

Lösungen des Übungsblattes 3 zur Vorlesung Theoretische Chemie I WS 2018/19 – Übungsblatt 3

1. a) $\psi(x) = Ne^{-ikx}$, $\hat{x} = x$.

$$\hat{x}\psi(x) = x \cdot Ne^{-ikx} = \underbrace{Nx e^{-ikx}}_{\neq \psi(x)} \quad (1)$$

Der Ortsoperator gibt nicht die gleiche Funktion zurück. Das gegebene $\psi(x)$ ist also nicht die Eigenfunktion des Ortsoperators.

b) $\phi(x) = N \sin(kx)$, $\hat{p} = -i\hbar \frac{d}{dx}$.

$$\hat{p} \cdot \phi(x) = -i\hbar \frac{d}{dx} N \sin(kx) = -i\hbar k \underbrace{N \cos(kx)}_{\neq \phi(x)} \quad (2)$$

Der Impulsoperator gibt nicht die gleiche Funktion zurück. Das gegebene $\phi(x)$ ist also nicht die Eigenfunktion des Impulsoperator.

c) $\phi(x) = N \sin(kx)$, $\hat{T} = \frac{\hat{p}^2}{2m}$.

$$\begin{aligned} \hat{T}\phi(x) &= \frac{\hat{p}^2}{2m} [N \sin(kx)] = \frac{i^2 \hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} [N \sin(kx)] \\ &= -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d}{dx} \left[\frac{d [N \sin(kx)]}{dx} \right] = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d [Nk \cos(kx)]}{dx} \\ &= \frac{\hbar^2}{2m} k^2 \underbrace{N \sin(kx)}_{=\phi(x)} \end{aligned} \quad (3)$$

Der kinetische Energieoperator gibt die gleiche Funktion zurück. Daher ist das gegebene $\phi(x)$ die Eigenfunktion des Operators der kinetischen Energie.

Der Eigenwert = $\frac{\hbar^2 k^2}{2m}$, wobei $k, m \in \mathbb{R}$.

2.

$$|\psi\rangle = \sum_{j=1}^N c_j |\varphi_j\rangle \quad , \quad |\chi\rangle = \sum_{j=1}^N b_j |\varphi_j\rangle$$

a) Die (komplexwertigen) Entwicklungskoeffizienten können durch Links-Multiplikation mit dem Konjugat der Basisfunktion derselben Wellenfunktion bestimmt werden.

$$|\psi\rangle = \sum_{j=1}^N c_j |\varphi_j\rangle \quad (4)$$

$$\langle \varphi_i | \psi \rangle = \sum_{j=1}^N \langle \varphi_i | c_j | \varphi_j \rangle \quad (5)$$

$$\langle \varphi_i | \psi \rangle = \sum_{j=1}^N c_j \langle \varphi_i | \varphi_j \rangle \quad (6)$$

$$\langle \varphi_i | \varphi_j \rangle = \delta_{ij} = \begin{cases} 1, & \text{if } i = j \\ 0, & \text{if } i \neq j \end{cases} \quad (7)$$

$$\langle \varphi_i | \psi \rangle = \sum_{j=1}^N c_j \delta_{ij} = c_i \quad (8)$$

$$|\chi\rangle = \sum_{j=1}^N b_j |\varphi_j\rangle \quad (9)$$

$$\langle \varphi_i | \chi \rangle = \sum_{j=1}^N \langle \varphi_i | b_j | \varphi_j \rangle \quad (10)$$

$$\langle \varphi_i | \chi \rangle = \sum_{j=1}^N b_j \langle \varphi_i | \varphi_j \rangle \quad (11)$$

$$\langle \varphi_i | \varphi_j \rangle = \delta_{ij} = \begin{cases} 1, & \text{if } i = j \\ 0, & \text{if } i \neq j \end{cases} \quad (12)$$

$$\langle \varphi_i | \chi \rangle = \sum_{j=1}^N b_j \delta_{ij} = b_i \quad (13)$$

b)

$$\langle \chi | \psi \rangle = \sum_{i=1}^N \langle b_i \varphi_i | \sum_{j=1}^N c_j \varphi_j \rangle \quad (14)$$

$$\langle \chi | \psi \rangle = \sum_{i=1}^N b_i^* \sum_{j=1}^N c_j \underbrace{\langle \varphi_i | \varphi_j \rangle}_{=\delta_{ij}} = \sum_{j=1}^N b_j^* c_j \quad (15)$$

$$\langle \psi | \chi \rangle = \sum_{i=1}^N \langle c_i \varphi_i | \sum_{j=1}^N b_j \varphi_j \rangle \quad (16)$$

$$\langle \psi | \chi \rangle = \sum_{i=1}^N c_i^* \sum_{j=1}^N b_j \underbrace{\langle \varphi_i | \varphi_j \rangle}_{=\delta_{ij}} = \sum_{j=1}^N c_j^* b_j \quad (17)$$

Die Beziehung zwischen den Skalarprodukten besteht darin, dass sie konjugiert sind.

$$\langle \chi | \psi \rangle = \langle \psi | \chi \rangle^*$$

c)

$$\langle \psi | \psi \rangle = \sum_{i=1}^N \langle c_i \varphi_i | \sum_{j=1}^N c_j \varphi_j \rangle \quad (18)$$

$$\langle \psi | \psi \rangle = \sum_{i=1}^N c_i^* \sum_{j=1}^N c_j \underbrace{\langle \varphi_i | \varphi_j \rangle}_{=\delta_{ij}} \quad (19)$$

$$\langle \psi | \psi \rangle = \sum_{j=1}^N c_j^* c_j = \sum_{j=1}^N |c_j|^2 = 1 \quad (20)$$

Ähnlich

$$\langle \chi | \chi \rangle = \sum_{j=1}^N b_j^* b_j = \sum_{j=1}^N |b_j|^2 = 1 \quad (21)$$

d)

$$\begin{aligned} \sum_{j=1}^N |\varphi_j\rangle \langle \varphi_j | \psi \rangle &= \sum_{j=1}^N |\varphi_j\rangle \langle \varphi_j | \sum_{k=1}^N c_k |\varphi_k\rangle \\ &= \sum_{j=1}^N \sum_{k=1}^N c_k |\varphi_j\rangle \underbrace{\langle \varphi_j | \varphi_k \rangle}_{=\delta_{jk}} \\ &= \sum_{j=1}^N c_j |\varphi_j\rangle = |\psi\rangle \end{aligned} \quad (22)$$

Die Relation $\sum_{j=1}^N |\varphi_j\rangle \langle \varphi_j| = 1$ wird als Vollständigkeitsrelation bezeichnet, weil sie garantiert, dass die Entwicklung einer beliebigen Wellenfunktion ψ in der Basis der φ_j 's die Wellenfunktion exakt reproduziert.

e)

$$\hat{O} |\psi\rangle = |\chi\rangle \quad (23)$$

Der Operator $\hat{O}$ agiert auf den Zustand $|\psi\rangle$ und kontroviert diesen in den Zustand $|\chi\rangle$.

$$\hat{O} \sum_{j=1}^N c_j |\varphi_j\rangle = \sum_{k=1}^N b_k |\varphi_k\rangle \quad (24)$$

Links multiplizieren mit $\langle \varphi_i |$

$$\langle \varphi_i | \hat{O} \sum_{j=1}^N c_j |\varphi_j\rangle = \langle \varphi_i | \sum_{k=1}^N b_k |\varphi_k\rangle \quad (25)$$

$$\sum_{j=1}^N c_j \underbrace{\langle \varphi_i | \hat{O} | \varphi_j \rangle}_{=O_{ij}} = \sum_{k=1}^N b_k \underbrace{\langle \varphi_i | \varphi_k \rangle}_{=\delta_{ik}} \quad (26)$$

$$\sum_{j=1}^N c_j O_{ij} = b_i \quad (27)$$

Diese Gleichung kann als Matrix dargestellt werden

$$\begin{pmatrix} O_{11} & O_{12} & \dots & O_{1N} \\ O_{21} & O_{22} & \dots & O_{2N} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ O_{31} & O_{32} & \dots & O_{NN} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \\ \vdots \\ c_N \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} b_1 \\ b_2 \\ \vdots \\ b_N \end{pmatrix} \quad (28)$$

Somit sich die Matrix/Vektor-Gleichung $\mathbf{O}\mathbf{c} = \mathbf{b}$ resultiert.

$$3. \{e_j\} = \begin{pmatrix} e_1(x) \\ e_2(x) \\ e_3(x) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ x \\ x^2 \end{pmatrix}; \hat{O} = 1 + (1+x)\frac{d}{dx} = 1 + \frac{d}{dx} + x\frac{d}{dx}$$

a)

$$\hat{O}e_1(x) = \left(1 + \frac{d}{dx} + x\frac{d}{dx}\right)[1] = 1 = e_1 \quad (29)$$

$$\hat{O}e_2(x) = \left(1 + \frac{d}{dx} + x\frac{d}{dx}\right)[x] = 1 + 2x = e_1 + 2e_2 \quad (30)$$

$$\hat{O}e_3(x) = \left(1 + \frac{d}{dx} + x\frac{d}{dx}\right)[x^2] = 2x + 3x^2 = 2e_2 + 3e_3 \quad (31)$$

$$\therefore \mathbf{O} = \begin{pmatrix} 1 & 1 & 0 \\ 0 & 2 & 2 \\ 0 & 0 & 3 \end{pmatrix} \quad (32)$$

b) Die Eigenwerte von $\hat{O}$ sind die Diagonalelemente **1**, **2** und **3**. Um die Eigenfunktionen zu bestimmen, bestimmen wir zunächst die Eigenvektoren, indem wir das folgende charakteristische Polynom lösen.

$$(\mathbf{O} - \lambda\mathbf{I})\mathbf{V} = 0$$

Für $\lambda_1 = 1$,

$$\begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 2 \\ 0 & 0 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Angenommen, $v_1 = 0$, damit der Vektor normalisierbar ist. $v_2 = 0, 2v_3 = 0 \implies v_3 = 0$

$$\therefore \mathbf{V}_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (33)$$

Die Eigenfunktion von $\hat{O}$ ist $v_1(x) = 1 \cdot e_1(x) = 1$.

Für $\lambda_2 = 2$,

$$\begin{pmatrix} -1 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (34)$$

$$-v_1 + v_2 = 0 \implies v_1 = v_2, v_3 = 0$$

$$\therefore \mathbf{V}_2 = \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (35)$$

Die Eigenfunktion von $\hat{O}$ ist $v_2(x) = 1 \cdot e_1(x) + 1 \cdot e_2(x) = 1 + x$

Für $\lambda_3 = 3$,

$$\begin{pmatrix} -2 & 1 & 0 \\ 0 & -1 & 2 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \quad (36)$$

$-2v_1 + v_2 = 0 \implies v_2 = 2v_1$ und $-v_2 + 2v_3 = 0 \implies v_2 = 2v_3$. Das gibt wiederum $v_1 = v_3$.

$$\mathbf{V}_3 = \begin{pmatrix} 1 \\ 2 \\ 1 \end{pmatrix} \quad (37)$$

Die Eigenfunktion von $\hat{O}$ ist $v_3(x) = 1 \cdot e_1(x) + 2 \cdot e_2(x) + 1 \cdot e_3(x) = 1 + 2x + x^2$.

4.

$$|\psi_{\text{cat}}\rangle = c_{\text{alive}} |\varphi_{\text{alive}}\rangle + c_{\text{dead}} |\varphi_{\text{dead}}\rangle \quad (38)$$

a)

$$\begin{aligned} \langle \varphi_{\text{alive}} | \psi_{\text{cat}} \rangle &= \langle \varphi_{\text{alive}} | (c_{\text{alive}} |\varphi_{\text{alive}}\rangle + c_{\text{dead}} |\varphi_{\text{dead}}\rangle) \\ &= \langle \varphi_{\text{alive}} | c_{\text{alive}} |\varphi_{\text{alive}}\rangle + \langle \varphi_{\text{alive}} | c_{\text{dead}} |\varphi_{\text{dead}}\rangle \\ &= c_{\text{alive}} \underbrace{\langle \varphi_{\text{alive}} | \varphi_{\text{alive}} \rangle}_{=1} + c_{\text{dead}} \underbrace{\langle \varphi_{\text{alive}} | \varphi_{\text{dead}} \rangle}_{=0} \\ &= c_{\text{alive}} \end{aligned} \quad (39)$$

$$\begin{aligned} \langle \varphi_{\text{dead}} | \psi_{\text{cat}} \rangle &= \langle \varphi_{\text{dead}} | (c_{\text{alive}} |\varphi_{\text{alive}}\rangle + c_{\text{dead}} |\varphi_{\text{dead}}\rangle) \\ &= \langle \varphi_{\text{dead}} | c_{\text{alive}} |\varphi_{\text{alive}}\rangle + \langle \varphi_{\text{dead}} | c_{\text{dead}} |\varphi_{\text{dead}}\rangle \\ &= c_{\text{alive}} \underbrace{\langle \varphi_{\text{dead}} | \varphi_{\text{alive}} \rangle}_{=0} + c_{\text{dead}} \underbrace{\langle \varphi_{\text{dead}} | \varphi_{\text{dead}} \rangle}_{=1} \\ &= c_{\text{dead}} \end{aligned} \quad (40)$$

Diese Skalarprodukte bedeuten die Projektion des Basisvektors auf den vollständigen Vektor. Die Projektion ergibt den Koeffizienten in Richtung Basisvektor.

b)

$$|\langle \varphi_{\text{alive}} | \psi_{\text{cat}} \rangle|^2 = c_{\text{alive}}^* c_{\text{alive}} = |c_{\text{alive}}|^2 \quad (41)$$

$$|\langle \varphi_{\text{dead}} | \psi_{\text{cat}} \rangle|^2 = c_{\text{dead}}^* c_{\text{dead}} = |c_{\text{dead}}|^2 \quad (42)$$

Diese Größen geben die Wahrscheinlichkeit an, das System in seinen jeweiligen Zuständen zu finden. Die Summe der Wahrscheinlichkeiten, d.h. $|c_{\text{alive}}|^2 + |c_{\text{dead}}|^2 = 1$.

c)

$$|c_{\text{alive}}|^2 + |c_{\text{dead}}|^2 = 1 \quad (43)$$

$$|c_{\text{dead}}|^2 = 1 - c_{\text{alive}}^* \cdot c_{\text{alive}} = 1 - (-0.5i) \cdot 0.5i = 1 - 0.25 = 0.75 = \frac{3}{4} \quad (44)$$

Ein zulässiger Wert für c_{dead} könnte sein $c_{\text{dead}} = \sqrt{\frac{3}{4}} = \frac{\sqrt{3}}{2}$. Es gibt jedoch unendlich viele Möglichkeiten wie $\frac{\sqrt{3}}{2}i$, $-\frac{\sqrt{3}}{2}$, und $-\frac{\sqrt{3}}{2}i$ zusammen mit unendlichen Kombinationen von reellen und imaginären Teilen komplexer Zahlen.

Die Katze lebt oder ist tot mit einer Wahrscheinlichkeit von 0.25 bzw. 0.75.

6. a)

$$\begin{aligned} [\hat{x}, \hat{y}] \psi(x, y) &= (xy - yx) \psi(x, y) = 0 \\ \implies [\hat{x}, \hat{y}] &= 0 \end{aligned}$$

b)

$$\begin{aligned} [\hat{x}, \hat{p}_x] \psi(x, y) &= \left[x \left(-i\hbar \frac{d}{dx} \right) - \left(-i\hbar \frac{d}{dx} \right) x \right] \psi(x, y) \\ &= -i\hbar \left[x \frac{d}{dx} \psi(x, y) - \frac{d}{dx} (x \cdot \psi(x, y)) \right] \\ &= -i\hbar \left[x \frac{d}{dx} \psi(x, y) - x \frac{d}{dx} \psi(x, y) - \psi(x, y) \frac{d}{dx} x \right] \\ &= i\hbar \psi(x, y) \\ \implies [\hat{x}, \hat{p}_x] &= i\hbar \end{aligned}$$

Wir können Impuls und Ort in der gleichen Richtung nicht gleichzeitig mit beliebiger Genauigkeit erkennen.

c)

$$\begin{aligned} [\hat{x}, \hat{p}_y] \psi(x, y) &= \left[x \left(-i\hbar \frac{d}{dy} \right) - \left(-i\hbar \frac{d}{dy} \right) x \right] \psi(x, y) \\ &= i\hbar x \left[\frac{d}{dy} - \frac{d}{dy} \right] \psi(x, y) = 0 \\ \implies [\hat{x}, \hat{p}_y] &= 0 \end{aligned}$$

d)

$$\begin{aligned} [\hat{p}_x, \hat{p}_y] \psi(x, y) &= \left\{ \left(-i\hbar \frac{d}{dx} \right) \left(-i\hbar \frac{d}{dy} \right) - \left(-i\hbar \frac{d}{dy} \right) \left(-i\hbar \frac{d}{dx} \right) \right\} \psi(x, y) \\ &= i^2 \hbar^2 \frac{d^2}{dx dy} - i^2 \hbar^2 \frac{d^2}{dy dx} = 0 \\ \implies [\hat{p}_x, \hat{p}_y] &= 0 \end{aligned}$$

Nur für die Messungen entlang derselben Achse ist der Kommutator ungleich Null. Die Vektorkomponenten des Operators in verschiedene Richtungen pendeln.