

# EP-4 Atom- und Molekülphysik Universität Erlangen–Nürnberg SS 2017

## Übungsblatt 9 (30.06.2017)

Vorlesungen: Mi 10.15 - 11.55 und gegebenenfalls Fr, 08:15 - 09:55 HE

Übungen: Freitag 10 - 12, SR 00.103, SR 00.732, SR 01.332, SR 01.779, SR 02.729, SRLP 0.179

Webpage der Vorlesung: [www.qoqi.nat.fau.de](http://www.qoqi.nat.fau.de) → "teaching"

---

### 1) Geladenes Teilchen im eindimensionalen elektrischen Potenzial

Ein geladenes Teilchen unterliege im Bereich  $0 \leq x \leq \infty$  folgendem Hamiltonian:

$$\hat{H} = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} - \frac{q^2}{x}, \quad (q = \text{constant}).$$

Eine Eigenfunktion für dieses Problem lautet

$$\psi(x) = A x e^{-\alpha x}, \quad \alpha \equiv m q^2 / \hbar^2, \quad A = \text{constant}.$$

- Schreiben Sie die Schrödinger Gleichung für dieses System und führen Sie die entsprechenden Ableitungen durch.
- Finden Sie die zugehörigen Energie-Eigenwerte (ausgedrückt in  $\hbar$ ,  $m$  und  $q$ ).
- Berechnen Sie den Wert von  $A$ , so dass die Wellenfunktion normiert ist

$$\int_0^{\infty} |\psi(x)|^2 dx = 1.$$

Folgende bestimmte Integrale mögen dabei hilfreich sein:

$$\int_0^{\infty} x^n e^{-ax} dx = \frac{n!}{a^{n+1}}.$$

### 2) Impulsoperator

Im Folgenden untersuchen wir, durch welche Wahrscheinlichkeitsdichte die Realisierung bestimmter Impulswerte quantenmechanisch beschrieben wird. Die Wahrscheinlichkeit, ein Teilchen am Ort  $\vec{x}$  im Volumen  $d^3\vec{x}$  zu finden, sei mit  $|\psi(\vec{x})|^2 d^3\vec{x}$  bezeichnet. Entsprechend sei die Wahrscheinlichkeit, das Teilchen mit Impuls  $\vec{p}$  im Intervall  $d^3\vec{p}$  anzutreffen, mit  $|c(\vec{p})|^2 d^3\vec{p}$  bezeichnet.

- Stellen Sie  $\psi(\vec{x})$  als kontinuierliches Fourierspektrum der Impulswellenfunktion  $c(\vec{p})$  dar.
- Zeigen Sie, dass das *Parsevalsche Theorem* für Funktionen gilt, die zueinander durch eine Fouriertransformation in Beziehung stehen, d.h. dass gilt:

$$\int d^3\vec{x} |\psi(\vec{x})|^2 = \int \frac{d^3\vec{p}}{(2\pi\hbar)^3} |c(\vec{p})|^2$$

(c) Berechnen Sie nun den Mittelwert des Impulses  $\langle \vec{p} \rangle$  im Ortsraum. Ersetzen Sie dazu die Impulswellenfunktion  $c(\vec{p})$  durch ihre Fourierdarstellung.

(d) Wie lautet folglich der Operator, der sich daraus für den Impuls im Ortsraum ergibt?

### 3) Matrixdarstellung von Operatoren

Der dreidimensionale Zustand eines physikalischen Systems werde von der orthonormierten Basis  $\{|u_1\rangle, |u_2\rangle, |u_3\rangle\}$  aufgespannt. Der Hamilton-Operator  $\hat{H}$  und eine weitere Observable  $\hat{A}$  seien in dieser Basis:

$$\hat{H} = \hbar\omega_0 \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \end{pmatrix} \text{ und } \hat{A} = a \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}, \text{ mit } |u_1\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}, |u_2\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} \text{ und } |u_3\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix},$$

wobei  $\omega_0$  und  $a$  reelle positive Konstanten sind. Zur Zeit  $t = 0$  befinde sich das System im Zustand

$$|\psi(0)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}|u_1\rangle + \frac{1}{2}|u_2\rangle + \frac{1}{2}|u_3\rangle = \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} \\ 1/2 \\ 1/2 \end{pmatrix}$$

(a) Zeigen Sie, dass der Zustand  $|\psi(0)\rangle$  normiert ist.

(b) Zum Zeitpunkt  $t = 0$  misst man die Energie des Systems. Welche Werte können sich mit welchen Wahrscheinlichkeiten ergeben? Berechnen Sie den Erwartungswert der Energie  $\bar{E} = \langle \hat{H} \rangle = \langle \psi(0) | \hat{H} | \psi(0) \rangle$  zum Zeitpunkt  $t = 0$ , und die Standardabweichung  $\Delta E = \sqrt{\langle \hat{H}^2 \rangle - \langle \hat{H} \rangle^2}$ .

(c) Statt  $\hat{H}$  misst man zum Zeitpunkt  $t = 0$  die Observable  $\hat{A}$ . Welche Werte von  $\hat{A}$  können mit welcher Wahrscheinlichkeit gemessen werden? In welchem Zustand befindet sich das System unmittelbar nach der Messung?

(d) Berechnen Sie den Zustand  $|\psi(t)\rangle$  des Systems zur Zeit  $t$  für den Fall, dass keine Messung vorgenommen wurde.

### 4) Die Heisenbergsche Unschärferelation

Die untere Grenze der Heisenbergschen Unschärferelation kann zurückgeführt werden auf die Vertauschungsrelation zweier zueinander konjugierter Observablen  $A$  und  $B$ , welche auf eine beliebige Wellenfunktion  $|\psi\rangle$  wirken.

(a) Wie ist die Standardabweichung (bzw. Varianz) des Erwartungswertes eines Operators  $A$  definiert?

(b) Das Produkt zweier Varianzen lässt sich mit Hilfe der Cauchy-Schwarzschen Ungleichung  $\langle g|g\rangle\langle f|f\rangle \geq |\langle f|g\rangle|^2$  und der Tatsache, dass für alle komplexen Zahlen gilt:  $|z|^2 = \text{Re}\{z\}^2 + \text{Im}\{z\}^2 \geq \text{Im}\{z\}^2 = \left(\frac{1}{2i}(z - z^*)\right)^2$ , weiter vereinfachen. Wählt man als Operatoren  $\hat{x}$  und  $\hat{p}$  und setzt die aus der Quantenmechanik bekannte Vertauschungsrelation  $[\hat{x}, \hat{p}] = i\hbar$  zwischen den beiden Operatoren ein, so erhält man die Heisenbergsche Unschärferelation.

Tip: Beachten Sie, dass Observablen immer hermitesch sind, dass also gilt  $\langle \psi | A \psi \rangle = \langle A \psi | \psi \rangle$ .