10. Formale Grundlagen der QT

· zurück zur Physik

10.1. Die Axiome der QT

· Formulierung mit Ket-Vektoren $\longrightarrow$ Blatt

10.2. Vollständiger Satz kommutierender Observabler

· Motivation: Klass. Mechanik: Observable $\underline{r}, \underline{p}$ bestimmen Zustand!

QT: $|\psi\rangle$ bestimmt " !

eindeutige Präparation eines $|\psi\rangle$?

· Idee: Messe Observable $A \longrightarrow |\psi\rangle = |a_n\rangle$ … EV von A zu EW a_n

Fall 1: a_n … nicht entarteter EW

$\longrightarrow |\psi\rangle = |a_n\rangle$ eindeutig beschrieben durch Quantenzahl a_n

Fall 2: a_n … g-fach entarteter EW mit EV $|a_n^{(i)}\rangle$, $i = 1, \dots, g$

weitere Info nötig

· Vorgehen: Suche Observable B mit $[A, B] = 0$

(i) Satz: $\boxed{\text{Gilt } A|a_n\rangle = a_n|a_n\rangle \text{ dann } AB|a_n\rangle = a_n B|a_n\rangle}$ (10.1)

Beweis: $AB|a_n\rangle = BA|a_n\rangle = a_n B|a_n\rangle$ qed

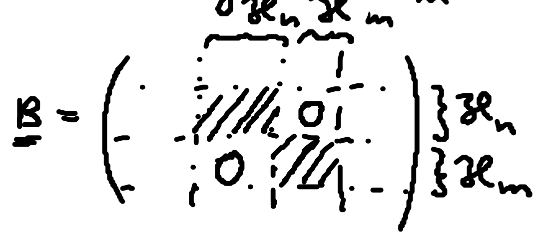
(ii) Fall 1: a_n nicht entartet: $\longrightarrow B|a_n\rangle = b|a_n\rangle$

$\longrightarrow$ $|a_n\rangle$ auch EU zu B!

(iii) Fall 2: a_n entartet $\longrightarrow$ $B|a_n\rangle = \sum_{i=1}^{g} b_i \underbrace{|a_n^{(i)}\rangle}$ (... Entwicklung)

spannen Entartungsraum $\mathcal{H}_n$ zu EW a_n auf!

(1) insbesondere gilt: $\langle a_m | B a_n \rangle = 0$, für $a_m \neq a_n$



(2) Stelle „Teil von B" im Entartungsraum $\mathcal{H}_n = \{|a_n^{(1)}\rangle .. |a_n^{(g)}\rangle\}$ dar,

$B_{ij} = \langle a_n^{(i)} | B | a_n^{(j)} \rangle$

und diagonalisiere = suche EU zu B

also:

$\Longrightarrow$ Satz: $\boxed{\text{Zu kommutierende } A, B \text{ existiert immer ein VONS, dessen Vektoren zugleich EU von } A, B \text{ sind}}$ (10.2)

(3) falls $g > 2$ (g... Dimension des Entartungsraumes), suche weitere $C, D, \ldots$, die mit A, B kommutieren

$\longrightarrow$ <u>Satz:</u> $\boxed{\text{Ein vollständiger Satz kommutierender Observabler } A, B, C, \ldots \text{ besitzt ein VONS von EU } |abc\ldots\rangle \text{, die eindeutig durch den Satz von Quantenzahl} = \text{EW } (a, b, c, \ldots) \text{ charakterisiert sind.}}$ (10.3)

$$\longrightarrow \boxed{\text{Präpariere } |abc\ldots\rangle \text{ durch Messung von } A, B, C, \ldots} \quad (10.4)$$

- Bezeichnung:

(i) reiner Zustand: $|\psi\rangle$

(ii) Mischzustand: besteht aus $|\psi_1\rangle$ mit Wahrscheinl. w_1

$\vdots$

$|\psi_n\rangle$ " " w_n

$\hat{=}$ unvollständige Info!

10.3. Schrödingerbild

- Zeitentwicklung des Zustandes $|\psi(t)\rangle$:

SG: $$\boxed{i\hbar \frac{\partial}{\partial t} |\psi(t)\rangle = H |\psi(t)\rangle} \quad (10.5)$$

- formale Lsg:

$$\boxed{\begin{array}{l} |\psi(t)\rangle = \underbrace{U(t,t_0)}_{\text{Zeitentwicklungsoperator, unitär}} |\psi(t_0)\rangle \\ \text{mit } i\hbar \frac{d}{dt} U(t,t_0) = H(t) U(t,t_0) \\ \text{und } U^+(t,t_0) = U^{-1}(t,t_0) \end{array}} \quad (10.6)$$

Beweis: (i) $U(t,t_0)|\psi(t_0)\rangle$ in SG (10.5)

$$\rightarrow \underbrace{\left(i\hbar \frac{d}{dt} U\right)}_{} |\psi(t_0)\rangle = \underbrace{HU}_{} \underbrace{|\psi(t_0)\rangle}_{\text{beliebig}}$$

(ii) Normierung!

$$1 = \langle \psi(t)|\psi(t)\rangle = \langle U\psi(t_0)|U\psi(t_0)\rangle = \langle \psi(t_0)|U^+U\psi(t_0)\rangle$$

$$\stackrel{!}{=} \langle \psi(t_0)|\psi(t_0)\rangle = 1$$

$\longrightarrow U^+ U = 1$ qed

$\boxed{U(t,t_0) \ldots \text{ beschreibt Rotation im Raum der Ket-Vektoren}}$ (10.7)

- infinitesimale Zeittranslation: $U(t,t) = 1$

(10.6) $\quad dU(t+dt,t) = -\frac{i}{\hbar} H(t)\, dt$

$$\longrightarrow \boxed{U(t+dt,t) = 1 - \frac{i}{\hbar} H(t)\, dt} \quad (10.8)$$

unitär! $\quad U(t+dt,t)\, U^+(t+dt,t) = \left(1 - \frac{i}{\hbar} H\, dt\right)\left(1 + \frac{i}{\hbar} H\, dt\right)$

$$= 1 + O(dt^2) \quad \text{qed}$$

- zeitunabh. H:

Lsg. von (10.6): $\quad \boxed{U(t,t_0) = e^{-\frac{i}{\hbar} H (t-t_0)}}$ (10.9)

NB: (10.9) gilt nicht für $[H(t_1), H(t_2)] \neq 0$

- <u>Darstellungen:</u>

(i) Ortsdarstellung $\langle r|$ (10.5)

$$\longrightarrow \boxed{\begin{aligned} i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \psi(\underline{r},t) &= \langle \underline{r} | H \psi(t) \rangle \\ &\overset{(9.54)}{=} \left[-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla_r^2 + V(\underline{r})\right] \psi(\underline{r},t) \end{aligned}} \quad (10.10)$$

(ii) Impulsdarstellung: $\langle p|$ (10.5)

$$\longrightarrow \boxed{\begin{aligned} i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \bar{\psi}(p,t) &= \langle p | H \psi(t) \rangle \\ &\overset{(9.57)}{=} \frac{p^2}{2m} \bar{\psi}(p) + \int d^3p'\, \bar{V}(p-p')\, \bar{\psi}(p') \end{aligned}} \quad (10.11)$$

(iii) diskretes VONS: $\{\ldots |\varphi_n\rangle \ldots\}$: $\langle \varphi_n | \psi \rangle = c_n$ & $\langle \varphi_n |$ (10.5)

$$\longrightarrow \boxed{\begin{aligned} i\hbar \frac{\partial}{\partial t} c_n(t) &= \langle \varphi_n | H \psi \rangle \\ &\overset{(8.52)}{=} \sum_m H_{nm} c_m(t) \end{aligned}} \quad (10.12)$$

(iv) VONS der Energie-EU: $H|\varphi_n\rangle = E_n|\varphi_n\rangle$

$\longrightarrow H_{nm} = \delta_{nm} E_n!$

$$\boxed{\begin{aligned} &i\hbar \frac{\partial}{\partial t} c_n = E_n c_n(t) \\ &\longleftrightarrow \quad c_n(t) = c_n(0)\, e^{-\frac{i}{\hbar} E_n t} \end{aligned}} \quad (10.13)$$

10.4 Heisenbergbild

- QT: Meßgrößen: EW a_n von A

$$\langle A \rangle = \sum_n a_n |c_n(t)|^2$$

Zustand des Systems: $|\psi(t_0)\rangle$

- Dynamik: SG: $|\psi(t_0)\rangle \longrightarrow |\psi(t)\rangle = U(t,t_0)|\psi(t_0)\rangle$ vgl. (10.5)

- Heisenberg: Stecke Dynamik in A (10.14)

lege fest:

$$\boxed{\begin{aligned} &\text{Zustand des Systems:} \quad |\psi_H\rangle = |\psi(t_0)\rangle \\ &\text{Dynamik} \quad \text{"} \quad \text{"} \quad : \quad A_H(t) = U^+(t,t_0)\, A\, U(t,t_0) \end{aligned}}$$

... Heisenbergbild (Index H)

Konsistent? (i) $\boxed{\text{EW-Spektrum von } A_H(t) \text{ und } A \text{ sind identisch}}$ (10.15)

Beh: $\underbrace{A_H(t)\; U^+|a_n\rangle}$ $= a_n\, U^+|a_n\rangle$

Bew: $= U^+ A \underbrace{U\, U^+}_{=1} |a_n\rangle = U^+ a_n |a_n\rangle$ qed

(ii) $\boxed{\langle A \rangle = \langle A_H \rangle}$ (10.16)

Bew: $\langle A_H \rangle = \langle \psi_H | A_H | \psi_H \rangle = \langle \psi(t_0) | U^+ A U | \psi(t_0) \rangle$

$= \langle U\psi(t_0) | A\, U\psi(t_0) \rangle$

$= \langle \psi(t) | A | \psi(t) \rangle$ qed