

2. Prüfung VU Quantentheorie I, 29.01.2021

1. Beispiel (16 Punkte - 45 min Arbeitszeit)

Gegeben sei eine Ortswellenfunktion des Elektrons in einem Wasserstoffatom

$$\psi(x, y, z) = C \left[3\sqrt{\frac{1}{4\pi}} R_{3,0}(r) + (1 + i\sqrt{7})\sqrt{\frac{15}{8\pi}} R_{4,2}(r) \left(\frac{x^2 - y^2}{r^2} \right) \right],$$

wobei $r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$. Die normierten radialen Eigenfunktionen $R_{n,l}(r)$ sowie die Energieeigenwerte dürfen Sie als bekannt annehmen. Nützliche Formeln:

$$Y_0^0(\theta, \phi) = \sqrt{\frac{1}{4\pi}}, \quad Y_2^{\pm 1}(\theta, \phi) = \mp \frac{1}{2} \sqrt{\frac{15}{2\pi}} e^{\pm i\phi} \sin(\theta) \cos(\theta), \quad Y_2^{\pm 2}(\theta, \phi) = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{15}{2\pi}} e^{\pm 2i\phi} \sin^2(\theta),$$

$$\cos^2(\phi) - \sin^2(\phi) = \cos(2\phi).$$

- Wie sind die radialen Eigenfunktionen $R_{n,l}(r)$ und die Kugelflächenfunktionen $Y_l^m(\theta, \phi)$ jeweils für sich im Ortsraum normiert? Schreiben Sie dazu die expliziten L^2 -Normintegrale an (ohne diese zu berechnen).
- Bestimmen Sie die Normierungskonstante C .
- Wie groß sind die Wahrscheinlichkeiten bei einer Energiemessung an ψ die Energieeigenwerte E_1 , E_2 , E_3 und E_4 zu erhalten? (E_1 : Grundzustandsenergie)
- Nehmen Sie nun an, dass Sie bei einer Energiemessung den Messwert E_4 erhalten. Mit welchen Wahrscheinlichkeiten erhalten Sie bei einer unmittelbar darauf folgenden Messung von m_l die dafür möglichen Messwerte?
- Bestimmen Sie die Parität der Wellenfunktion ψ (Rechnung oder Begründung notwendig).
- Berechnen Sie die Wahrscheinlichkeit an ψ für das Messgrößenpaar $\{L^2, L_z\}$ den Wert $\{6\hbar^2, -2\hbar\}$ zu messen.

2. Beispiel (17 Punkte - 45 Minuten Arbeitszeit)

Zum Zeitpunkt $t = 0$ befinde sich ein harmonischer Oszillator mit Eigenfrequenz ω , Masse m und Eigenzuständen $|\psi_n\rangle$ im kohärenten Glauber-Zustand

$$|\phi_\alpha(t=0)\rangle = e^{-|\alpha|^2/2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\alpha^n}{\sqrt{n!}} |\psi_n\rangle, \quad \alpha \in \mathbb{C}.$$

- Zeigen Sie, dass der Glauber-Zustand $|\phi_\alpha(t=0)\rangle$ ein Eigenzustand von \hat{a} ist. Bestimmen Sie den zugehörigen Eigenwert.
- Berechnen Sie den Zustand $|\phi_\alpha(t)\rangle$ für einen beliebigen Zeitpunkt $t > 0$. Zeigen Sie, dass sich dieser Zustand in der Form

$$|\phi_\alpha(t)\rangle = e^{-i\omega t/2} |\phi_{\alpha(t)}(t=0)\rangle$$

schreiben lässt und bestimmen Sie den Ausdruck für $\alpha(t)$.

- Zeigen Sie, dass der Ortserwartungswert, $\langle \phi_\alpha(t) | \hat{x} | \phi_\alpha(t) \rangle$, für $t > 0$ der klassischen Bewegung $x(t) = D \cos(\omega t - \delta)$ entspricht. Wie hängen m , ω und α mit D und δ zusammen?
- Betrachten Sie die Anfangsbedingung $\langle \phi_\alpha(0) | \hat{x} | \phi_\alpha(0) \rangle = x_U$, wobei $x_U > 0$ ein Umkehrpunkt ist. Bestimmen Sie α , sodass der Glauber-Zustand diese Anfangsbedingung erfüllt.
- Zu welchem Zeitpunkt $t > 0$ erreicht dieser Glauber-Zustand [aus (d)] zum ersten Mal $x = 0$?
- Betrachten Sie einen zweiten Glauber-Zustand $|\phi_\beta(t=0)\rangle$. Berechnen Sie $|\langle \phi_\beta(t=0) | \phi_\alpha(t=0) \rangle|^2$ (vereinfachen Sie dazu die auftretenden Summenausdrücke). Was können Sie anhand Ihres Ergebnisses über die Orthogonalität von Glauber-Zuständen sagen?

Hinweise:

$$\hat{x} = \frac{x_0}{\sqrt{2}} (\hat{a} + \hat{a}^\dagger), \quad \hat{p} = -i \frac{p_0}{\sqrt{2}} (\hat{a} - \hat{a}^\dagger)$$

$$\text{mit } x_0 = \sqrt{\frac{\hbar}{m\omega}}, \quad p_0 = \sqrt{\hbar m\omega}$$

3. Beispiel (17 Punkte - 45 Minuten Arbeitszeit)

Der Hamiltonoperator eines Systems mit zwei (unterscheidbaren) Spins $s = 1/2$, das unter dem Einfluss eines Magnetfelds $\vec{B} = B\vec{e}_z$, mit $B > 0$, steht und eine ferromagnetische Wechselwirkung unter den Spins aufweist, ist durch

$$H = -\vec{\mu} \cdot \vec{B} - \frac{4\beta}{\hbar^2} \vec{S}^{(1)} \cdot \vec{S}^{(2)}$$

gegeben, wobei $\beta > 0$, $\vec{S}^{(i)}$ ist der Spinoperator zum Spin i , $\vec{\mu} = \vec{\mu}^{(1)} + \vec{\mu}^{(2)}$ ist das magnetische Moment des Gesamtspins $\vec{J} = \vec{S}^{(1)} + \vec{S}^{(2)}$ und \vec{e}_z ist der Einheitsvektor in z -Richtung ist. Es gilt $\vec{\mu}^{(i)} = -|\gamma|\vec{S}^{(i)}$.

- Zeichnen Sie die Punktdiagramme der Drehimpulsaddition für die beiden Spins sowohl in der j/m_j als auch in der $m_s^{(1)}/m_s^{(2)}$ -Ebene und verbinden Sie in beiden Diagrammen Zustände mit konstantem m_j durch Linien.
- Schreiben Sie nun den Hamiltonoperator H in der gekoppelten Basis $\{(\vec{S}^{(1)})^2, (\vec{S}^{(2)})^2, \vec{J}^2, J_z\}$ an und berechne Sie damit alle Eigenwerte und die dazu gehörenden Eigenvektoren.
- Wie lautet der Grundzustand in der Produktbasis $|m_s^{(1)}, m_s^{(2)}\rangle$? Wie sind die beiden Spins demnach relativ zum B -Feld ausgerichtet?

Hinweis: Sollten Sie (a,b,c) nicht gelöst haben, rechnen Sie bei (d,e,f) mit allgemeinen Ausdrücken weiter, also $E_{j,m_j} = \hbar\omega_{j,m_j}$.

- Nehmen Sie an, das System befinde sich zum Zeitpunkt $t = 0$ im Zustand

$$|\chi\rangle = \frac{1}{\sqrt{5}}|-1/2, +1/2\rangle + \frac{2}{\sqrt{5}}|-1/2, -1/2\rangle,$$

gegeben in der Produktbasis $|m_s^{(1)}, m_s^{(2)}\rangle$. Geben Sie die Zeitentwicklung des Zustands $|\chi\rangle$ für alle Zeiten $t \geq 0$ an.

- Berechnen Sie die Wahrscheinlichkeit dafür bei einer Messung von \vec{J}^2 an $|\chi\rangle$ zu einem beliebigen Zeitpunkt $t \geq 0$ den Wert $2\hbar^2$ zu erhalten.
- Berechnen Sie den Erwartungswert $\langle\chi(t)|J_z|\chi(t)\rangle$ für alle Zeiten $t \geq 0$.

Clebsch-Gordan Tabelle: Eine Wurzel über jedem Koeffizienten ist mitgemeint, d.h. $\pm 1/2$ meint $\pm\sqrt{1/2}$.

Notation:		J	J	...
		M	M	...
m ₁	m ₂	Coefficients		
m ₁	m ₂			
⋮	⋮			
⋮	⋮			
⋮	⋮			

1/2 × 1/2		1		
	+1	1	0	
+1/2 +1/2	1	0	0	
+1/2 -1/2	1/2 1/2	1		
-1/2 +1/2	1/2 -1/2	-1		
	-1/2 -1/2	1		

Viel Erfolg!