

Statische Physik des Nichtgleichgewicht

Vorlesung 6 physik. EU - bei 11.10.20
Di 12¹⁵ - 13⁰⁰ Sperrstunden

Do 10¹⁵ - 11⁴⁵ EU 203

Fr 10¹⁵ - 11⁴⁵ EU 203

Übung: Mi 10¹⁵ - 11⁴⁵
EU 273

Alice von der Kugel
(Sperrst. Do 14-16 EU 203)

Schreibkriterien

- 50 % Punkte Übungszettel
- mind. 1 x Vorlesung

"Ausbau" zum Wahlpflichtfach

- Besuch Semina "Statist. Physik Vorkurs
(2 SWS) Mo 14-16 EW 731

Inhalte, Fokus direkt Vorlesung

VL Statist. Physik: Fokus auf Systeme im thermodyn. Gleichgewicht

$$\frac{\partial}{\partial t} S(\Gamma, t) = 0$$

Klass. Wahrscheinlichkeitsverteilung

$$\Gamma = (\{q_i, p_i\})_{i=1, \dots, N}$$

Quantenstatistik: $\frac{\partial}{\partial t} \hat{\rho} = 0$

→ Def. von Ensemble, Zustandssumme, Raum- u. Zeitmittelwert d.h. Thermodynamik

Hier in dieser VL:

- Konzentration auf Systeme im
ersten Niedergang

- ^{extern} gezielte Systeme
- ^{intern} gezielte Systeme
(→ Biologie)

- Relaxation in der Anwesenheit
Gleichgewicht (Geben ins Gleichgewicht)

Fokus

- Systeme aus der wilden
Kondensat Materie (Kernstruktur,
Mensch, ^{Wasser}, ^{Leben})
↳ Wechselwirkung relevant!

"Wilde" $\hat{=}$ rekombinieren, elastisch
(Kann abman Festhalten)

Atomische Strukturen sind wichtig
↳ relevant Energie ist 1/2

• aber nicht ausschließlich !!

Theoretische Vorgehensweise und Methode:

- Stochastische Prozesse
(insbes. Markov-Prozesse)

z.B. zufällig Wege auf Kollidieren in der
keine Natur oder der Biologie Physik

allgemeiner: "Transport in
"Verzweigten" Systemen!"

- Fokker-Planck-Gleichung

→ Bewegungsgleichung für die zeitabhängige
Wahrscheinlichkeitsdichtefunktion

- Langmuir-Gleichung

(Effektive) Bewegungsgleichung für
einzelne Zufallsvariablen

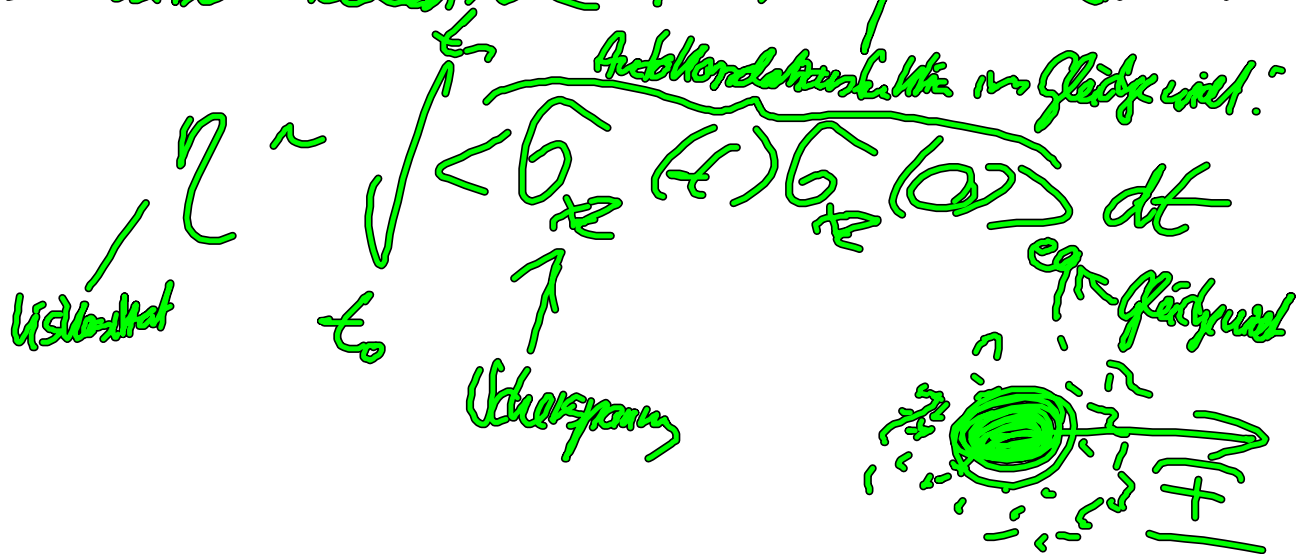
Spezialfall: Bravais'sche Bewegung

Wegener: Bohr ca 1827
 Elster ca 1905
 Fokker ca 1914
 Rauch 1917

Theorie der linearen Antwort

Brücke zw. Gleichzeit und Systemen unter sehr kleinen äußeren Störungen durch Spektralanalyse

Green - Kubo - Relation f. (Transportkoeffizienten)



o Dynamische Dichtekondensattheorie

(geht aus der Fokker-Planck-Gleichung heraus mit Annahme der adiabatischen Approximation)

• Non-Zwanzig Formalismus

Systeme mit vielen Freiheitsgrade
Erhöhen die Dynamik relevant,
"langsame" Variablen durch
"Herausprojizieren" schneller, irrelevanten Variablen!

• Coarse-graining method in Nichtgleichgewicht

- H. Risken "The Fokker-Planck equation"
- F. Schwegel "Statist. Physik"
- Gardiner "Stochastic Methods"

I. Stochastische Prozesse

I.1. Wichtige Begriffe

• Zufällige (stochast.) Prozesse:

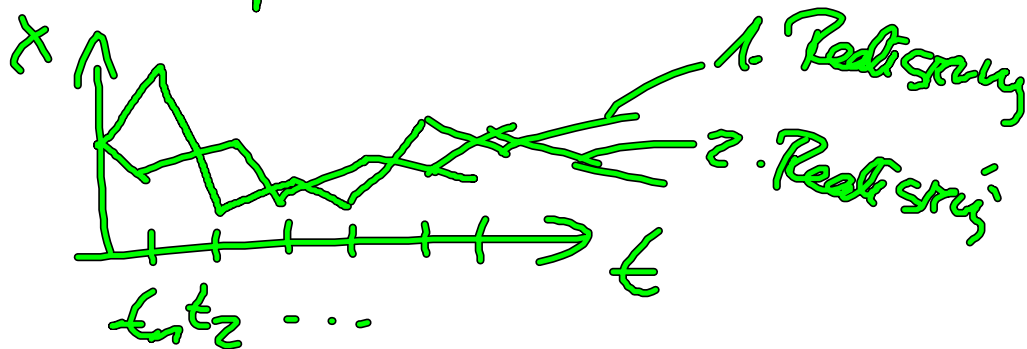
Kenntnis über ein System (Mikrozustand)
bei allen vorhergehenden Zeit nicht nicht aus,
um seine zukünftige Entwicklung genau festlegen!

Beispiel: Zufallsveränderer in einer Dimension
$$X(t) = v(t) dt$$

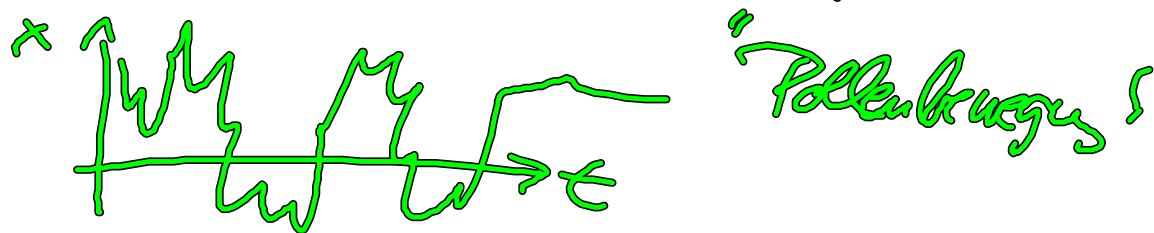
Schrittweite

Zufällig ganze Zahl
 $n = \pm 1, \pm 2, \dots$

In jedem Zeitschritt gibt der
Zufallsvariable mit Wahrsch. $\frac{1}{2}$
in die positive oder negative Richtung



• Orte eines Brownschen Teilchens



• Radioaktiver Zerfall, Münzentwurf

Wichtig: Wir sind immer nicht nur
an einer einzelnen Realisierung,
sondern an der Beschreibung der
Gesamtheit von Realisierungen interessiert!

Zufallsvariable ("Ereignisse")

charakterisiert durch die Menge mögl. Zustände
so wie durch die zugehörige Wahrscheinlichkeitsdichte

Beispiel

Kontinuierliche Zufallsvariable

$X \in \mathbb{R}$ (Ort eines Kollisions
in einer Dimension)

Wahrscheinlichkeitsdichte

$$P(x' \leq X \leq x' + dx') = g(x') dx'$$

Wahrsch., dass
 X im Intervall $[x', x' + dx']$ ist

↑
Wahrscheinlichkeitsdichte
mit $\int g(x) dx = 1$

Falls die Ereignisse disjunkt
verbal sind:

$$g(x) = \sum_{i=1}^n f(x - x^{(i)}) P_i$$

\uparrow \leftarrow \leftarrow
 diskrete Werte, die
 vor x angenommen
 wurde können
 Wahrscheinlichkeit für
 Ereignis vor $x^{(i)}$

Beispiel Münzwurf.

$x^{(1)}$: Zahl, $x^{(2)}$: Kopf $p^{(1)} = p^{(2)} = \frac{1}{2}$

Bemerkung:

Die Verteilung für n -fachen Auftreten
 des Ereignisses 'Zahl' bei

N Würfeln ist gegeben durch
 die Binomialverteilung:

$$P_N(n) = \frac{1}{2^N} \binom{N}{n}$$

Mittelwert

$$\langle x \rangle = \int dx g(x) x$$

(g ist normiert!)

Für diskrete Variable
ergibt sich

$$\langle x \rangle = \sum_i x^{(i)} p_i$$

allgemein: Mittelwert der Funktion $g(x)$

$$\langle g \rangle = \int dx g(x) p(x)$$

Betrachte System mit 2 Zufallsvariablen: x_1, x_2

speziell: x_1, x_2 heißen unkorreliert, falls

$$g(x_1, x_2) = g_1(x_1) g_2(x_2)$$

Faktorisierung der Verteilung!

Folgerung:

$$\langle x_1 x_2 \rangle = \int dx_1 \int dx_2 g(x_1, x_2) x_1 x_2 = \downarrow$$

$$= \int dx_1 g_1(x_1) x_1 \int dx_2 g_2(x_2) x_2$$

↑
unkorreliert

$$= \langle X_1 \rangle \langle X_2 \rangle !$$

Zurück zum Fall einer Variable

Moment der Verteilung

$$M_\nu := \langle X^\nu \rangle \quad \nu \text{tes Moment}$$

Zugehörig erzeugende Funktion

$$Z(\alpha) := \langle e^{\alpha X} \rangle$$

$$= \int dx g(x) e^{\alpha x}$$

$$= \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{\alpha^\nu}{\nu!} \langle X^\nu \rangle$$

$$= \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{\alpha^\nu}{\nu!} M_\nu$$

$$\approx \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{\alpha^\nu}{\nu!} M_\nu$$

$$\rightarrow \left. \frac{\partial^\nu z(\alpha)}{\partial \alpha^\nu} \right|_{\alpha=0} = M_\nu$$

⇒ Erzeugende Funktion!

z.B. $\nu=2$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2}{\partial \alpha^2} z(\alpha) &= \frac{\partial^2}{\partial \alpha^2} \sum_{\nu=0}^{\infty} \frac{\alpha^\nu}{\nu!} M_\nu \\ &= \frac{\partial^2}{\partial \alpha^2} \left(1 + \alpha M_1 + \frac{\alpha^2}{2} M_2 + \frac{\alpha^3}{3!} M_3 + \dots \right) \end{aligned}$$

$$= (M_2 + \alpha M_3 + \mathcal{O}(\alpha^2))$$

Setze $\alpha=0$

$$\Rightarrow M_2 !$$

Zusammenhang zur Taylorentwicklung

Sei $\alpha = ik$ (k reell)

$$\rightarrow Z(\alpha) = Z(ik) = \langle e^{ikx} \rangle = \int dx \rho(x) e^{ikx}$$

\Rightarrow Fouriertransformierte der
Abstandskorrelationsdichte!

beachte:

$$Z(ik) = \sum_{\nu=0}^{\infty} \int dx \rho(x) \frac{(ikx)^{\nu}}{\nu!}$$

$$= \sum_{\nu} \frac{(ik)^{\nu}}{\nu!} M_{\nu}$$

Kumulanten

Sie sind definiert durch die kumulanten erzeugende

$$\Gamma(\alpha) = \ln Z(\alpha)$$

$$= \ln \langle e^{\alpha x} \rangle$$

$$= \ln \left(1 + \sum_{m=1}^{\infty} \frac{\alpha^m}{m!} M_m \right)$$

$$= \sum_{\nu=1}^{\infty} \frac{\alpha^{\nu}}{\nu!} C_{\nu}$$

↙ ν -te Koeffizient

es gilt:

$$\frac{\partial^{\nu}}{\partial \alpha^{\nu}} T(\alpha) \Big|_{\alpha=0} = C_{\nu} = \langle x^{\nu} \rangle_{\mathcal{L}}$$

man findet (ohne diese Beweise)

$$C_1 = M_1 \quad (\langle x \rangle_{\mathcal{L}} = \langle x \rangle)$$

$$C_2 = M_2 - (M_1)^2$$

$$(\langle x^2 \rangle_{\mathcal{L}} = \langle x^2 \rangle - \langle x \rangle^2)$$

speziell Gaußverteilung

$$p(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma} e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}}$$

$$\langle x^2 \rangle_{\mathcal{L}} = \sigma^2 \quad ; \quad \langle x^k \rangle_{\mathcal{L}} = 0 \quad \text{für } k \geq 2 \text{!}$$

Vergleichen auf neuen Zufallsvariable

$$x \rightarrow \underline{x} = (x_1, \dots, x_d)$$

d : Zahl der Zufallsvar.

$$Z(\underline{\alpha}) = \langle e^{\underline{\alpha} \cdot \underline{x}} \rangle$$

$$= \sum_{v_1, \dots, v_d} \frac{\alpha_1^{v_1} \dots \alpha_d^{v_d}}{v_1! \dots v_d!} \underbrace{M_{v_1, \dots, v_d}}$$

analog für $T(\underline{\alpha})$

$$\langle x_1^{v_1} x_2^{v_2} \dots x_d^{v_d} \rangle$$