

Musterlösung Blatt9

Theorie D, Prof. Schön, SS07

Aufgabe 1: Die Legendre Polynome sind:

$$P_2(x) = \frac{1}{2}(3x^2 - 1)$$

$$P_3(x) = \frac{3}{2}(5x^3 - 3x)$$

Daraus erhalten wir:

$$Y_3^0(\theta, \varphi) = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{7}{\pi}} \cdot (5 \cos^3 \theta - 3 \cos \theta) = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{7}{\pi}} \cdot \frac{(-3x^2z - 3y^2z + 2z^3)}{r^3}$$

Wenn wir darauf

$$L_{\pm} = \hbar e^{\pm i\varphi} \left(\pm \frac{\partial}{\partial \theta} + i \cot \theta \frac{\partial}{\partial \varphi} \right)$$

anwenden ergeben sich:

$$Y_3^1(\theta, \varphi) = \frac{-1}{8} \sqrt{\frac{21}{\pi}} \cdot e^{i\varphi} \cdot \sin \theta \cdot (5 \cos^2 \theta - 1) = \frac{-1}{8} \sqrt{\frac{21}{\pi}} \cdot \frac{(-x^3 - ix^2y - xy^2 + 4xz^2 - iy^3 + 4iyz^2)}{r^3}$$

$$Y_3^2(\theta, \varphi) = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{105}{2\pi}} \cdot e^{2i\varphi} \cdot \sin^2 \theta \cdot \cos \theta = \frac{1}{4} \sqrt{\frac{105}{2\pi}} \cdot \frac{(x^2z + 2ixyz - y^2z)}{r^3}$$

$$Y_3^3(\theta, \varphi) = \frac{-1}{8} \sqrt{\frac{35}{\pi}} \cdot e^{3i\varphi} \cdot \sin^3 \theta = \frac{-1}{8} \sqrt{\frac{35}{\pi}} \cdot \frac{(x^3 + 3ix^2y - 3xy^2 - iy^3)}{r^3}$$

Note: Es ist sinnvoll die Studenten auf die Interpretation in XY Koordinaten hinzuweisen.

Die Funktionen für negative m ergeben sich am einfachsten aus: $Y_l^{-m}(\theta, \varphi) = Y_l^m(\theta, \varphi)^*$

Mit

$$L^2 = -\hbar^2 \left(\frac{\partial^2}{\partial \theta^2} + \frac{\cos \theta}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2} \right).$$

angewandt auf:

$$Y_3^{-3}(\theta, \varphi) = \frac{1}{8} \sqrt{\frac{35}{\pi}} \cdot e^{-3i\varphi} \cdot \sin^3 \theta = \frac{1}{8} \sqrt{\frac{35}{\pi}} \cdot \frac{(x^3 - 3ix^2y - 3xy^2 + iy^3)}{r^3}$$

ergibt sich $\frac{\partial Y_3^3}{\partial \theta}$: $3 \cos \theta \sin^2 \theta e^{3i\varphi}$ (ohne den Vorfaktor, in allen Termen gleich).

Term 1	$3(-\sin^3 \theta + 2 \cos^2 \theta \sin \theta) e^{3i\varphi} = (-3 \sin^3 \theta + 6(1 - \sin^2 \theta) \sin \theta) e^{3i\varphi}$
Term 2	$3 \cos^2 \theta \sin \theta e^{3i\varphi}$
Term 3	$-9 \sin \theta e^{3i\varphi}$

Die Terme proportional zu $\sin \theta$ fallen raus, der Rest ist $12 Y_3^3$.

Aufgabe 2:

- a) Wir brauchen die Eigenbasis von $\mathcal{S}_y: |\pm\rangle_y = \frac{1}{\sqrt{2}}(|+\rangle \pm |-\rangle)$. Damit ergeben sich die Amplituden für die Beobachtung der Eigenzustände in y-Richtung als:

$$\rho_{\pm} = \frac{1}{2} |(\alpha \mp \beta)|^2.$$

- b) Die Zeitentwicklung des Systems ergibt sich dann zu:

$$|\psi(t)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(\alpha - \beta)e^{i\omega t/2}|+\rangle_y + \frac{1}{\sqrt{2}}(\alpha + \beta)e^{-i\omega t/2}|-\rangle_y$$

$$\mathcal{S}_z|\psi(t)\rangle = \frac{\hbar}{2\sqrt{2}}(\alpha - \beta)e^{i\omega t/2}|-\rangle_y + \frac{\hbar}{2\sqrt{2}}(\alpha + \beta)e^{-i\omega t/2}|+\rangle_y$$

$$\langle\psi(t)|\mathcal{S}_z|\psi(t)\rangle = \frac{\hbar}{2}(\alpha + \beta)(\alpha^* + \beta^*)e^{i\omega t} + \frac{\hbar}{2}(\alpha - \beta)(\alpha^* - \beta^*)e^{-i\omega t}$$

Das kann man weiter vereinfachen zu: $\frac{\hbar}{2}\text{Re}(\alpha + \beta)(\alpha^* + \beta^*)e^{i\omega t}$

Aufgabe 3:

- a) $\mathcal{P}_{1z}(+\frac{\hbar}{2}) = |+,+\rangle\langle+,+| + |+,-\rangle\langle+,-|$, also $\langle\psi(0)|\mathcal{P}_{1z}(+\frac{\hbar}{2})|\psi(0)\rangle = \left(\frac{1}{4} + \frac{1}{4}\right) = \frac{1}{2}$.

Zustand danach: $|\psi_2\rangle = \frac{1}{2}|+,+\rangle + \frac{1}{2}|+,-\rangle$.

Analog: $\mathcal{P}_{1z}(-\frac{\hbar}{2}) = |-,+\rangle\langle-,+| + |,-,-\rangle\langle-,-|$, d.h., $\langle\psi(0)|\mathcal{P}_{1z}(-\frac{\hbar}{2})|\psi(0)\rangle = \frac{1}{2}$

Zustand danach: $|\psi_2\rangle = |-, -\rangle$.

Für einen einzelnen Spin ist der Projektor auf den Eigenwert $\pm\frac{\hbar}{2}$ gegeben durch:

$\mathcal{P}_x(\pm\frac{\hbar}{2}) = \frac{1}{\sqrt{2}}(|+\rangle \pm |-\rangle)$. Der Projektor im 2-Spin Raum ist daher:

$\mathcal{P}_{2x}(\pm\frac{\hbar}{2}) = \frac{1}{\sqrt{2}}(|+,+\rangle\langle+,+| \pm |+,-\rangle\langle+,-| + \frac{1}{\sqrt{2}}(|+,-\rangle\langle+,-| \pm |-, -\rangle\langle-, -|)$. Daraus ergibt sich:

$$\langle\psi_2|\mathcal{P}_{2x}(\pm\frac{\hbar}{2})|\psi_2\rangle = \pm\frac{1}{2}$$

- b) Tabelle der Ausgänge des Messergebnisses:

\mathcal{S}_{1z}	\mathcal{S}_{2z}	Wahrscheinlichkeit
$+\frac{\hbar}{2}$	$+\frac{\hbar}{2}$	$\frac{1}{4}$
$+\frac{\hbar}{2}$	$-\frac{\hbar}{2}$	$\frac{1}{4}$

$-\frac{\hbar}{2}$	$+\frac{\hbar}{2}$	0
$-\frac{\hbar}{2}$	$-\frac{\hbar}{2}$	$\frac{1}{2}$

Die Wahrscheinlichkeit für gleichgerichtete Spins ist daher $\frac{3}{4}$, für entgegengesetzte der jämmerliche Rest.

c) Erwartungswert für \mathcal{S}_1 :

$\mathcal{S}_{1,x} \psi\rangle = \frac{\hbar}{2} \left[\frac{1}{2} -,+\rangle + \frac{1}{2} -, -\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} +,-\rangle \right]$	$\langle\psi \mathcal{S}_{1,x} \psi\rangle = \frac{\hbar}{2\sqrt{2}}$
$\mathcal{S}_{1,y} \psi\rangle = \frac{\hbar}{2} \left[\frac{1}{2} -,+\rangle + \frac{1}{2} -, -\rangle - \frac{1}{\sqrt{2}} +,-\rangle \right]$	$\langle\psi \mathcal{S}_{1,y} \psi\rangle = 0$
$\mathcal{S}_{1,z} \psi\rangle = \frac{\hbar}{2} \left[\frac{1}{2} +,+\rangle + \frac{1}{2} +,-\rangle - \frac{1}{\sqrt{2}} -, -\rangle \right]$	$\langle\psi \mathcal{S}_{1,z} \psi\rangle = 0$

Erwartungswert für \mathcal{S}_2 :

$\mathcal{S}_{2,x} \psi\rangle = \frac{\hbar}{2} \left[\frac{1}{2} +, -\rangle + \frac{1}{2} +, +\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} +, +\rangle \right]$	$\langle\psi \mathcal{S}_{2,x} \psi\rangle = \frac{\hbar}{4}$
$\mathcal{S}_{2,y} \psi\rangle = \frac{\hbar}{2} \left[\frac{1}{2} +, -\rangle - \frac{1}{2} +, +\rangle - \frac{1}{\sqrt{2}} -, +\rangle \right]$	$\langle\psi \mathcal{S}_{2,y} \psi\rangle = 0$
$\mathcal{S}_{2,z} \psi\rangle = \frac{\hbar}{2} \left[\frac{1}{2} +, +\rangle - \frac{1}{2} +, -\rangle - \frac{1}{\sqrt{2}} -, -\rangle \right]$	$\langle\psi \mathcal{S}_{2,z} \psi\rangle = -\frac{\hbar}{4}$

Der Erwartungswert ist nur dann maximal, wenn der Zustand ein äußeres Produkt ist, sonst gibt es Interferenz.

d) Da die einzelnen Terme diagonal in H sind, ergibt sich:

$$|\psi(t)\rangle = \frac{1}{2} e^{\frac{i(\omega_1+\omega_2)t}{2}} |+,+\rangle + \frac{1}{2} e^{\frac{i(\omega_1-\omega_2)t}{2}} |+,-\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} e^{-\frac{i(\omega_1+\omega_2)t}{2}} |-, -\rangle$$