

Wh:

Zeitmittelwert

$$\langle A \rangle_{\epsilon} = \lim_{\tau \rightarrow \infty} \frac{1}{\tau} \int_0^{\tau} dt A(\Gamma(t), t)$$

1 Freiheitsgrad

p ↑

↓ Trajektorie

→ q

$$\Gamma(t) = (\{q^N(t)\}, \{p^N(t)\})$$

Ensemble mittelwert

betrachte viele "Kopien" des N -Teilchensystems
Diese Kopien repräsentieren das Originalsystem zu
verschiedene Zeitpunkte

→ wir brauchen nur noch die
Verteilung der "Kopien" im
Phasenraum:

$$\tilde{\rho}(\Gamma, t)$$

,

$$Z = \int d\Gamma \hat{\rho}(\Gamma, \epsilon)$$

Gesamtzahl der Ugrößen

normiert: $\rho(\Gamma, \epsilon) = \frac{\hat{\rho}(\Gamma, \epsilon)}{Z}$

⇒ Ensemblemittelwert $\langle A \rangle = \int d\Gamma \rho(\Gamma, \epsilon) A(\Gamma, \epsilon)$

Ergodenhypothese:

$$\langle A \rangle_t = \langle A \rangle \quad !$$

II, 3, Zeitentwicklung der Phasenraumdisk

Ensemble $\hat{=}$ "Punktschwamm" im Phasenraum

Wie bewegt sich der Schwamm (Punkte)
als Fkt. der Zeit?

wir hatten:

$$Z = \int d\Gamma \tilde{\rho}(\Gamma, t)$$

Gesamtzahl von Kopien (Phasenpunkte)
im ~~Phase~~ Ensemble

$$dZ = \tilde{\rho}(\Gamma, t) d\Gamma$$

Zahl der Phasenpunkte
im Volumenelement
 $d\Gamma$

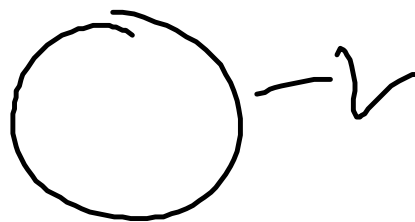
Wir fordern (plausibel)

Z bleibt erhalten!

analog: ^{Electro-}
Q (Ladung) _{dynamik}
M (Masse)

Folgerung:
Die zeitliche Änderung der Phasenraumdichte $\tilde{\rho}(\Gamma, t)$
in einem Volumen \checkmark muß einem Strom durch die

Oberfläche dieses Volumens
entsprechen!



\Rightarrow Die Verteilung $\hat{\rho}(\Gamma, t)$ gehorcht damit einer Kontinuitätsgleichung!

(so wie die Ladungsdichte in der E-Dynamik und die Massendichte in der Strömungsmechanik!)

$$\frac{\partial \rho(\Gamma, t)}{\partial t} + \nabla \cdot j = 0$$

Ladungsdichte Stromdichte

hier:

- definiere die "Geschwindigkeit" der "Strömung" von Phasenpunkten

$$\underline{v} = \dot{\Gamma}(t) = (d\dot{q}^N, \dot{p}^N)$$

Vektor mit $6N$ Komponenten:

$$\Rightarrow \text{Strom } j = \hat{\rho}(\Gamma, t) \underline{v}$$

——— Phasenraum dichte

Kontinuitätsgleichung:

$$\frac{\partial Z_V}{\partial t} + \int_{S(V)} \underbrace{d\underline{S} \cdot \underline{j}}_{\text{Strömung durch die Oberfläche}} = 0$$

$$d\underline{S} = dS \underline{n}$$

↑

Normalen-
vektor

mit Z_V : Zahl der Phasenpunkte
im Volumen V ($Z_V = \int_V d\underline{r} \hat{\rho}(\underline{r}, t)$)

Muß für jedes Subvolumen V gelten

Kontinuitäts-
gleichung $\Rightarrow \left[\frac{\partial \hat{\rho}(\underline{r}, t)}{\partial t} + \nabla \cdot \left(\hat{\rho}(\underline{r}, t) \underline{v} \right) = 0 \right]$

normierte Phasenraumdichte:

$$\rho(\underline{r}, t) = \frac{\hat{\rho}(\underline{r}, t)}{Z}$$

Z constant!

\Rightarrow auch: $\left[\frac{\partial \rho(\underline{r}, t)}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \underline{v}) = 0 \right]$

Folgerungen

zunächst ausschreiben:

$$f = GN$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \underbrace{\mathcal{L}(\Gamma, \dot{\Gamma})}_{\text{Divergenz}} + \sum_{k=1}^f \left(\frac{\partial (\mathcal{L} \dot{q}_k)}{\partial \dot{q}_k} + \frac{\partial (\mathcal{L} \dot{p}_k)}{\partial \dot{p}_k} \right) = 0$$

reduz. Term: Produktregel!

$$\begin{aligned} \rightarrow \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial t} &= - \sum_{k=1}^f \left(\frac{\partial}{\partial q_k} (\mathcal{L} \dot{q}_k) + \frac{\partial}{\partial p_k} (\mathcal{L} \dot{p}_k) \right) \\ &= - \sum_{k=1}^f \left(\dot{q}_k \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial q_k} + \dot{p}_k \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial p_k} \right) \\ &\quad - \mathcal{L} \sum_{k=1}^f \left(\frac{\partial \dot{q}_k}{\partial q_k} + \frac{\partial \dot{p}_k}{\partial p_k} \right) \\ &= - \dot{\Gamma}(\epsilon) \cdot \nabla_{\mathcal{L}}(\Gamma, \dot{\Gamma}) \\ &\quad - \mathcal{L}(\Gamma, \dot{\Gamma}) \nabla \cdot \dot{\Gamma}(\epsilon) \end{aligned}$$

$$\boxed{\dot{\Gamma}(\epsilon) = \dot{\Gamma}}$$

benutze im 2. Term die
Hamilton'sche BWGL

$$\dot{q}_k = \frac{\partial \mathcal{H}}{\partial p_k}, \quad \dot{p}_k = - \frac{\partial \mathcal{H}}{\partial q_k}$$

$$\begin{aligned} \nabla \cdot \dot{\Gamma}(t) &= \sum_{\mu=1}^f \left(\frac{\partial \dot{q}_{\mu}}{\partial q_{\mu}} + \frac{\partial \dot{p}_{\mu}}{\partial p_{\mu}} \right) \\ &= \sum_{\mu=1}^f \left(\frac{\partial^2 H}{\partial q_{\mu} \partial p_{\mu}} - \frac{\partial^2 H}{\partial p_{\mu} \partial q_{\mu}} \right) = 0! \end{aligned}$$

Damit:

$$\begin{aligned} \frac{\partial \mathcal{G}(\pi, t)}{\partial t} &= -\dot{\Gamma} \cdot \nabla \mathcal{G}(\pi, t) \\ &= -\sum_{\mu=1}^f \left(\dot{q}_{\mu} \frac{\partial \mathcal{G}}{\partial q_{\mu}} + \dot{p}_{\mu} \frac{\partial \mathcal{G}}{\partial p_{\mu}} \right) \\ &= -\sum_{\mu=1}^f \left(\frac{\partial H}{\partial p_{\mu}} \frac{\partial \mathcal{G}}{\partial q_{\mu}} - \frac{\partial H}{\partial q_{\mu}} \frac{\partial \mathcal{G}}{\partial p_{\mu}} \right) \end{aligned}$$

Hamilton'sche
BWGL

$$\begin{aligned} &= -\{ \mathcal{G}, H \} \\ &= \{ H, \mathcal{G} \} \end{aligned}$$

Poisson Klammer

$$\boxed{\frac{\partial}{\partial t} \mathcal{G}(\pi, t) = \{ H, \mathcal{G} \}}$$

Liouville-Gleichung

Bemerkungen / Folgerungen

i) totale zeitliche Ableitung des Phasenraumdricks

$$\begin{aligned}\frac{d}{dt} \rho(\Gamma, t) &= \sum_{u=1}^f \left(\frac{\partial \rho}{\partial q_u} \dot{q}_u + \frac{\partial \rho}{\partial p_u} \dot{p}_u \right) + \frac{\partial \rho}{\partial t} \\ &= \sum_{u=1}^f \left(\frac{\partial \rho}{\partial q_u} \frac{\partial H}{\partial p_u} + \frac{\partial \rho}{\partial p_u} \left(-\frac{\partial H}{\partial q_u} \right) \right) + \frac{\partial \rho}{\partial t}\end{aligned}$$

$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \rho(\Gamma, t) = \{ \rho, H \} + \frac{\partial \rho}{\partial t}$$

$$\begin{aligned}&= \{ \rho, H \} + \{ H, \rho \} = 0 \quad ! \\ &\nearrow \\ &\text{Liouville}\end{aligned}$$

Interpretation: Die Strömung des Phasenpunktes ist "inkompressibel"

(d.h. konstante Dichte !)

(i) Definition des
thermodynamischen Gleichgewichts:

$$\frac{\partial \mathcal{G}(\Gamma, t)}{\partial t} = \{H, \mathcal{G}\} = 0$$

↓

Liouville

(konsistent mit klass. Mechanik)

$$\frac{dA}{dt} = \{A, H\} + \frac{\partial A}{\partial t}$$

Größen, die mit H vertauschen und für die $\frac{dA}{dt} = 0$, sind Erhaltungsgrößen!

⇒ Im Gleichgewicht ~~ist~~ ist die
Phasenraumdichte stationär
(zeitunabhängig)

$$\mathcal{G}(\Gamma, t) \rightarrow \mathcal{G}(\Gamma)$$

$$\langle A \rangle = \int d\Gamma \mathcal{G}(\Gamma) A(\Gamma)$$

Mittelwert ist ebenfalls zeit unabhängig!

Beachte: "System im Gleichgewicht" heißt nicht, dass sich "gar nichts mehr bewegt"! Mikrozustände ändern sich laufend, aber ihre Verteilung im Ensemble ist zeitunabhängig!

iii) Quantenstatistische Formulierung
(genauer später!)

$\rho(\Gamma, t) \rightarrow$ Dichtematrix:

$$\hat{\rho} = \sum_k p_k |\psi_k\rangle \langle \psi_k|$$

Wahrsch. für das Auftreten eines best. Mikrozustandes
Mikrozustände

~~Zeit~~ Zeitentwicklung: $\frac{\partial}{\partial t} \hat{\rho} = \frac{i}{\hbar} [\hat{\rho}, \hat{H}]$

Ensemble-Mittelwert: $\langle A \rangle = \text{Tr} \hat{\rho} \hat{A}$
↑ Spur

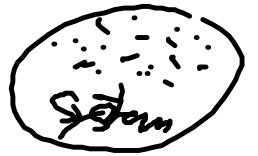
II.4. Mikrokanonische Verteilung und Entropie

Beachte * ein ^(abgeschlossenes) isoliertes System



- Kein Energieaustausch mit der Umgebung
- Gesamtenergie E ist konstant!

Aber: Aus mikroskopischer Sicht gibt es immer einige Teilchen im System, die mit der Umgebung wechselwirken! (typ. am Rand)



⇒ Die Beschreibung "isoliertes System" ist nur auf makroskopischer Ebene begründbar

Besser:

Im isolierten / abgeschlossenen System gilt:

$$E \leq \underbrace{H(\Gamma)} \leq E + \underbrace{\Delta E}$$

keine "Umstände"

entspricht der Gesamtenergie des mikroskopischen Systems!

Insgesamt gilt für ein isoliertes System:

$$E \leq H(\Gamma) \leq E + \Delta E$$

$$V = \text{const}$$

Gesamtenergie

$$N = \text{const}$$

Gesamtteilchenzahl

Mikrokanonische
Situation!

Frage: Was ist die zugehörige Phasenraumdichte im Gleichgewicht?

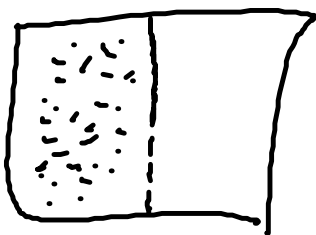
Postulat der gleichen a-priori-Wahrscheinlichkeiten

Befindet sich ein isoliertes System im Gleichgewicht, so ist jeder Mikrozustand mit einer Energie $H(\Gamma)$ zwischen E und $E + \Delta E$ gleich wahrscheinlich

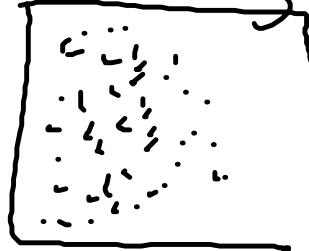
(Die Mikrozustände sind homogen ⁱⁿ der "Energieskala" zwischen E und $E + \Delta E$ verteilt)

Veranschaulichung: Gas im Kasten

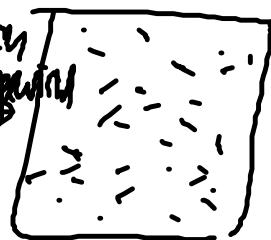
Kasten mit Trennwand



Trennwand weg



Relaxation
ins Gleichgewicht



homogen

Ausgangssituation (Gleichgewicht)
Teilchen homogen verteilt
sind im linken Bereich
(jede Position im Kasten ist
gleichwahrscheinlich)
Annahme Parado

Situation
unmittelbar
nach Wegnehmen
der Trennwand
- inhomogene
Verteilung
- Nichtgleichgewicht!

Postulat ist vernünftig!

Ansatz für die mikrokanonische Verteilung

$$g_{\text{MK}}(\Gamma) = \begin{cases} \frac{1}{C} & , \text{ falls } E \leq H(\Gamma) \leq E + \Delta E \\ 0 & , \text{ sonst} \end{cases}$$

C ist konstant $\rightarrow \frac{1}{C} = \text{const}$: drückt ~~die~~ gleiche a-priori Wahrsch. aus!

C so gewählt, dass $\int d\Gamma g_{\text{MK}}(\Gamma) \stackrel{!}{=} 1$

$$\Leftrightarrow \frac{1}{C} \int_{E \leq H(\Gamma) \leq E + \Delta E} d\Gamma \stackrel{!}{=} 1$$

$$C = \int d\Gamma$$

$$\left(E \leq H(\Gamma) \leq E + \Delta E \right)$$

Maß für die Zahl der Mikrozustände in der Energieschale !

Beachth: $C = C(E, V, N, \Delta E)$

denn: $\int d\Gamma = \int \int dq_1 \dots \int dq_N \int dp_1 \dots \int dp_N$

Abhängigkeit wird vernachlässigt für $\frac{\Delta E}{E} \ll 1$