

14.3 Methode der Poisson-Klammer

• Observable: $A = A(\{q_i\}, \{p_i\}, t)$

$$\frac{dA}{dt} = \{A, H\} + \frac{\partial A}{\partial t} \quad (14.13)$$

$$\{A, B\} = \sum_j \left(\frac{\partial A}{\partial q_j} \frac{\partial B}{\partial p_j} - \frac{\partial A}{\partial p_j} \frac{\partial B}{\partial q_j} \right) \quad (14.15)$$

b) formale Eigenschaften

(i) Antisymmetrie: $\{A, B\} = -\{B, A\} \quad (14.16)$

$$\rightarrow \{A, A\} = 0 \quad (14.17)$$

(ii) Linearität: $\{c_1 A_1 + c_2 A_2, B\} = c_1 \{A_1, B\} + c_2 \{A_2, B\} \quad (14.18)$

(iii) Nullelement: $\{c, A\} = 0 \quad (14.19) \quad c \dots \text{konstante}$

(iv) Produktregel: $\{A, BC\} = \{A, B\}C + B\{A, C\} \quad (14.20)$

NB: Stellung von B, C wichtig in (iv)

(v) Jacobi-Identität:

$$\{A, \{B, C\}\} + \{B, \{C, A\}\} + \{C, \{A, B\}\} = 0 \quad (14.21)$$

zyklisch
vertauscht

zyklisch
vertauscht

Beweise: (i) - (iv) durch Einsetzen

(v) ... nicht einfach

c) Beispiele/Rechnen!

$$(i) \{q_k, p_l\} = \sum_j \left(\underbrace{\frac{\partial q_k}{\partial q_j}}_{\delta_{kj}} \underbrace{\frac{\partial p_l}{\partial p_j}}_{\delta_{lj}} - \underbrace{\frac{\partial q_k}{\partial p_j}}_{=0} \underbrace{\frac{\partial p_l}{\partial q_j}}_{=0} \right)$$

$$\rightarrow \boxed{\{q_k, p_l\} = \delta_{kl}} \quad (14.22)$$

$$(ii) \boxed{\{q_i, q_j\} = 0 = \{p_i, p_j\}} \quad (14.23)$$

d) $\{...\}$ ist unabhängig von kanonische Variablen!

• kanonische Transformation: $Q_k = Q_k(\{q_j\}, \{p_j\}, t)$
 $P_k = P_k(\{q_j\}, \{p_j\}, t)$

• Observable: $A(\{q_j\}, \{p_j\}, t) = \bar{A}(\{Q_j\}, \{P_j\}, t)$
 $B(\dots) = \bar{B}(\dots)$

o.B.
 [s. Nolting
 Goldstern]

$$\boxed{\{A, B\}_{q,p} = \{\bar{A}, \bar{B}\}_{Q,P} = \{A, B\}} \quad (14.24)$$

$\Rightarrow \{...\}$ erlauben Aussagen unabh. von Wahl der kanonischen Variablen

e) Integrale / Konstante der Bewegung:

$$(i) \boxed{\{A, H\} = -\frac{\partial A}{\partial t} \xrightarrow{(14.14)} \frac{dA}{dt} = 0 \rightarrow A = \text{const}} \quad (14.25)$$

Bsp: Kap. 14.4

(ii) speziell:

$$\boxed{\{A, H\} = 0 \ \& \ \frac{\partial A}{\partial t} = 0 \rightarrow A = \text{const}} \quad (14.26)$$

Bsp: Gesamtenergie $E = H!$

(iii) erzeuge neue Konstante der Bewegung:

$$\left. \begin{aligned} \{H, A\} &= \frac{\partial A}{\partial t} \\ \{H, B\} &= \frac{\partial B}{\partial t} \end{aligned} \right\} \begin{array}{l} \text{Jacobi} \\ \text{Identität} \\ \text{für } A, B, H \end{array}$$

$A = \text{konst.}!$

$B = \text{konst.}!$

$$\boxed{\{A, \{A, B\}\} = \frac{\partial}{\partial t} \{A, B\}} \quad (14.27)$$

$\rightarrow \{A, B\} = \text{konst}$

.. Poisson'scher Satz!

5) Quantenmechanik:

$$\{A, B\} \longrightarrow \frac{1}{i\hbar} [\hat{A}, \hat{B}] = \frac{1}{i\hbar} [\hat{A}\hat{B} - \hat{B}\hat{A}]$$

(i) $\hbar = \frac{h}{2\pi}$, h ... Plancksche Konstante

(ii) $\{ \dots, \dots \}$.. Kommutator mit
Eigenschaften 14.3 (b) (i) - (v)

(iii) \hat{A}, \hat{B} ... Operatoren = Observablen

(z.B. Matrizen, Differentialoperatoren,
...)

(iv) Fundamentale Klammern [vgl. 14.3 (c) (i), (ii)]

$$[\hat{q}_i, \hat{p}_j] = i\hbar \delta_{ij}$$

$$[\hat{q}_i, \hat{q}_j] = 0 = [\hat{p}_i, \hat{p}_j] \quad (14.28)$$

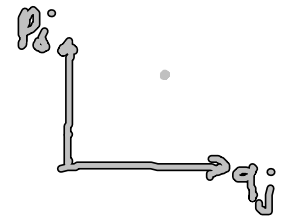
14.4. Liouville'scher Satz

• Ausblick in die statistische Mechanik

- Zustand eines Systems ist eindeutig bestimmt durch:

$$\underline{X}(t) = \{q_i(t), p_i(t)\} = \begin{pmatrix} q_1 \\ \vdots \\ p_{3N} \end{pmatrix} \quad (14.30)$$

= Punkt im Phasenraum



Problem: $N \stackrel{!}{=} 1 \text{ Mol} = 6 \cdot 10^{23} \rightarrow$ nur unvollständige Info über System möglich

\rightarrow statistische Mechanik:

diff Aussagen über Wahrscheinlichkeit & mittlere Größen

(14.31)

- Def:

Dichte $g(\underline{X}, t)$ im Phasenraum

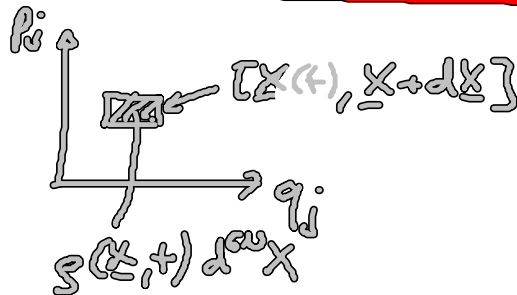
$g(\underline{X}, t) d^{6N} X$... Wahrscheinlichkeit System im Zustand aus $[\underline{X}(t), \underline{X}(t) + d\underline{X}]$ anzutreffen

$\underbrace{d^{6N} X}_{6N \text{ dim. Urd. abstr.}}$

$$\int_V g(\underline{X}, t) d^{6N} X = 1 \quad \dots \text{ "System ist irgendwo in } V \text{ "}$$

\downarrow = Normierung

(14.32)



- Observable: $A = A(\{q_i\}, \{p_i\}, t) = A(\underline{X}, t)$

Mittelwert = Erwartungswert:

$$\langle A \rangle = \int d^{6N} X g(\underline{X}, t) A(\underline{X}, t)$$

(14.32)

Wahrscheinlichkeit mit der $A(\underline{X}, t)$ realisiert wird

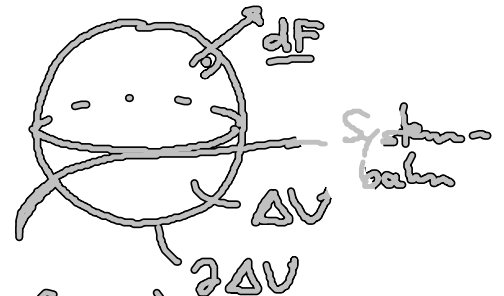
• Kontinuitätsgleichung: Herleitung

Ausgangspunkt: $\int_{\Delta V} \rho(\underline{x}, t) d^{6N}X$

... Wahrscheinl. System
in ΔV anzutreffen

zeitl. Änderung:

$$\frac{d}{dt} \int_{\Delta V} \rho(\underline{x}, t) d^{6N}X = \int_{\partial \Delta V} \frac{\partial}{\partial t} \rho(\underline{x}, t) d^{6N}X$$



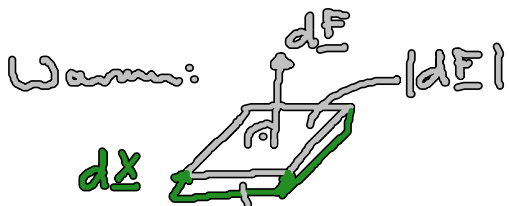
$$= - \int_{\partial \Delta V} \underbrace{j(\underline{x}, t) \cdot d\underline{F}}_{\text{Wahrscheinlichkeit pro Zeiteinheit}} \quad (14.33)$$

System wird
"nielt erzeugt",
oder "vernichtet"

daß System ΔV über $\partial \Delta V$ verläßt

Wahrscheinlichkeitsstromdichte: (14.34)

$$\underline{j}(\underline{x}, t) = \rho(\underline{x}, t) \underline{\dot{x}}(t)$$



$$\underline{\dot{x}} = \frac{d\underline{x}}{dt}, \quad \underline{j} = \rho \frac{d\underline{x}}{dt}$$



Volumen: Fläche \times Höhe = $d\underline{x} \cdot d\underline{F}$

$\rightarrow \rho d\underline{x} \cdot d\underline{F}$... Wahrscheinlichkeit, daß System
in Zeit dt die Fläche $(d\underline{F})$
durchquert! \rightarrow (14.34)
 \rightarrow (14.33)

Satz von Gauß:
(in 6N Dimensionen)

$$\int_{\partial \Delta V} \underline{j} \cdot d\underline{F} = \int_{\Delta V} \text{div} \underline{j} d^{6N}X \quad (14.35)$$

mit $\text{div} = \underline{\nabla}_{\underline{x}} \cdot = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x_1} \\ \vdots \\ \frac{\partial}{\partial x_{6N}} \end{pmatrix} \cdot$

$$(14.33) \xrightarrow{(14.34)} \int_{\Delta V} \left[\frac{\partial \rho}{\partial t} + \underbrace{\operatorname{div}(\rho \underline{\dot{x}})}_{\neq} \right] d^{\text{nu}} X = 0$$

ΔV
beliebig \rightarrow

$$\boxed{\frac{\partial \rho}{\partial t} + \operatorname{div}(\rho \underline{\dot{x}}) = 0} \quad (14.25)$$

... Kontinuitätsgleichung für ρ