

Musterlösung zu Aufgabe 12

$$H = -\frac{\hbar^2 \partial_x^2}{2m} + \frac{m\omega^2 x^2}{2}$$

ad. a)

$$\langle k' | x | k \rangle = ?$$

Das ist ein Matrixelement des Operators x im Impulsraum. Wir kennen den Matrixelement von x im Ortsraum:

$$\langle x' | x | x \rangle = x \delta(x - x')$$

Durch Einsetzen von $\mathbb{1} = \int dx |x\rangle \langle x|$ wir können es hier benutzen:

$$\begin{aligned} \langle k' | x | k \rangle &= \int_{-\infty}^{+\infty} dx \int_{-\infty}^{+\infty} dx' \underbrace{\langle k' | x' \rangle}_{\frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-ik'x'}} \underbrace{\langle x' | x | x \rangle}_{x \delta(x-x')} \underbrace{\langle x | k \rangle}_{\frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{ikx}} = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int dx \int dx' e^{-ik'x'} x \delta(x-x') e^{ikx} = \\ &= \frac{1}{2\pi} \int dx x e^{-ik'x} e^{ikx} \quad \rightarrow \quad \frac{1}{2\pi} \frac{1}{i} \frac{\partial}{\partial k} \int dx e^{i(k-k')x} = \\ &\quad \left. \begin{array}{l} \left. \begin{array}{l} x e^{ikx} = \frac{1}{i} \frac{\partial}{\partial k} e^{ikx} \end{array} \right\} \end{array} \right\} \frac{1}{2\pi} \delta(k-k') \\ &= \frac{1}{i} \frac{\partial}{\partial k} \delta(k-k') = -\frac{1}{i} \delta(k-k') \frac{\partial}{\partial k'} \end{aligned}$$

(*)

Beweis für (x) mit Probestfunktion $\varphi(u)$: (2)

$$\int du' \frac{\partial}{\partial h} \delta(k-u') \varphi(u') = \int du' \underbrace{\delta'(k-u')}_{u'} \underbrace{\varphi(u')}_{u} = u \Big|_{-\infty}^{+\infty} - \int du' u' =$$

$$= \delta(k-u') \varphi(u') \Big|_{-\infty}^{+\infty} - \int du' \delta(u-u') \varphi'(u') = - \int du' \delta(k-u') \frac{\partial}{\partial h'} \varphi(u')$$

$$= 0$$

ad a)

$$\langle u' | x^2 | k \rangle = \left[i \delta(u-u') \frac{\partial}{\partial h'} \right]^2 = - \delta(u-u') \frac{\partial^2}{\partial h'^2}$$

$$\langle u' | p | k \rangle = \hbar k \langle u' | k \rangle = \hbar k \delta(k-u')$$

$$\hbar k | k \rangle$$

↑
Eigenstate des Impulsoperators

$$\langle k' | p^2 | k \rangle = \hbar^2 k^2 \langle k' | k \rangle = \hbar^2 k^2 \delta(k-k')$$

$$\langle k' | H | k \rangle = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} \delta(k-k') \quad \text{or} \quad - \frac{m\omega^2}{2} \delta(k-k') \frac{\partial^2}{\partial h^2}$$

Schrödinger oper. : $i\hbar \partial_t |\Psi\rangle = H |\Psi\rangle$

$$i\hbar \partial_t \langle k | \Psi \rangle = \langle k | H | \Psi \rangle = \int du' \langle k | H | u' \rangle \langle u' | \Psi \rangle =$$

$$= \left[\frac{\hbar^2 k^2}{2m} \quad \text{or} \quad \frac{m\omega^2}{2} \frac{\partial^2}{\partial h^2} \right] \langle k | \Psi \rangle$$

H in Impulsdarstellung

mit $p = \hbar k$

$$\text{und } \frac{\hbar}{i} \frac{\partial}{\partial p} = \frac{1}{i} \frac{\partial}{\partial k}$$

$$: H(p) = \frac{p^2}{2m} - \frac{\hbar^2 m \omega^2}{2} \left(\frac{\partial}{\partial p} \right)^2 \quad (3)$$

ist gleich mit H in
Ortstrraum mit $x \leftrightarrow p$
und $m \rightarrow M = \frac{1}{m\omega^2}$

ad. b)

Die Energien sind gleich (als die sein müssen)
weil ω bleibt unverändert.

Die Eigenfunktionen sind jetzt

$$\langle k | \Psi_n \rangle = \Psi_n \left(\frac{p}{p_0} \right) \sim H_n \left(\frac{p}{p_0} \right) e^{-\left(\frac{p}{p_0} \right)^2}$$

$$\text{mit } p_0 = \sqrt{\frac{\hbar}{M\omega}} = \sqrt{\hbar m \omega}$$

(in Impulsdarstellung; $p = \hbar k$)