

[P1] Betrachten Sie die folgenden drei Matrizen, denen Sie in Zukunft noch häufiger begegnen werden:

$$\sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

Diese Matrizen heißen die *Pauli-Matrizen* und sind für die Beschreibung von Spin- $\frac{1}{2}$ Teilchen wichtig. Die zugehörigen Spin-Operatoren sind dann als $S_i = \frac{\hbar}{2}\sigma_i$ gegeben. Berechnen Sie für alle drei Matrizen Eigenwerte und Eigenvektoren. Finden Sie die Eigenwerte der Matrix $n^i\sigma_i$ für beliebige Einheitsvektoren $\mathbf{n} = (\sin\theta \cos\phi, \sin\theta \sin\phi, \cos\theta)^t$. Zeigen Sie, daß der Vektor

$$\chi = \begin{pmatrix} \cos\frac{\theta}{2} \exp(-i\frac{\phi}{2}) \\ \sin\frac{\theta}{2} \exp(+i\frac{\phi}{2}) \end{pmatrix}$$

ein Eigenvektor zu $n^i\sigma_i$ ist. Vergleichen Sie die speziellen Fälle $\phi = 0$ und $\phi = 2\pi$. Zeigen Sie ferner, daß jeder *normierte* Vektor $\chi' \in \mathbb{C}^2$ bis auf eine Phase die Form von χ hat. Ist diese Phase relevant?

Berechnen Sie sämtliche neun Matrix-Produkte $\sigma_i\sigma_j$. Damit können Sie sofort zeigen, daß die oben definierten Spin-Operatoren die Drehimpuls-Algebra erfüllen, d.h.

$$[S_i, S_j] = i\hbar \epsilon_{ijk} S_k.$$

Weiterhin interessant ist die Algebra $\{\sigma_i, \sigma_j\}$, die Sie natürlich ebenfalls von Ihrer Liste der neun Produkte ablesen können. Hierbei sind $[A, B] = AB - BA$ und $\{A, B\} = AB + BA$.

[P2] Der Translationsoperator T_a ist definiert durch

$$T_a\psi(x) = \psi(x - a).$$

Zeigen Sie, daß dies ein unitärer Operator ist.

[P3] Die Fouriertransformation ist gegeben durch

$$\mathcal{F}[\psi(x)](k) = \tilde{\psi}(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-ikx} \psi(x).$$

Mit dieser Definition gilt $\mathcal{F}[\mathcal{F}[\psi]](x) = \psi(-x)$. Zeigen Sie, daß \mathcal{F} unitär ist. Zeigen Sie:

$$\begin{aligned} \psi(x) = \psi^*(x) &\iff \tilde{\psi}^*(k) = \tilde{\psi}(-k), \\ \mathcal{F}[\psi(x - x_0)](k) &= e^{-ikx_0} \tilde{\psi}(k), \\ \mathcal{F}[x\psi(x)](k) &= i\partial_k \tilde{\psi}(k), \\ \mathcal{F}[\partial_x \psi(x)](k) &= ik \tilde{\psi}(k), \\ \psi(x) = \int_{-\infty}^{\infty} dy f(y)g(x - y) &\implies \mathcal{F}[\psi(x)](k) = \sqrt{2\pi} \tilde{f}(k) \tilde{g}(k). \end{aligned}$$

Die letzte Eigenschaft wird auch als *Faltungstheorem* bezeichnet. Berechnen Sie explizit die Fouriertransformationen für folgende Funktionen:

$$\begin{aligned} \psi(x) &= \delta(x - x_0), \\ \psi(x) &= \sqrt{a} e^{-a|x|} \quad \text{mit } a > 0, \\ \psi(x) &= \frac{1}{\sqrt{a}} \left(\Theta(x + \frac{a}{2}) - \Theta(x - \frac{a}{2}) \right). \end{aligned}$$

[H1] Betrachten Sie ein System in einem Kasten der Länge L . Da die Wellenfunktionen außerhalb des Kastens verschwinden müssen, sieht das Skalarprodukt nun wie folgt aus:

$$\langle \phi | \psi \rangle = \int_{-L/2}^{L/2} dx \overline{\phi(x)} \psi(x).$$

Betrachten Sie weiter für $n > 0$ und ganzzahlig die Funktionen $\phi_n(x) = \sqrt{2/L} \sin(n\pi x/L)$ für n gerade, und $\phi_n(x) = \sqrt{2/L} \cos(n\pi x/L)$ für n ungerade. Dies sind Ortsraumdarstellungen von Zuständen $|\phi_n\rangle$. Prüfen Sie nach, daß

$$\langle \phi_n | \phi_m \rangle = \delta_{n,m}$$

gilt. Betrachten Sie die Funktion $\psi(x) = \alpha(L^2/4 - x^2)$. Bestimmen Sie α so daß $\langle \psi | \psi \rangle = 1$ gilt. Zeichnen Sie $\psi(x)$ für das von Ihnen gefundene α und ein paar der Funktionen $\phi_n(x)$. Was ist $\langle \phi_{2n} | \psi \rangle$? Berechnen Sie $\langle \phi_1 | \psi \rangle$ und $\langle \phi_3 | \psi \rangle$ für das von Ihnen gefundene α .

Mit diesen Rechnungen können Sie nun folgenden Sachverhalt einsehen: Mit der Abkürzung $\langle \phi_n | \psi \rangle = c_n$ läßt sich die N -te Approximation von $\psi(x)$ durch die $\phi_n(x)$ schreiben als

$$\psi_N(x) = \sum_{n=1}^N c_n \phi_n(x).$$

Zeigen Sie, daß der Fehler $|\psi(x) - \psi_N(x)|^2$ für anwachsendes N monoton gegen null geht. (5 P.)

[H2] Der Hamiltonoperator eines Zweizustandssystems sei in einer Orthonormalbasis durch die Matrix

$$(H_{ij}) = \langle \Lambda_i | H | \Lambda_j \rangle = -g\mu B \hbar \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} & (1-i)/2 \\ (1+i)/2 & -1/\sqrt{2} \end{pmatrix}$$

gegeben. Bestimmen Sie die Eigenwerte E_i und Eigenvektoren χ_i von H . Das System befinde sich im Zustand

$$\begin{pmatrix} \psi_1 \\ \psi_2 \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{3}} \begin{pmatrix} 1+i \\ 1 \end{pmatrix} \quad \text{bzw.} \quad |\psi\rangle = \frac{1+i}{\sqrt{3}} |\Lambda_1\rangle + \frac{1}{\sqrt{3}} |\Lambda_2\rangle.$$

Berechnen Sie die Wahrscheinlichkeiten $w(E_i, \Psi) = |\langle \Psi | \chi_i \rangle|^2$, bei einer Energiemessung den ersten oder den zweiten Energiewert zu finden. Berechnen Sie daraus den Erwartungswert $\langle H \rangle \equiv \langle \Psi | H | \Psi \rangle$ und die Varianz

$$\Delta H \equiv \sqrt{\langle (H - \langle H \rangle)^2 \rangle}.$$

Die Varianz wird auch als Schwankung oder Unschärfe bezeichnet. (5 P.)