

PEP 3 – Blatt 10 – WS 2013/2014

Besprechung am 9./10. Januar 2014

10.1 Starrer Rotator (10)

- (a) Berechnen Sie die Rotationsfrequenz im ersten angeregten Rotationszustand von H_2 und N_2 ($D(H_2) = 77\text{pm}$, $D(N_2) = 110\text{pm}$).
- (b) Welche Rotationszustände sollten bei Raumtemperatur angeregt sein?
- (c) Ab welcher Temperatur werden die Rotationsfreiheitsgrade zur spezifischen Wärme der beiden Gase beitragen?

Hinweis: Das Trägheitsmoment zweier punktförmiger Massen, die um den gemeinsamen Mittelpunkt im Abstand R rotieren, ist $I = 2m \cdot R^2$.

Lösung:

- (a) Trägheitsmoment: $I = 2m \left(\frac{D}{2}\right)^2 = \frac{1}{2}mD^2$, m ist Masse eines H(N)-Atoms.

$$J = I \cdot \omega, \omega = 2\pi\nu, \text{ und}$$

$$J = \hbar \cdot \sqrt{l(l+1)} \text{ und damit}$$

$$\nu = \frac{\hbar\sqrt{l(l+1)}}{\pi m D^2}, \text{ mit } l = 1.$$

$$H_2 : \nu = 4.8 \cdot 10^{12} \text{ Hz},$$

$$N_2 : \nu = 1.7 \cdot 10^{11} \text{ Hz}.$$

- (b) $E = \frac{\hbar^2 l(l+1)}{mD^2} = \frac{1}{2}k_B T$ oder

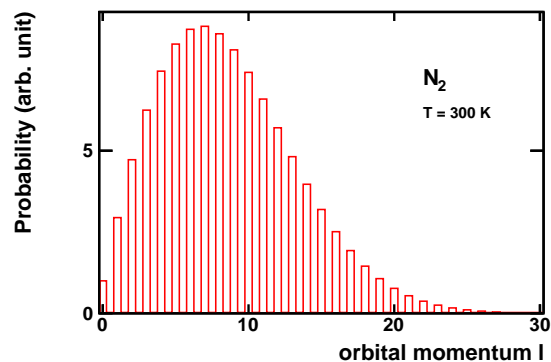
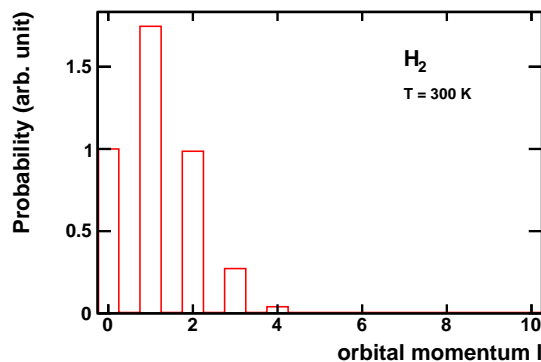
$$l(l+1) \approx l^2 = \frac{D^2}{\hbar^2} \frac{1}{2} k_B T m, \text{ und damit}$$

$$H_2 : l \approx 1,$$

$$N_2 : l \approx 7.$$

Genauere Betrachtung:

$$\text{Besetzungswahrscheinlichkeit } P = (2l+1)e^{-\frac{\hbar^2 l(l+1)}{mD^2 k_B T}}.$$



Im wesentlichen $l = 0, 1, 2, 3, 4$ besetzt für H_2 ($l(l+1) \approx l^2$ keine gute Näherung für kleine l). Bei N_2 breite Besetzung, Maximum um $l = 7$.

(c) Gesucht ist die Temperatur, bei der gerade der Zustand $l = 1$ angeregt wird.

$$E = \frac{\hbar^2 \cdot 1(1+1)}{mD^2} = k_B T \text{ oder}$$

$$T_{H_2} = \frac{2\hbar^2}{mD^2 k_B} = \frac{2 \cdot (1.05)^2 \cdot 10^{-68}}{1.66 \cdot 10^{-27} \cdot (7.7)^2 \cdot 10^{-22} \cdot 1.4 \cdot 10^{-23}} = 160\text{K.}$$

$$T_{N_2} = \frac{2\hbar^2}{mD^2 k_B} = \frac{2 \cdot (1.05)^2 \cdot 10^{-68}}{14 \cdot 1.66 \cdot 10^{-27} \cdot (11)^2 \cdot 10^{-22} \cdot 1.4 \cdot 10^{-23}} = 5.6\text{K.}$$

10.2 Harmonischer Oszillator (10)

Berechnen Sie die Orts-Impuls-Unschärfe für die Energieeigenfunktionen des ein-dimensionalen harmonischen Oszillators.

Hinweis: Da $\langle x \rangle = 0$ und $\langle p \rangle = 0$ aus Symmetriegründen, gilt $\Delta x = \sqrt{\langle x^2 \rangle}$ und $\Delta p = \sqrt{\langle p^2 \rangle}$.

Lösung: Laut Vorlesung gilt für $\zeta = \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}} \cdot x$ für eine Wellenfunktion mit Quantenzahl ν :

$$\zeta|\nu\rangle = \sqrt{\frac{\nu+1}{2}}|\nu+1\rangle + \sqrt{\frac{\nu}{2}}|\nu-1\rangle$$

Erwartungswert $\langle \nu | \zeta^2 | \nu \rangle = \langle \nu | \zeta \zeta | \nu \rangle =$

$$\langle \nu | \zeta \sqrt{\frac{\nu+1}{2}} |\nu+1\rangle + \langle \nu | \zeta \sqrt{\frac{\nu}{2}} |\nu-1\rangle =$$

$$\langle \nu | \sqrt{\frac{\nu+1}{2}} \sqrt{\frac{\nu+2}{2}} |\nu+2\rangle + \langle \nu | \sqrt{\frac{\nu+1}{2}} \sqrt{\frac{\nu+1}{2}} |\nu\rangle + \langle \nu | \sqrt{\frac{\nu}{2}} \sqrt{\frac{\nu}{2}} |\nu\rangle + \langle \nu | \sqrt{\frac{\nu}{2}} \sqrt{\frac{\nu-1}{2}} |\nu-2\rangle.$$

$|\nu\rangle$ sind orthogonal für verschiedene ν , und damit

$$\langle \zeta^2 \rangle = \frac{\nu+1}{2} + \frac{\nu}{2} = \nu + \frac{1}{2} \text{ und damit}$$

$$\langle x^2 \rangle = \frac{\hbar}{m\omega} \left(\nu + \frac{1}{2} \right)$$

Analog kann man den mittleren quadratischen Impuls mit dem in der Vorlesung definierten Operator $\frac{\partial}{\partial \zeta}$ berechnen.

Alternativ: Im Mittel steckt die halbe Energie in der kinetischen Energie, also

$$\frac{\langle p^2 \rangle}{2m} = \frac{1}{2} E = \hbar\omega \left(\nu + \frac{1}{2} \right) \text{ und damit}$$

$$\langle p^2 \rangle = m\hbar\omega \left(\nu + \frac{1}{2} \right) \text{ und damit}$$

$$\langle x^2 \rangle \langle p^2 \rangle = \left(\nu + \frac{1}{2} \right)^2 \hbar^2 \text{ oder}$$

$$\langle x \rangle \langle p \rangle = \left(\nu + \frac{1}{2} \right) \hbar \text{ und für den Grundzustand mit } \nu = 0$$

$$\langle x \rangle \langle p \rangle = \frac{\hbar}{2} \text{ (Wellenfunktionen sind Gaussfunktionen).}$$

10.3 Drehimpuls (10)

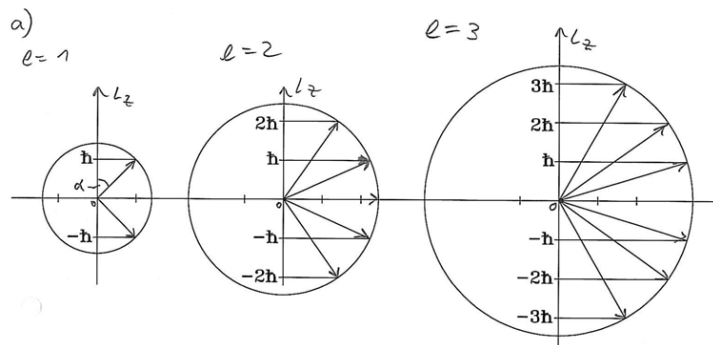
Bei den Wasserstoffwellenfunktionen wird der Drehimpuls durch Quantenzahlen l und m_l bestimmt. Der Drehimpuls L hängt von l ab über $|L| = \sqrt{l(l+1)}\hbar$. Die z -Komponente des Drehimpulses hängt von der Quantenzahl m_l ab: $L_z = m_l\hbar$, mit $m_l \in \{-l, \dots, l\}$.

- Zeichnen Sie die möglichen Stellungen des Drehimpulsvektors für $l = 1, l = 2$ und $l = 3$ bezüglich der z -Achse.
- Welchen Winkel zur z -Achse hat der Drehimpuls eines Elektrons im Wasserstoffatom mindestens für $l = 1$ und $l = 50$?
- Welcher Quantenzahl entspricht der Drehimpuls einer CD bei einer Rotationsfrequenz von 200 Upm? Gefordert ist nur eine Abschätzung. (CD: Gewicht 15 g, Durchmesser 12 cm).
- Eine Wellenfunktion des Wasserstoffatoms lautet

$$\psi(r, \theta, \phi) = \frac{1}{8\sqrt{\pi a_0^3}} \frac{r}{a_0} e^{-\frac{r}{2a_0}} \sin \theta e^{-i\phi}.$$

Berechnen Sie die Eigenwerte der Operatoren für die z -Komponente und den Betrag des Bahndrehimpulses. Wie groß ist l ?

Lösung:



(a)

$$(b) \cos \alpha = \frac{l\hbar}{\sqrt{l(l+1)}\hbar} = \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{1}{l}}}.$$

$$l = 1, \alpha = 45^\circ,$$

$$l = 50, \alpha = 8^\circ,$$

(c) $L = I\omega$, $I = \frac{1}{2}mR^2$ und damit

$$\sqrt{l(l+1)}\hbar = \frac{1}{2}mr^2\omega$$

$$l \approx \frac{mr^2\omega}{2\hbar} = 5 \cdot 10^{30}.$$

$$(d) \hat{l}_z = -i\hbar \frac{\partial}{\partial \phi}, \hat{l}_z \psi(r, \theta, \phi) = -\hbar \psi(r, \theta, \phi), l_z = -\hbar.$$

$$\hat{l}^2 = -\hbar^2 \left[\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \phi^2} \right]$$

$$\psi(r, \theta, \phi) = F(r) \sin \theta e^{-i\phi}.$$

$$\frac{1}{F(r)} \hat{l}^2 \psi = -\hbar^2 \left[\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (\sin \theta \cos \theta) e^{-i\phi} + \frac{1}{\sin \theta} (-1) e^{-i\phi} \right] =$$

$$-\hbar^2 \left[\frac{1}{\sin \theta} (\cos^2 \theta - \sin^2 \theta) - \frac{1}{\sin \theta} \right] e^{-i\phi} =, \cos^2 \theta = 1 - \sin^2 \theta$$

$$-\hbar^2 \left[\frac{1}{\sin \theta} (1 - 2 \sin^2 \theta) - \frac{1}{\sin \theta} \right] e^{-i\phi} =$$

$$-\hbar^2 \left[\frac{1}{\sin^2 \theta} - 2 - \frac{1}{\sin^2 \theta} \right] \sin \theta e^{-i\phi} =$$

$$2\hbar^2 \frac{\psi}{F(r)} \text{ und damit}$$

$$2\hbar^2 = l(l+1)\hbar^2$$

$$l = 1, |l| = \sqrt{2}\hbar.$$