

English Summary:

Statistical foundation of equilibrium thermodynamics

thermodyn. state = { macroscop. Obs. }

classical mechanical equil. distribution  $\rho(\xi) = \exp(\psi - \lambda_\nu M^\nu(\xi))$

$\langle M^\nu \rangle = \int d\xi \rho(\xi) M^\nu(\xi)$ ,  $\nu = 1, \dots, m$ ,  $\xi \in \Gamma = \{q_1, \dots, q_{3N}, p_1, \dots, p_{3N}\}$

Hamiltonian dynamics:  $\frac{d\xi}{dt} = 0$  Liouville's Theorem  
 $\text{div } \dot{\xi} = 0$  (incompressible flow)

canonical distribution  $\rho(\xi) = Z^{-1} e^{-\beta H(\xi)}$   $H(\xi)$  micr. Hamiltonian

$Z = \int_{\mathbb{R}^{6N}} d\xi e^{-\beta H(\xi)}$  partition fct.

(ii) großkanonische Verteilung

$m = 2$ :  $M^1(\xi) = H(\xi)$  Hamiltonfkt. als Zufallsfkt.

$\lambda_1 = \beta$  thermodyn. konjugierter intensiver Parameter

$\langle M^1 \rangle = U$  innere Energie

zusätzlich  $M^2(\xi) = N$  variable Teilchenzahl als Zufallsgröße

$\lambda_2 = -\beta\mu$  (Konvektion)

$\langle M^2 \rangle = \bar{N}$  mittlere Teilchenzahl

$$e^{-\psi} = \Xi = \sum_{N=0}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^{6N}} d\xi_N \exp\{-\beta[H(\xi_N) - \mu N]\}$$

(xi)

großkanon. Zustandssumme

Phasenraum:  $\xi \in \Gamma = \bigcup_{N=1}^{\infty} \mathbb{R}^{6N}$ ,  $\xi_N \in \mathbb{R}^{6N}$

$$\rho(\xi) = \Xi^{-1} e^{-\beta(H - \mu N)}$$

Mittelwertbildung:

$$\langle M \rangle = \sum_{N=0}^{\infty} \int_{\mathbb{R}^{6N}} d\mathbb{z}_N M(\mathbb{z}_N) \underbrace{\equiv e^{-\beta[H(\mathbb{z}_N) - \mu N]} }_{g(\mathbb{z}_N)}$$

mittlere Teilchenzahl:

$$\langle N \rangle = \bar{N} = \sum_{N=0}^{\infty} \underbrace{\int_{\mathbb{R}^{6N}} d\mathbb{z}_N g(\mathbb{z}_N)}_{P_N} N$$

$P_N$  = Wahrscheinlichkeit,  
dass  $N$  Teilchen vorhanden sind

= Marginalverteilung von  $g(\mathbb{z}_N)$

$$\langle N \rangle = \sum_{N=0}^{\infty} N P_N \quad \text{mit} \quad P_N \equiv e^{-\beta \mu N} \int_{\mathbb{R}^{6N}} d\mathbb{z}_N e^{-\beta H(\mathbb{z}_N)}$$

Normierung  $\sum_{N=0}^{\infty} P_N = 1$

Beispiel: klass. ideales Gas (ohne WW)

$$H(\mathbb{z}_N) = \sum_{i=1}^{3N} \frac{p_i^2}{2m}$$

$$P_N = ?$$

$$U = ?$$

$$\bar{N} = ?$$

## 2.3 Quantenmechanische Gleichgewichtsverteilungen

### Mikrozustände

klass. Zustandsraum  $\Gamma \rightarrow$  quantenmech. Zustandsraum  $\mathcal{H}$   
 $\mathbb{z} \in \Gamma = \mathbb{R}^{6N}$   $|\psi\rangle \in \mathcal{H}$  Hilbertraum  
 Zustandsvektor ('ket')

Basis (vollständiges DNS):  $|\alpha\rangle$

$$\langle\alpha|\alpha'\rangle = \delta_{\alpha\alpha'} \quad \text{Orthonorm.}$$

$$\sum_{\alpha} |\alpha\rangle\langle\alpha| = 1 \quad \text{Vollständig.}$$

$$|\psi\rangle = \sum_{\alpha} |\alpha\rangle\langle\alpha|\psi\rangle \quad \text{Entw.}$$

bra-ket: Skalar-  
produkt

$$\langle\epsilon|\psi\rangle = \psi(\epsilon) \quad \text{Orthogonalisierung}$$

Wellenfkt.

Microobservable:

klass. Phasenraumfkt.  $\longrightarrow$

$$M: \mathcal{P} \rightarrow \mathbb{R}$$

kommutieren

qm. Operatoren (linear, Hermitesch)

$$\hat{M}: \mathcal{H} \rightarrow \mathcal{H}$$

kommutieren i.a. nicht

Quantisierung = Aufstellung  
von Vertauschungsrelationen

Maximalmessung: Messung  
eines vollständigen Satzes  
vertauschbarer Observablen  
 $\Rightarrow |\alpha\rangle$

Messwerte:  $M(\epsilon)$

$\longrightarrow M_{\alpha} \in \mathbb{R}$  Eigenwert im Eigenzustand  $_{\alpha}$

$$\hat{M}|\alpha\rangle = M_{\alpha}|\alpha\rangle$$

Spektraldarstellung

$$\hat{M} = \sum_{\alpha} \hat{M}|\alpha\rangle\langle\alpha| = \sum_{\alpha} M_{\alpha} \underbrace{|\alpha\rangle\langle\alpha|}_{\hat{P}_{\alpha}}$$

Observable: „Ist das System  
im Zustand  $|\alpha\rangle$ ?“

$\hat{P}_{\alpha}$  Projektionsop. auf  $|\alpha\rangle$

qm. Erwartungswerte einer Messung:

(i)  $|\psi\rangle$  heißt reiner Zustand (Vektorzustand)

Wahrscheinl. für das Resultat  $|\alpha\rangle$  im Zustand  $|\psi\rangle$   
(Maximalmessung)

$$|\langle\alpha|\psi\rangle|^2 = \langle\psi|\underbrace{|\alpha\rangle\langle\alpha|}_{\text{Projektor}}|\psi\rangle = \langle\psi|\hat{P}_\alpha|\psi\rangle = P_\alpha$$

Erwartungswert von  $\hat{M}$  im reinen Zustand  $|\psi\rangle$ :

$$\langle\hat{M}\rangle = \langle\psi|\hat{M}|\psi\rangle = \sum_\alpha \langle\psi|\hat{M}|\alpha\rangle \langle\alpha|\psi\rangle \quad (*)$$

$$= \sum_{\alpha\alpha'} \langle\psi|\alpha'\rangle \underbrace{\langle\alpha'|\hat{M}|\alpha\rangle}_{\uparrow} \langle\alpha|\psi\rangle$$

$$= \sum_\alpha \langle\psi|\alpha\rangle \langle\alpha|\psi\rangle M_\alpha = \sum_\alpha P_\alpha M_\alpha$$

(falls  $|\alpha\rangle$  Eigenbasis zu  $\hat{M}$ )

Schreibweise mit Projektor auf Zustand  $|\psi\rangle$

$$\begin{aligned} \langle\hat{M}\rangle &= \sum_\alpha \langle\alpha|\psi\rangle \underbrace{\langle\psi|\hat{M}|\alpha\rangle}_{\hat{P}_\psi} = \sum_\alpha \langle\alpha|\hat{P}_\psi \hat{M}|\alpha\rangle \\ &= \text{tr}(\hat{P}_\psi \hat{M}) = \text{tr}(\hat{M} \hat{P}_\psi) \end{aligned}$$

Def.:  $\text{tr} \hat{X} = \sum_\alpha \langle\alpha|\hat{X}|\alpha\rangle$  in einer beliebigen Basis  $|\alpha\rangle$

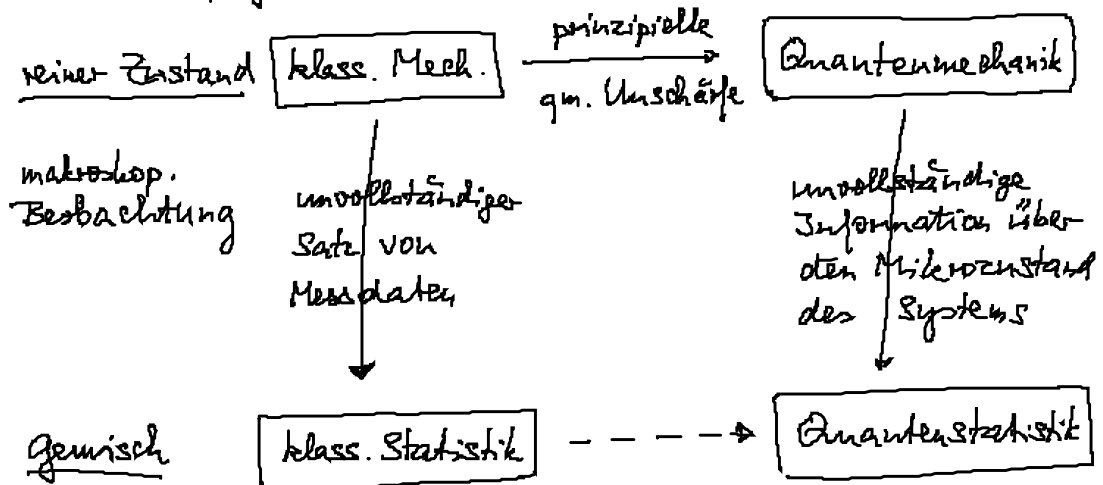
Spur eines Op. ( $\text{tr} = \text{trace} = \text{Spur}$ )

Satz: Die Spur ist invariant bei Basiswechsel.

Beweis: unitäre Trafo einer Basis

$$\begin{aligned} \sum_{\alpha} \langle \alpha | \hat{X} | \alpha \rangle &= \sum_{\alpha \beta \beta'} \langle \alpha | \beta \rangle \langle \beta | \hat{X} | \beta' \rangle \langle \beta' | \alpha \rangle \\ &= \sum_{\beta \beta'} \langle \beta | \hat{X} | \beta' \rangle \underbrace{\sum_{\alpha} \langle \beta' | \alpha \rangle \langle \alpha | \beta \rangle}_{\langle \beta' | \beta \rangle = \delta_{\beta' \beta}} = \sum_{\beta} \langle \beta | \hat{X} | \beta \rangle \end{aligned}$$

(ii) Quantenmech. Gemisch (Gemengenzustand)  
 [Fick, Grundlagen der Quantenth., Kap. 7]



Prinzip:

(A) qm. Wahrscheinl. Aussagen (prinzipielle qm. Unschärfe)  
 Wahrscheinlichkeitsamplitude  $\langle \alpha | \psi \rangle$   
 zusätzl. Statistik ↓

(B) unvollst. Information über den Mikrozustand des Systems