

11

(a) Da $\underline{A} = \underline{A}(\underline{x}) \Rightarrow [\underline{A}(\underline{x}), \underline{x}] = 0$ da $[\underline{x}, \underline{x}] = 0$.

$$\begin{aligned} [x_i, \Pi_j] &= [x_i, p_j] = \frac{\hbar}{i} [x_i, \partial_j] = \frac{\hbar}{i} (x_i \partial_j - \partial_j x_i) \\ &= \frac{\hbar}{i} (x_i \partial_j - \delta_{ij} - x_j \partial_i) = -\frac{\hbar}{i} \delta_{ij} = -i\hbar \delta_{ij} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} [\Pi_i, \Pi_j] &= [p_i - \frac{e}{c} A_i, p_j - \frac{e}{c} A_j] \\ &= \underbrace{[p_i, p_j]}_0 - \frac{e}{c} [p_i, A_j] - \frac{e}{c} [A_i, p_j] + \frac{e^2}{c^2} \underbrace{[A_i, A_j]}_0 \\ &= -\frac{e\hbar}{ci} (\partial_i A_j - A_j \partial_i + A_i \partial_j - \partial_j A_i) \\ &= -\frac{e\hbar}{ci} ((\partial_i A_j) + \cancel{A_j \partial_i} - \cancel{A_j \partial_i} + \cancel{A_i \partial_j} - (\partial_j A_i) - \cancel{A_i \partial_j}) \\ &= -\frac{e\hbar}{ci} (\partial_i A_j - \partial_j A_i) \epsilon_{ijk} \\ &= -\frac{e\hbar}{ci} B^k \epsilon_{ijk} \end{aligned}$$

$(\text{rot } \underline{A})^k = \epsilon_{ijk} \partial_i A_j$
 $\underline{A} \times \underline{A} = \underline{0}$

„abhängig“ macht keinen Sinn; möglicherweise war „selbst-
abhängig“ gemeint:

$$\underline{\Pi}^+ = \underline{p}^+ - \frac{e}{c} \underline{A}^+ = \underline{p} - \frac{e}{c} \underline{A},$$

weil $\underline{p} = \underline{p}^+$ da \underline{p} Observable sind $\underline{A} = \underline{A}^+$ weil $\underline{A} = \underline{A}(\underline{x})$ und \underline{x} Observ.

Zeitentwicklung: $\frac{\partial}{\partial t} \underline{x} =: \underline{v} = \frac{i}{\hbar} [H, \underline{x}]$

$$\underline{v} = \frac{i}{2m\hbar} [\underline{\Pi}^2, \underline{x}] \Leftrightarrow v^k = \frac{i}{2m\hbar} [\underline{\Pi}^2, x^k] = \frac{i}{2m\hbar} [\underline{\Pi}^2, x^k] \quad \ominus$$

(weil $[A, x] = 0$, da $[x_i, x_j] = 0$ $[x, x_i] = 0$)

$$\begin{aligned} \ominus \quad \frac{i}{2m\hbar} (\underbrace{[p_i^2, x^k]}_{-i\hbar \delta_{ik}} + \underbrace{[p_j^2, x^k]}_{-i\hbar \delta_{jk}} p_i^2) &= \frac{-2\hbar^2 i}{2m\hbar} p^k \Leftrightarrow \underline{v} = +\frac{1}{m} \underline{\Pi} \\ &\quad (\text{da } [\Pi_i, x^k] = [p_i, x^k]) \end{aligned}$$

$$(b) \quad \underline{B} = B \underline{e}_z \Rightarrow B^x = B^y = 0, B^z = B. \Rightarrow$$

$$(*) \quad [\pi_i, \pi_z] = 0 \quad (\text{da entw. } B^h = 0 \text{ oder } \epsilon_{zjh} \text{ zwei } z \text{ enth., also } \underline{B} \text{ und verschwindet}).$$

$$\bullet H_{\perp} \propto \pi_x^2 + \pi_y^2$$

$$[H, H_{\perp}] \propto [\underline{\pi}^2, \pi_x^2 + \pi_y^2] = [\pi_x^2 + \pi_y^2 + \pi_z^2, \pi_x^2 + \pi_y^2]$$

$$= \underbrace{[\pi_x^2, \pi_x^2]}_0 + \underbrace{[\pi_x^2, \pi_y^2]}_0 + \underbrace{[\pi_y^2, \pi_x^2]}_0 + \underbrace{[\pi_y^2, \pi_y^2]}_0 + \underbrace{[\pi_z^2, \pi_x^2]}_0 + \underbrace{[\pi_z^2, \pi_y^2]}_0$$

weil stets $[A, A] = 0$ $[\pi_y^2, \pi_x^2] = -[\pi_x^2, \pi_y^2]$ weil π_z aufsteht (in π_x^2, π_y^2)

$$\Rightarrow [H, H_{\perp}] = 0$$

$$\bullet H_{\parallel} \propto \pi_z^2$$

$$[H, H_{\parallel}] \propto [\pi_x^2 + \pi_y^2 + \pi_z^2, \pi_z^2] = 0 \quad \text{da } \pi_z \text{ aufsteht. (in } \pi_x^2, \pi_y^2 \text{)}$$

$$\Rightarrow [H, H_{\parallel}] = 0$$

Für eine Größe A gilt: $A \frac{d}{dt} A = [H, A] + \frac{\partial}{\partial t} A$. Ist A also nicht expl. von t abh. (wie hier $\underline{\pi}$), dann folgt aus $[H, A] = 0 \Rightarrow \frac{d}{dt} A = 0$, und damit $A = \text{const.}$

$$\bullet [\theta_h, H] = [\pi_h + m\omega \epsilon_{zjh} x_j, \pi_e \pi^e] / 2m$$

$$\ominus \frac{1}{2m} ([\pi_h, \pi_e \pi^e] + m\omega \epsilon_{zjh} [x_j, \pi_e \pi^e])$$

$$\triangleright [\pi_h, \pi_e \pi^e] = -[\pi_e \pi^e, \pi_h] = -\pi_e [\pi^e, \pi_h] - [\pi_e, \pi_h] \pi^e$$

$$= -i \frac{e\hbar}{c} B 2 \epsilon_{zhe} \pi_e$$

$$= -\frac{e\hbar}{c} B \sum_m \epsilon_{zhm} \pi_m = -\frac{e\hbar}{c} B \epsilon_{zhe} \pi_e$$

$B^m = B \delta_z^m$

$$\triangleright [x_j, \pi_e \pi^e] = -[\pi_e \pi^e, x_j] = -\pi_e [\pi^e, x_j] - [\pi_e, x_j] \pi^e = 2i\hbar \delta_{ej} \pi^e$$

$-i\hbar \delta_{ej}$

$$\ominus \frac{1}{2m} \left(-i \frac{e\hbar B}{c} 2 \epsilon_{zhe} \pi_e + m\omega \sum_j \epsilon_{zjh} \cdot 2i\hbar \delta_{ej} \pi_e \right) =$$

$$\frac{i e \hbar B}{2m c} (-\epsilon_{zhe} + \epsilon_{zeh}) \pi^e = 0$$

$$0 \quad \text{da } \epsilon_{zhe} = -\epsilon_{zeh} = \epsilon_{zeh}$$

$\Rightarrow \theta_h$ erhalten

$\Rightarrow \theta$ erhalten. \blacksquare

(b) [Fock]

$$\cdot [\theta_i, \theta_j] = [\pi_i + m\omega \epsilon_{z\ell i} x_\ell, \pi_j + m\omega \epsilon_{zmj} x_m]$$

$$= [\pi_i, \pi_j] + [\pi_i, m\omega \epsilon_{zmj} x_m] + [m\omega \epsilon_{z\ell i} x_\ell, \pi_j] + \underbrace{m^2\omega^2 [\epsilon_{z\ell i} x_\ell, \epsilon_{zmj} x_m]}_0$$

$$\underbrace{-\frac{e\hbar}{ci} \epsilon_{ijk} B^k}_{B \cdot \delta_z^k} - m\omega \epsilon_{zmj} i\hbar \delta_{im} + m\omega \epsilon_{z\ell i} i\hbar \delta_{\ell j}$$

$$= i\frac{e\hbar B}{c} \epsilon_{ijz} - i\frac{e\hbar}{c} B \epsilon_{zij} + i\frac{e\hbar}{m} B \epsilon_{zji}$$

$$= i\frac{e\hbar B}{c} (\epsilon_{ijz} - \epsilon_{zij} + \epsilon_{zji}) = -i\frac{e\hbar B}{c} \epsilon_{ijz} = \frac{m\omega\hbar}{i} \epsilon_{ijz}$$

$\epsilon_{ijz} - \epsilon_{zij} - \epsilon_{zji}$

$$\cdot [\theta_i, \pi_j] = [\pi_i + m\omega \epsilon_{z\ell i} x_\ell, \pi_j]$$

$$= [\pi_i, \pi_j] + m\omega \epsilon_{z\ell i} [x_\ell, \pi_j] = i m\omega\hbar (\epsilon_{ijz} + \epsilon_{zji}) = 0$$

$\epsilon_{ijz} - \epsilon_{zji}$

$$\cdot \alpha \alpha^\dagger = \frac{1}{2m\omega\hbar} (\pi_x + i\pi_y) (\pi_x - i\pi_y)$$

$$= \frac{1}{2m\omega\hbar} (\pi_x^2 + \pi_y^2 + i[\pi_y, \pi_x]) = \frac{1}{2m\omega\hbar} (\pi_x^2 + \pi_y^2 + m\omega\hbar)$$

$$= \frac{1}{\omega\hbar} (H_L + \omega\hbar/2)$$

folgt aus Aufg. 11

(c)

$$a := (\pi_x + i\pi_y) / \sqrt{2\hbar m\omega}$$

$$b := (\pi_x - i\pi_y) / \sqrt{2\hbar m\omega}$$

$$[a, a^\dagger] = [\pi_x, \pi_y]$$

$$(2\hbar m\omega) [a, a^\dagger] = [\pi_x - i\pi_y, \pi_x + i\pi_y]$$

$$= \underbrace{[\pi_x, \pi_x]}_0 + i[\pi_x, \pi_y] - i[\pi_y, \pi_x] + \underbrace{[\pi_y, \pi_y]}_0 = 2i[\pi_x, \pi_y]$$

$$= -2i \frac{2\hbar}{c_1} \underbrace{\epsilon_{xyz}}_1 = -2m\omega\hbar$$

$$\Rightarrow [a, a^\dagger] = +1$$

$$[b, b^\dagger] \hbar \cdot (2m\omega\hbar) = [\pi_x + i\pi_y, \pi_x - i\pi_y]$$

$$= \underbrace{[\pi_x, \pi_x]}_0 - i[\pi_x, \pi_y] + i[\pi_y, \pi_x] + \underbrace{[\pi_y, \pi_y]}_0 = -2i[\pi_x, \pi_y]$$

$$= -2i \frac{m\omega\hbar}{1} \epsilon_{xyz} = -2m\omega\hbar$$

$$\Rightarrow [b, b^\dagger] = 1$$

$$H = \pi^2 / 2m = (\pi_x^2 + \pi_y^2 + \pi_z^2) / 2m = H_\perp + H_\parallel$$

$$a a^\dagger = \frac{1}{2m\omega\hbar} (\pi_x + i\pi_y)(\pi_x - i\pi_y)$$

$$= \frac{1}{2m\omega\hbar} (\pi_x^2 + \pi_y^2 + i[\pi_y, \pi_x]) = \frac{1}{2m\omega\hbar} (\pi_x^2 + \pi_y^2 + m\omega\hbar)$$

$$= \frac{1}{\omega\hbar} (H_\perp + \omega\hbar/2)$$

$$\Rightarrow H_\perp = \omega\hbar a a^\dagger - \omega\hbar/2 = \omega\hbar \underbrace{a a^\dagger}_{\hat{N}} - \omega\hbar/2$$

• Aus (a) (b) ist bekannt, dass π_z mit π_x, π_y vertauscht, also auch π_z^2 mit π_x^2 und π_y^2 , weil da a, a^\dagger über π_x^2, π_y^2 def. sind, so ist $[\pi_z^2, a] = [\pi_z^2, a^\dagger] = 0$.

Wählt man $\underline{A} = \frac{1}{2} \underline{x} \times \underline{B}$, so steht \underline{A} wg. $\underline{B} \parallel \underline{e}_z$ keine z -Komponente. Es ist dann nach Def. von $\underline{\pi}$: $\pi_z = p_z$.

Wir dürfen \underline{A} so wählen, weil $\nabla \times (\frac{1}{2} \underline{x} \times \underline{B}) = \underline{B}$ ist.

(c) P_z hat also als Observable Eigenvektoren, welche eine ~~Erzeugendensystem~~ orthogonale Basis von \mathcal{H} sind.

Weil $P_z = \Pi_z$, ^{ist} folgen die Eigenvektoren von Π_z^2 auch
und $\{\Pi_z^2, \Pi_z^2\} = 0$

$$\sim (aa^\dagger - 1/2).$$

Der Operator \hat{P}_z hat die Eigenwerte $P_z = \hbar k_z =: \hbar \xi$, damit
ist hat \hat{P}_z^2 die Eigenwerte $(\hbar \xi)^2 = \hbar^2 \xi^2$ ^(#) und so ergibt
sich für den Hamiltonian:

$$H = H_I + H_{II} = (aa^\dagger - 1/2)\hbar\omega + P_z^2/2m$$

$$\text{und } H|n, k\rangle = (n - 1/2)\hbar\omega + \hbar^2 \xi^2 / 2m,$$

wobei $aa^\dagger =: N$ der Nummeroperator des harmonischen
Oszillators ist.

• Die Erwartung von E_n ist zweifach:

Für jedes n gibt es zwei ξ , ξ' und $\tilde{\xi}$ mit $\xi' = -\tilde{\xi}$

$$\text{wobei } E(n, \xi) = E(n, \tilde{\xi}).$$

(#): Freier Teilchen: $\psi(x) = e^{ikx}$ \vec{p} in z -Richtung

$$\text{freier Teilchen: } \psi(z) = e^{ikz} \rightarrow P_z^2 = -\hbar^2 \partial_z^2$$

$$P_z^2 \psi(z) = -\hbar^2 \partial_z^2 e^{ikz} = -\hbar^2 i^2 k^2 e^{ikz} = \hbar^2 k^2 \psi(z)$$

$$(d) \quad \underline{A} = Bx \underline{e}_y$$

$$p_x = p_x$$

$$p_y = p_y - m\omega x$$

$$p_z = p_z$$

$$(\nabla \cdot \underline{A}) = \begin{pmatrix} \partial_x \\ \partial_y \\ \partial_z \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ Bx \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ B \end{pmatrix} = B \underline{e}_z$$

$$\underline{p}^2 = p_x^2 + p_z^2 + p_y^2 + m^2 \omega^2 x^2 - m\omega (p_y x + x p_y)$$

$$= \left(\frac{\hbar}{i} \nabla \right)^2 - \hbar^2 \Delta + m^2 \omega^2 x^2 - 2m\omega \frac{\hbar}{i} (x \partial_y)$$

$$H = -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta + \frac{m\omega^2}{2} x^2 + i\hbar m\omega x \partial_y$$

$$\begin{aligned} \partial_y x &= 0 \\ \partial_y (x \cdot) &= \\ \underbrace{(\partial_y x) \cdot + x \partial_y \cdot}_0 \end{aligned}$$

Die DGL $(H/2m - E) \psi = 0$ ist parabolisch

nicht lösbar