungslänge in der Näherung des starren Rotators an Hand der Rotationsübergange von den gezeigten Niveaus J=3 bis J=9.

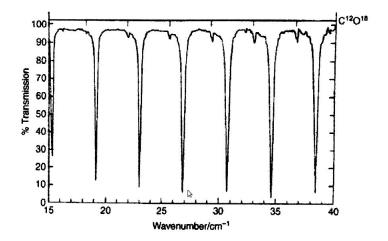


Abbildung 2: Mikrowellentransmissionsspektrum von <sup>12</sup>C<sup>18</sup>O

**Lösung** Wie man aus Aufgabe b) erwartet, besteht das Transmissionsspektrum aus äquidistanten Linien. Der Abstand beträgt in etwa  $3.9 \text{ cm}^{-1}$ . Daraus folgt für die Rotationskonstante und somit für die Bindungslänge

$$B = 0.5 \cdot 3.9 \text{ cm}^{-1}$$
  
 $\rightarrow R = 1.14 \text{ Å}$ 

# 5 Schwingungs-Rotations-Übergänge von HCI

Wir betrachten ein zweiatomiges Molekül und lassen sowohl Schwingung als auch Rotation zu. Die Energie der Schwingungs-Rotationszustände beträgt dann

$$E = E_{\text{vib}} + E_{\text{rot}} =$$

$$= \hbar\omega \left(\nu + \frac{1}{2}\right) + hc \cdot B \cdot j(j+1)$$
mit  $\nu = 0, 1, \dots$  und  $j = 1, 2, \dots$ 

Die Schwingungsenergie ist dabei um ein Vielfaches größer als die Rotationsenergie.

Im Energiespektrum gehört deshalb zu jedem Schwingungszustand eine Gruppe von Rotationszuständen.

a) Skizzieren Sie das Energieniveausschema für  $\nu=1,2$  und j=0,1,2,3 und zeichnen Sie die Absorptionsübergänge zwischen den Schwingungs-Rotations-Zuständen ein. Die Auswahlregeln für diese Übergänge sind

$$\Delta \nu = \pm 1$$
$$\Delta j = \pm 1$$

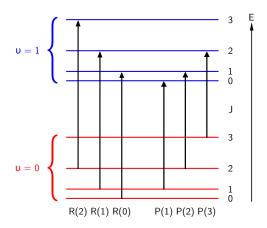


Abbildung 3: Termschema der Schwingungs-Rotations-Zustände für die Quantenzahlen  $\nu=1,2$  und j=0,1,2,3 mit den erlaubten Absorptionsübergängen.

b) Abb. 4 zeigt das Infrarottransmissionsspektrum von Salzsäuredampf (HCl). Wie man erkennt zerfällt es in zwei Teile, einen sogenannten P-Zweig und einen R-Zweig. Ordnen Sie die Peaks im Transmissionsspektrum den Übergängen in ihrem Energie-niveauschema gemäß der angegebenen Nomenklatur zu  $(R(0), R(1), \ldots, P(1), P(2), \ldots)$ . Was charakterisiert P-Übergange/R-Übergänge? Warum ergibt sich im Spektrum eine Lücke? Welchem Übergang würde das entsprechen? Wie groß ist demmnach die Energie des ersten angeregten Vibrationszustandes?

**Lösung** Aus dem Vergleich von Termschema umd Transmissionsspektrum erhält man:

- ullet Im P-Zweig nimmt die Absorptionsenergie mit sinkendem j, im R-Zweig mit steigendem j zu.
- Im P-Zweig gilt  $\Delta j = -1$ , im R-Zweig  $\Delta j = +1$ .
- Der Übergang  $J=0 \rightarrow J=0$  ist verboten. Deshalb fehlt im Spektrum diese Linie.
- Die Energie  $E = hc \cdot \bar{\nu}$  des fehlenden Übergangs entspräche genau der Differenz  $\Delta E = \hbar \omega$  zwischen Schwingungsrundzustand und erstem angeregten Zustand.

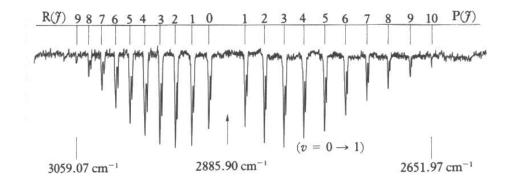


Abbildung 4: Infrarottransmissionsspektrum von HCl.

Die Energie des ersten angeregten Zustands beträgt

$$E_{\text{vib}}^{(1)} = \frac{3}{2}\hbar\omega = \frac{3}{2}hc\bar{\nu}$$
  
 $E_{\text{vib}}^{(1)} = \frac{3}{2}hc \cdot 2885.9 \text{ cm}^{-1} = 0.54 \text{ eV}$ 

c) Berechnen Sie den mittleren Kernabstand R des HCl-Moleküls.

$$(m_{\rm Cl} = 5.89 \cdot 10^{-26} \text{ kg}, m_{\rm H} = 1.67 \cdot 10^{-27} \text{ kg})$$

**Lösung** Der Kernabstand kann aus dem Energieintervall zwischen den Rotationspeaks bestimmt werden. Zwischen  $\bar{\nu}=3059~\mathrm{cm^{-1}}$  und  $\bar{\nu}=2652~\mathrm{cm^{-1}}$  befinden sich 19 (näherungsweise) äquidistante Linien (inklusive des fehlenden Mittelpeaks). Der mittlere Abstand ist dann

$$\Delta \bar{\nu} = \frac{3059 \text{ cm}^{-1} - 2652 \text{ cm}^{-1}}{20} = 20.4 \text{ cm}^{-1}$$

Über die Rotationskonstante erhält man

$$\Delta \bar{\nu} = 2B_e$$

$$R = \sqrt{\frac{\hbar}{2\pi c M \Delta \nu}}$$

$$\rightarrow R = 1.3 \text{ Å}$$

d) Bei genauer Betrachtung fällt auf, dass die Absorptions-Peaks eine Substruktur (Doppelpeak) haben. Wie erklären Sie diese Tatsache?

**Lösung** Chlor kommt in der Natur in zwei Isotopen vor:  $^{35}$ Cl(75.5%) und  $^{37}$ Cl(24.5%). Die Massenunterschied führt zu unterschiedlichen Trägheitsmomenten und damit zu ver-

schobenen Absorptionspeaks im Rotationsspektrum.