

Lösungen zum 5. Übungsblatt Quantenmechanik

Aufgabe 1: a) Wir haben

$$|\psi(x)|^2 := \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/2}} e^{-\frac{x^2}{2\ell^2}} \quad (1)$$

und damit

$$\begin{aligned} \|\psi\|^2 &= \int_{\mathbb{R}} |\psi(x)|^2 dx = \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/2}} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{x^2}{2\ell^2}} dx \\ &= \frac{1}{\{2\pi\}^{1/2}} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{y^2}{2}} dy \\ &= 1 \end{aligned} \quad (2)$$

b) Wir bekommen

$$\begin{aligned} \langle \hat{x} \rangle &= \int_{\mathbb{R}} x |\psi(x)|^2 dx = \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/2}} \int_{\mathbb{R}} x e^{-\frac{x^2}{2\ell^2}} dx \\ &= \frac{\ell}{\{2\pi\}^{1/2}} \int_{\mathbb{R}} y e^{-\frac{y^2}{2}} dy \\ &= 0 \end{aligned} \quad (3)$$

$$\begin{aligned} \langle \hat{x}^2 \rangle &= \int_{\mathbb{R}} x^2 |\psi(x)|^2 dx = \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/2}} \int_{\mathbb{R}} x^2 e^{-\frac{x^2}{2\ell^2}} dx \\ &= \frac{\ell^2}{\{2\pi\}^{1/2}} \int_{\mathbb{R}} y^2 e^{-\frac{y^2}{2}} dy \\ &= \ell^2 \end{aligned} \quad (4)$$

Weiter ist

$$\begin{aligned} \hat{p}\psi(x) &= \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x} \left\{ \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/4}} e^{-\frac{x^2}{4\ell^2}} e^{ik_0x} \right\} \\ &= \frac{\hbar}{i} \left\{ \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/4}} \left[-\frac{2x}{4\ell^2} + ik_0 \right] e^{-\frac{x^2}{4\ell^2}} e^{ik_0x} \right\} \end{aligned} \quad (5)$$

und damit

$$\bar{\psi}(x) \hat{p}\psi(x) = \frac{\hbar}{i} \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/2}} \left[-\frac{x}{2\ell^2} + ik_0 \right] e^{-\frac{x^2}{2\ell^2}} \quad (6)$$

Also,

$$\begin{aligned}
 \langle \hat{p} \rangle &= \int_{\mathbb{R}} \bar{\psi}(x) \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x} \psi(x) dx = \int_{\mathbb{R}} \frac{\hbar}{i} \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/2}} \left[-\frac{x}{2\ell^2} + i k_0 \right] e^{-\frac{x^2}{2\ell^2}} dx \\
 &= 0 + \hbar k_0 \int_{\mathbb{R}} \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/2}} e^{-\frac{x^2}{2\ell^2}} dx \\
 &= \hbar k_0
 \end{aligned} \tag{7}$$

Schliesslich ist

$$\begin{aligned}
 \hat{p}^2 \psi(x) &\stackrel{(5)}{=} \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x} \left\{ \frac{\hbar}{i} \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/4}} \left[-\frac{x}{2\ell^2} + i k_0 \right] e^{-\frac{x^2}{4\ell^2}} e^{i k_0 x} \right\} \\
 &= -\hbar^2 \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/4}} \left[-\frac{1}{2\ell^2} + \left(-\frac{x}{2\ell^2} + i k_0 \right)^2 \right] e^{-\frac{x^2}{4\ell^2}} e^{i k_0 x} \\
 &= -\hbar^2 \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/4}} \left[\frac{x^2}{4\ell^4} - \frac{1}{2\ell^2} - \frac{x}{\ell^2} i k_0 - k_0^2 \right] e^{-\frac{x^2}{4\ell^2}} e^{i k_0 x}
 \end{aligned} \tag{8}$$

und damit

$$\bar{\psi}(x) \hat{p}^2 \psi(x) = -\hbar^2 \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/2}} \left[\frac{x^2}{4\ell^4} - \frac{1}{2\ell^2} - \frac{x}{\ell^2} i k_0 - k_0^2 \right] e^{-\frac{x^2}{2\ell^2}} \tag{9}$$

Also,

$$\begin{aligned}
 \langle \hat{p}^2 \rangle &= \int_{\mathbb{R}} \bar{\psi}(x) \hat{p}^2 \psi(x) dx \\
 &= -\hbar^2 \frac{1}{\{2\pi\ell^2\}^{1/2}} \int_{\mathbb{R}} \left[\frac{x^2}{4\ell^4} - \frac{1}{2\ell^2} - \frac{x}{\ell^2} i k_0 - k_0^2 \right] e^{-\frac{x^2}{2\ell^2}} dx \\
 &= -\hbar^2 \frac{1}{\{2\pi\}^{1/2}} \int_{\mathbb{R}} \left[\frac{y^2}{4\ell^2} - \frac{1}{2\ell^2} - \frac{y}{\ell} i k_0 - k_0^2 \right] e^{-\frac{y^2}{2}} dy \\
 &= -\hbar^2 \left[\frac{1}{4\ell^2} - \frac{1}{2\ell^2} - 0 - k_0^2 \right] \\
 &= \hbar^2 k_0^2 + \frac{\hbar^2}{4\ell^2}
 \end{aligned} \tag{10}$$

c) Wir bekommen

$$\begin{aligned}
 \sigma_{\hat{x}} &= \sqrt{\langle \hat{x}^2 \rangle - \langle \hat{x} \rangle^2} \\
 &= \sqrt{\ell^2 - 0} = \ell
 \end{aligned} \tag{11}$$

und

$$\begin{aligned}
 \sigma_{\hat{p}} &= \sqrt{\langle \hat{p}^2 \rangle - \langle \hat{p} \rangle^2} \\
 &= \sqrt{\hbar^2 k_0^2 + \frac{\hbar^2}{4\ell^2} - \hbar^2 k_0^2} = \frac{\hbar}{2\ell}
 \end{aligned} \tag{12}$$

Aufgabe 2: Der zu A adjungierte Operator sei mit A^* bezeichnet, also

$$A^* = \bar{A}^T \quad (13)$$

mit \bar{A} das komplex konjugierte von A . Dann haben wir

$$\begin{aligned} \{i[A, B]\}^* &= -i(AB - BA)^* \\ &= -i(\bar{A}\bar{B} - \bar{B}\bar{A})^T \\ &= -i(\bar{B}^T \bar{A}^T - \bar{A}^T \bar{B}^T) \\ &= -i(B^* A^* - A^* B^*) \\ &= -i(BA - AB) \\ &= +i(AB - BA) \\ &= +i[A, B] \end{aligned} \quad (14)$$

und für beliebige selbstadjungierte Operatoren $A = A^*$ können wir schreiben

$$\langle \psi, A\psi \rangle = \langle A^*\psi, \psi \rangle = \langle A\psi, \psi \rangle = \overline{\langle \psi, A\psi \rangle} \quad (15)$$

und damit

$$\langle \psi, A\psi \rangle \in \mathbb{R} \quad (16)$$

b) Wir bekommen

$$\begin{aligned} 0 \leq I(\lambda) &= \left\| [\lambda(A - \langle A \rangle) - i(B - \langle B \rangle)]\psi \right\|^2 \\ &= \left\langle [\lambda(A - \langle A \rangle) - i(B - \langle B \rangle)]\psi, [\lambda(A - \langle A \rangle) - i(B - \langle B \rangle)]\psi \right\rangle \\ &\stackrel{A=A^*, B=B^*}{=} \left\langle \psi, [\lambda(A - \langle A \rangle) + i(B - \langle B \rangle)][\lambda(A - \langle A \rangle) - i(B - \langle B \rangle)]\psi \right\rangle \\ &= \left\langle \psi, [\lambda(A - \langle A \rangle)][\lambda(A - \langle A \rangle)]\psi \right\rangle \\ &\quad + \left\langle \psi, [\lambda(A - \langle A \rangle)][-i(B - \langle B \rangle)]\psi \right\rangle \\ &\quad + \left\langle \psi, [+i(B - \langle B \rangle)][\lambda(A - \langle A \rangle)]\psi \right\rangle \\ &\quad + \left\langle \psi, [+i(B - \langle B \rangle)][-i(B - \langle B \rangle)]\psi \right\rangle \\ &= \lambda^2 \left\langle \psi, (A - \langle A \rangle)^2 \psi \right\rangle \\ &\quad - i\lambda \left\langle \psi, (A - \langle A \rangle)(B - \langle B \rangle)\psi \right\rangle \\ &\quad + i\lambda \left\langle \psi, (B - \langle B \rangle)(A - \langle A \rangle)\psi \right\rangle \\ &\quad + \left\langle \psi, (B - \langle B \rangle)^2 \psi \right\rangle \end{aligned} \quad (17)$$

Das ist äquivalent zu

$$\begin{aligned}
0 \leq I(\lambda) &= \lambda^2 \sigma_A^2 + \sigma_B^2 \\
&\quad - i\lambda \left\langle \psi, (AB - \langle A \rangle B - A \langle B \rangle + \langle A \rangle \langle B \rangle) \psi \right\rangle \\
&\quad + i\lambda \left\langle \psi, (BA - \langle B \rangle A - B \langle A \rangle + \langle B \rangle \langle A \rangle) \psi \right\rangle \\
&= \lambda^2 \sigma_A^2 + \sigma_B^2 - i\lambda \left\langle \psi, (AB - BA) \psi \right\rangle \\
&= \lambda^2 \sigma_A^2 + \sigma_B^2 - \lambda \langle i[A, B] \rangle
\end{aligned} \tag{18}$$

Das $I(\lambda)$ ist als Funktion von $\lambda \in \mathbb{R}$ eine nach oben geöffnete Parabel, hat also ein eindeutiges Minimum bei

$$\begin{aligned}
2\lambda \sigma_A^2 - \langle i[A, B] \rangle &= 0 \\
\Leftrightarrow \lambda_{\min} &= \frac{\langle i[A, B] \rangle}{2\sigma_A^2}
\end{aligned} \tag{19}$$

Der Wert des Minimums ist dann gegeben durch

$$\begin{aligned}
I(\lambda_{\min}) &= \frac{\langle i[A, B] \rangle^2}{4\sigma_A^4} \sigma_A^2 + \sigma_B^2 - \frac{\langle i[A, B] \rangle}{2\sigma_A^2} \langle i[A, B] \rangle \\
&= \sigma_B^2 - \frac{\langle i[A, B] \rangle^2}{4\sigma_A^2} \geq 0
\end{aligned} \tag{20}$$

Das grösser gleich Null muss gelten, da das $I(\lambda)$ nach Definition als Norm-Quadrat für beliebiges λ immer positiv sein muss, also auch am Minimum. Aus (20) folgt dann

$$\sigma_A^2 \sigma_B^2 \geq \frac{\langle i[A, B] \rangle^2}{4}$$

oder, mit $\sqrt{x^2} = |x|$,

$$\sigma_A \sigma_B \geq \frac{|\langle i[A, B] \rangle|}{2} . \tag{21}$$

c) Der Kommutator von \hat{x}_j und $\hat{p}_j = -i\hbar \partial / \partial x_j$ ist gegeben durch

$$\begin{aligned}
[\hat{x}_j, \hat{p}_j] \psi &= x_j \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x_j} \psi - \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial x_j} x_j \psi \\
&= x_j \frac{\hbar}{i} \frac{\partial \psi}{\partial x_j} - \frac{\hbar}{i} \frac{\partial (x_j \psi)}{\partial x_j} \\
&= x_j \frac{\hbar}{i} \frac{\partial \psi}{\partial x_j} - \frac{\hbar}{i} \frac{\partial x_j}{\partial x_j} \psi - \frac{\hbar}{i} x_j \frac{\partial \psi}{\partial x_j} \\
&= -\frac{\hbar}{i} \psi
\end{aligned} \tag{22}$$

oder

$$[\hat{x}_j, \hat{p}_j] = +i\hbar \quad (23)$$

Also,

$$\sigma_{\hat{x}_j} \cdot \sigma_{\hat{p}_j} \geq \frac{|(i[\hat{x}_j, \hat{p}_j])|}{2} = \frac{\hbar}{2} . \quad (24)$$