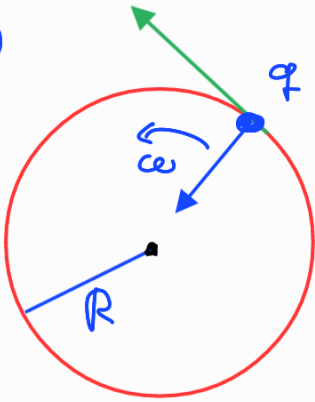


Lösungshinweise Blatt 11

4.2 a)



Teilchen auf Kreisbahn mit Geschw.

$\vec{v} = R \omega \vec{e}_\varphi$ erfährt Lorentz-

kraft $\vec{F} = -\frac{q}{c} \vec{v} \times \vec{B}$

⊙ B

$$\rightarrow \text{Newton: } m R \omega^2 = \frac{q B}{c} R \omega$$

$$\rightarrow \omega_c = q B / m c$$

b)

$$\text{rot} \begin{pmatrix} 0 \\ x_1 B \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ B \end{pmatrix}$$

c)

$$E \psi_h(x_1, x_2) = \frac{1}{2m} \left(-\hbar^2 \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} + \left(-i\hbar \frac{\partial}{\partial x_2} - \frac{q}{c} B x_1 \right)^2 \right) \psi_h(x_1) e^{i k x_2}$$

$$\Leftrightarrow E \varphi_h(x_1) = \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} + \frac{1}{2m} \left(\hbar k - \frac{q}{c} B x_1 \right)^2 \right) \varphi_h(x_1)$$

$$\underbrace{\frac{m}{2} \left(\frac{q B}{m c} \right)^2}_{\omega_c^2} \left(x_1 - \underbrace{\frac{\hbar k}{q B}}_{\frac{\hbar}{m \omega_c} =: \ell_c^2} \right)^2$$

$$\Leftrightarrow E \varphi_h(x_1) = \left(\underbrace{-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} + \frac{m \omega_c^2}{2} \left(x_1 - \ell_c^2 \right)^2}_{\text{harm. Os.}} \right) \varphi_h(x_1)$$

harm. Os., Frequenz ω_c , $x_0 = \ell_c^2 k$

→ Spektrum: $E_n = \hbar \omega_c (n + \frac{1}{2})$, $n=0, 1, 2, \dots$

(Landau-Niveaus)

jedes Landau-Niveau ist ∞ -fach entartet, da

h beliebig gewählt werden kann;

$$\Psi_{n,h}(x_1, x_2) = \varphi_n(x_1 - l_c^2 h) e^{i h x_2}$$

↑
 n -te Eigenfunkt.
des harm. Osz.

$$l = l_c$$

↑
Ebene Welle
in x_2 Richtung

43 a)

$$[L_1, L_2] = [x_2 p_3 - x_3 p_2, x_3 p_1 - x_1 p_3]$$

$$= \underbrace{[x_2 p_3, x_3 p_1]}_{= -i\hbar x_2 p_1} - \underbrace{[x_2 p_3, x_1 p_3]}_{= 0} - \underbrace{[x_3 p_2, x_3 p_1]}_{= 0} + \underbrace{[x_3 p_2, x_1 p_3]}_{i\hbar x_1 p_2}$$

$$= i\hbar (x_1 p_2 - x_2 p_1) = i\hbar L_3$$

b) nach Aufgabe 11 (Blatt 2) mit L_1, L_2

durch $i[L_1, L_2] = -\hbar L_3$ Erhaltungsgröße.

44 a)

$$\begin{aligned} \frac{d}{d\varphi} f(r \cos \varphi, r \sin \varphi) &= \left(\frac{\partial f}{\partial x_1} \underbrace{r(-\sin \varphi)}_{=-x_2} + \frac{\partial f}{\partial x_2} \underbrace{r \cos \varphi}_{=x_1} \right)_{\substack{x_1 = r \cos \varphi \\ x_2 = r \sin \varphi}} \\ &= \left(-x_2 \frac{\partial}{\partial x_1} + x_1 \frac{\partial}{\partial x_2} \right) f(x_1, x_2) \end{aligned}$$

b)

$$\begin{aligned} L_3 \psi(x_1, x_2, x_3) &= (x_1 p_2 - x_2 p_1) \psi(x_1, x_2, x_3) \\ &= i\hbar \left(x_2 \frac{\partial}{\partial x_1} - x_1 \frac{\partial}{\partial x_2} \right) \psi(x_1, x_2, x_3) \\ &\stackrel{a)}{=} -i\hbar \frac{\partial}{\partial \varphi} \psi(r, \varphi, z) \end{aligned}$$

c) Ansatz ψ in $L_3 \psi_\lambda = \lambda \psi_\lambda$ führt mit b)

$$\text{auf } \frac{\partial}{\partial \varphi} g(\varphi) = \frac{i}{\hbar} \lambda g(\varphi) \rightarrow g(\varphi) = g_0 e^{i2\varphi/\hbar}$$

$$2\pi\text{-Periodizität bedingt } e^{i2\pi\lambda/\hbar} = 1$$

$$\text{d.h. } \underline{\lambda/\hbar} \in \mathbb{Z} ;$$

$\left\{ e^{im\varphi} \right\}_{m \in \mathbb{Z}}$ ist nach Fourier vollst. System

2π -period. Folger \rightarrow alle Ektz von L_3 sind ganzzahlige Vielfache von \hbar .)