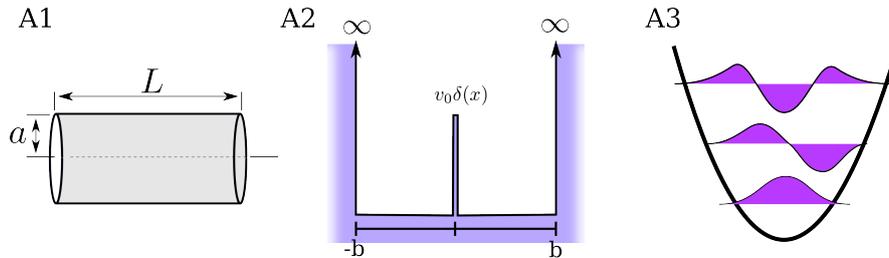


Übungen zur Modernen Theoretischen Physik I SS 14

Prof. Dr. Gerd Schön
Andreas Heimes, Dr. Andreas Poenicke

Blatt 3
Besprechung 14.05.2014



1. Teilchen im Zylinder (3 Punkte)

Ein Teilchen befinde sich in einem dreidimensionalen Potenzial (Abb. A1)

$$V(r, \varphi, z) = \begin{cases} 0 & \text{für } r < a \text{ und } 0 \leq z < L \\ \infty & \text{sonst} \end{cases}$$

Die Schrödinger-Gleichung in Zylinderkoordinaten ist gegeben durch

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \left[\frac{1}{r} \partial_r \left(r \partial_r \psi \right) + \frac{1}{r^2} \partial_\varphi^2 \psi + \partial_z^2 \psi \right] + V\psi = E\psi.$$

Lösen Sie diese mit dem Ansatz $\psi(r, \varphi, z) = A \exp(im\varphi) \sin(k_z z) R(r)$:

- (a) (1 Punkt) Welche Bedingungen erfüllen n und k_z ?
- (b) (1 Punkt) Zeigen Sie, dass $R(r) = J_n(kr)$ mit $k = \sqrt{\frac{2mE}{\hbar^2} - k_z^2}$, wobei J_n die Besselfunktion erster Gattung ist. Welche Beziehung erhalten Sie für die Energiequantisierung?
- (c) (1 Punkt) Zeigen Sie, dass im Limes $a \ll L$ für die niedrigsten Energieniveaus gilt, dass $E_l = \frac{\hbar^2 \gamma^2}{2ma^2} + \frac{\hbar^2 \pi^2}{2mL^2} l^2$, wobei $l = 1, 2, 3, \dots$ und γ die erste Nullstelle von $J_0(x)$ ist.

2. Doppelmuldenpotenzial (4 Punkte)

In dieser Aufgabe diskutieren wir das Doppelmuldenpotenzial in der Abbildung A2,

$$V(x) = \begin{cases} \infty & |x| > b \\ v_0 \delta(x) & |x| \leq b \end{cases}$$

mit $v_0 > 0$.

- (a) (1 Punkt) Sei g eine beliebige ortsabhängige Funktion und der Paritätsoperator P ist definiert durch

$$Pg(x) = g(-x) \\ P^2g(x) = g(x).$$

Zeigen Sie:

- (i) Wenn $H(-x) = H(x)$ und $\psi(x)$ die Schrödinger-Gleichung löst, so ist auch $P\psi(x)$ eine Lösung.

- (ii) Die Eigenfunktionen von P sind entweder symmetrisch oder anti-symmetrisch bezüglich des Ursprungs, d.h. $\psi_{s/a}(-x) = \pm\psi_{s/a}$
- (b) (1 Punkt) Machen Sie einen geeigneten Ansatz für $\psi_{s/a}$, welcher die Anschlussbedingungen bei $|x| = 0$ und $|x| = b$ erfüllt und zeigen Sie, dass Sie für die Energiequantisierung im symmetrischen bzw. anti-symmetrischen Fall erhalten

$$\frac{1}{k} \tan(bk) = -\frac{\hbar^2}{mv_0} \quad \text{bzw.} \quad \sin(kb) = 0 \quad (1)$$

mit $\hbar k = \sqrt{2mE}$.

- (c) (1 Punkt) Diskutieren Sie den Fall $v_0 \gg \frac{\hbar^2}{mb}$ und bestimmen Sie approximativ die Energieaufspaltung $\Delta E = E_2 - E_1$ der beiden energetisch niedrigsten Zustände ψ_1 und ψ_2 . Zeigen Sie, dass näherungsweise gilt

$$\Delta E = \frac{\hbar^4 \pi^2}{m^2 b^3 v_0}.$$

[Hinweis: Betrachten Sie die Taylorentwicklung von $\tan(x)$ um $x = \pi$.]

- (d) (1 Punkt) Zum Zeitpunkt $t = 0$ sei ein Zustand ψ als Superposition der Eigen-Zustände ψ_1 und ψ_2 aus (c) initialisiert,

$$\psi(x, t = 0) = \frac{1}{\sqrt{2}} (\psi_1(x, t = 0) + \psi_2(x, t = 0))$$

Diskutieren sie qualitativ das zeitliche Verhalten von $|\psi(x, t)|^2$ für $t > 0$, indem Sie die zeitabhängige Schrödinger-Gleichung lösen.

3. Hermite'sche Polynome (3 Punkte)

In der Vorlesung wird die Herleitung der Eigenfunktionen des Harmonischen Oszillators besprochen. Diese in Abbildung 3 skizzierten Eigenfunktionen stehen in engem Zusammenhang zu den Hermite'schen Polynomen

$$H_n(z) = (-1)^n e^{z^2} \partial_z^n e^{-z^2}, \quad n \geq 0$$

- (a) (1 Punkt) Zeigen Sie zunächst, dass die Funktion e^{-t^2+2zt} die erzeugende Funktion der Hermite'schen Polynome ist, d.h.

$$e^{-t^2+2zt} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{t^n}{n!} H_n(z). \quad (2)$$

[Hinweis: Verwenden Sie die Taylorentwicklung von $e^{-(z-t)^2}$ um $t = 0$.]

- (b) (1 Punkt) Leiten Sie mit Hilfe von (2) die folgenden Rekursionsrelationen für H_n her:

$$\partial_z H_n(z) = 2n H_{n-1}(z), \quad n \geq 1 \quad (3)$$

und

$$H_{n+1}(z) = 2z H_n(z) - 2n H_{n-1}(z), \quad n \geq 1 \quad (4)$$

Leiten Sie mit Hilfe von Gl.(3) und (4) die Differenzialgleichung

$$[\partial_z^2 - 2z\partial_z + 2n] H_n(z) = 0 \quad (5)$$

her.

[Hinweis: Gl.(3) und (4) kann man beweisen, indem man Gl.(2) nach z bzw. nach t ableitet.]

- (c) (1 Punkt) Zeigen Sie die Orthogonalität der Hermite'schen Polynome,

$$\int_{-\infty}^{\infty} dz e^{-z^2} H_n(z) H_m(z) = 0, \quad \text{für } n \neq m \quad (6)$$

[Hinweis: Multiplizieren Sie dazu die linke Seite von Gl. (5) mit $H_m(z)e^{-z^2}$ und integrieren Sie über z . Subtrahieren Sie die entsprechende Gleichung, in der Sie m und n vertauschen.]