

Übung Nr. 6

Diskussionsthemen:

- Wie werden die „magischen Zahlen“ der in einem Potentialtopf eingeschlossenen Nukleonen erhalten?
- (Besprechung am 9. bzw. 12. Dezember) Informieren Sie sich über die Anwendungen der Kernspinresonanz, insbesondere die Magnetresonanztomographie.

13. Spin und Parität

Berechnen Sie Spin und Parität J_{Kern}^{Π} der folgenden Kerne: ^{30}Si , ^{40}Ca , ^{41}Ca , ^{59}Co .

14. Elektrisches Quadrupolmoment

- i. Zeigen Sie, dass eine kugelsymmetrische Ladungsverteilung kein elektrisches Quadrupolmoment hat.
- ii. Wir wollen im Folgenden das elektrische Quadrupolmoment eines deformierten Kerns ausrechnen. Hierbei sei die Oberfläche eines prolaten Ellipsoiden beschrieben durch die Funktion

$$r(\theta, \varphi) = R [1 + a_{20} Y_{20}(\theta, \varphi)],$$

wobei R der mittlere Radius und a_{20} der Deformationsparameter sind und

$$Y_{20}(\theta, \varphi) = \sqrt{\frac{5}{16\pi}} (3 \cos^2 \theta - 1).$$

(Symmetrieachse ist die z -Achse). Berechnen Sie das Quadrupolmoment $Q_{zz} = \int \rho(\vec{r}) (3z^2 - r^2) d\vec{r}$ des deformierten Kerns unter der Annahme, dass die Ladung homogen über das Volumen des Ellipsoids verteilt ist. Sie sollten hierbei eine Entwicklung in a_{20} bis einschließlich zur Ordnung $\mathcal{O}(a_{20}^2)$ vornehmen.

15. Kernspinresonanz

Das magnetische (Dipol-)Moment $\hat{\mu}$ und der Spin-Operator \hat{S} eines Teilchens mit dem Spin $\frac{1}{2}$ seien verbunden durch

$$\hat{\mu} = \gamma \hat{S} = \mu_0 \hat{\sigma},$$

wobei γ das gyromagnetische Verhältnis und $\mu_0 \equiv \gamma \hbar / 2$ ist. Wir wollen hier das durch Isidor Rabi eingeführte Prinzip der Messung von γ beschreiben.

Die übliche Darstellung der Pauli-Matrizen ist

$$\hat{\sigma}_x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \hat{\sigma}_y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad \hat{\sigma}_z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \quad (1)$$

Die Eigenzustände $|+\rangle$, $|-\rangle$ (in der Diracschen Bezeichnungsweise) der Operatoren \hat{S}^2 und \hat{S}_z bilden gemeinsam eine Basis der Spinzustände; diese Eigenzustände gehorchen den Gleichungen

$$\hat{S}_z |+\rangle = \frac{\hbar}{2} |+\rangle, \quad \hat{S}_z |-\rangle = -\frac{\hbar}{2} |-\rangle, \quad \hat{S}^2 |\pm\rangle = \frac{3\hbar^2}{4} |\pm\rangle$$

sowie $\hat{S}_x |+\rangle = \frac{\hbar}{2} |-\rangle$, $\hat{S}_x |-\rangle = \frac{\hbar}{2} |+\rangle$, $\hat{S}_y |+\rangle = i\frac{\hbar}{2} |-\rangle$, $\hat{S}_y |-\rangle = -i\frac{\hbar}{2} |+\rangle$

i. Spinpräzession in einem festen Magnetfeld

Wir betrachten zuerst die Präzession eines Teilchens mit dem Spin $\frac{1}{2}$ in einem konstanten und homogenen Magnetfeld \vec{B}_0 längs der z -Achse. Der entsprechende Hamilton-Operator ist¹

¹Die Spin- und Orts- bzw. Impulsfreiheitsgrade des Teilchens sind unabhängig voneinander, sodass wir nur den Spin-Teil des Hamilton-Operators in Betracht ziehen können.

$$\hat{H} = -\hat{\vec{\mu}} \cdot \vec{B}_0 = -\mu_0 B_0 \hat{\sigma}_z. \quad (2)$$

Es sei ein beliebiger Zustand $|\psi(t)\rangle$, der bei $t = 0$ die Bedingung $|\psi(0)\rangle = \alpha|+\rangle + \beta|-\rangle$ erfüllt, wobei α und β zwei komplexe Zahlen sind. Die spätere zeitliche Entwicklung des Zustands wird durch die zeitabhängige Schrödingergleichung mit dem Hamilton-Operator (2) gegeben, so dass

$$|\psi(t)\rangle = \alpha e^{-i\omega_0 t/2}|+\rangle + \beta e^{i\omega_0 t/2}|-\rangle \quad \text{mit} \quad -\frac{\mu_0 B_0}{\hbar} = \frac{\omega_0}{2}. \quad (3)$$

Zeigen Sie, dass der Erwartungswert $\langle \hat{\vec{\mu}} \rangle$ des magnetischen Dipolmoments lautet

$$\langle \hat{\mu}_x \rangle = 2\mu_0 \operatorname{Re}(\alpha^* \beta e^{i\omega_0 t}), \quad \langle \hat{\mu}_y \rangle = 2\mu_0 \operatorname{Im}(\alpha^* \beta e^{i\omega_0 t}), \quad \langle \hat{\mu}_z \rangle = \mu_0 (|\alpha|^2 - |\beta|^2).$$

Schreiben Sie die x - bzw. y -Komponente mithilfe der Amplitude C und der Phase ϕ der komplexen Zahl $\mu_0 \alpha^* \beta$ um. Was für eine Bewegung hat die Projektion von $\langle \hat{\vec{\mu}} \rangle$ auf die (x, y) -Ebene? Was für eine Bewegung hat $\langle \hat{\vec{\mu}} \rangle$?

ii. Überlagerung von einem festen und einem variablen Magnetfeld

Neben dem festen Magnetfeld \vec{B}_0 längs der z -Achse wird ein zweites schwächeres Magnetfeld \vec{B}_1 eingeführt, das in der (x, y) -Ebene mit der Kreisfrequenz ω rotiert; somit ist nun der Hamilton-Operator

$$\hat{H} = -\hat{\vec{\mu}} \cdot (\vec{B}_0 + \vec{B}_1(t)) = -\mu_0 B_0 \hat{\sigma}_z - \mu_0 B_1 \cos(\omega t) \hat{\sigma}_x - \mu_0 B_1 \sin(\omega t) \hat{\sigma}_y. \quad (4)$$

Die entsprechende Schrödingergleichung ergibt für die zeitliche Entwicklung des auf den Wert 1 normierten Zustands $|\psi(t)\rangle = a_+(t)|+\rangle + a_-(t)|-\rangle$ die differentiellen Gleichungen

$$\begin{aligned} i \frac{da_+}{dt} &= \frac{\omega_0}{2} a_+(t) + \frac{\omega_1}{2} e^{-i\omega t} a_-(t) \\ i \frac{da_-}{dt} &= \frac{\omega_1}{2} e^{i\omega t} a_+(t) - \frac{\omega_0}{2} a_-(t), \end{aligned} \quad (5)$$

wobei $\mu_0 B_1 / \hbar = -\omega_1 / 2$.

Zeigen Sie, dass das Ersetzen der Funktionen $a_{\pm}(t)$ durch $b_{\pm}(t) \equiv \exp(\pm i\omega t/2) a_{\pm}(t)$ zu den einfacheren folgenden Gleichungen führt:

$$\begin{aligned} i \frac{db_+}{dt} &= -\frac{\omega - \omega_0}{2} b_+(t) + \frac{\omega_1}{2} b_-(t) \\ i \frac{db_-}{dt} &= \frac{\omega_1}{2} b_+(t) + \frac{\omega - \omega_0}{2} b_-(t). \end{aligned}$$

Prüfen Sie, dass dies impliziert

$$\frac{d^2 b_{\pm}}{dt^2} + \left(\frac{\Omega}{2}\right)^2 b_{\pm}(t) = 0 \quad \text{mit} \quad \Omega^2 \equiv (\omega - \omega_0)^2 + \omega_1^2. \quad (6)$$

Der Spin sei bei $t = 0$ im $|+\rangle$ Zustand, was $b_-(0) = a_-(0) = 0$ entspricht. Was sind die normierten Lösungen von Gl. (6)? Zeigen Sie, dass die Wahrscheinlichkeit, den Wert $-\hbar/2$ bei einer Messung von \hat{S}_z um t zu finden, lautet

$$\mathcal{P}_{+\rightarrow-}(t) = \left(\frac{\omega_1}{\Omega}\right)^2 \sin^2 \frac{\Omega t}{2}.$$

Diskutieren Sie dieses Ergebnis für verschiedene Werte von ω : Warum erlaubt die Messung der Wahrscheinlichkeit des $|+\rangle \rightarrow |-\rangle$ -Übergangs eine präzise Bestimmung der *Larmorfrequenz* ω_0 und hierbei (bei bekanntem Magnetfeld B_0) des gyromagnetischen Faktors γ ?

Mithilfe dieses Verfahrens verbesserte Isidor Rabi die Präzision der Messungen von γ -Werten um einen Faktor $\approx 10^3$! Dann kamen Felix Bloch & Edward Purcell...

iii. Wenn Sie Zeit haben... können Sie noch die zeitlichen Entwicklungen (3) und (5) herleiten! Was ist die physikalische Deutung der Umwandlung von den Funktionen a_{\pm} zu den Funktionen b_{\pm} ?