

# 11.4. Die Fokker-Planck-Gleichung

- Motivation: DGL. für  $P(x, t)$   
mit  $P(x, t) dx \dots$  Wahrscheinlichkeit System zur Zeit  $t$   
in  $[x, x+dx]$  anzutreffen.  
→ Berechnung von Momenten und Zeitkovarianz-  
funktionen  
≙ Meßgrößen des stochast. Prozesses

## a) Kramers-Moyal-Entwicklung:

- Führe ein: Propagator = bedingte Wahrscheinlichkeit

$$P(x, t+\tau | x', t) \dots \text{für } x \text{ bei } t+\tau, \text{ wenn } x' \text{ bei } t \text{ mit Sicherheit vorliegt} \quad (11.23)$$

$$\text{damit: } P(x, t+\tau) = \int P(x, t+\tau | x', t) P(x', t) dx' \quad (11.24)$$

NB: Markov-Prozess!  $P(x, t)$  hängt nur von unmittelbarer Vergangenheit ab!

- Ziel: Gl. für  $\frac{\partial P}{\partial t}$ !

(i) Berechne:

$$P(x, t+\tau | x', t) P(x', t) \stackrel{\substack{\text{neue Variable: } x' \rightarrow \Delta \\ \Delta = x - x'}}{=} P(x + \Delta - \Delta, t + \tau | x - \Delta, t) P(x - \Delta, t)$$

$$\stackrel{\text{Taylor}}{=} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} \Delta^n \left( \frac{\partial}{\partial x} \right)^n \left[ \underbrace{P(x + \Delta, t + \tau | x, t) P(x, t)}_{\substack{\text{neue Fkt. in } x \\ \text{mit } \Delta \text{ als Index}}} \right] \quad (11.25)$$

(ii) also:

$$P(x, t+\tau) \stackrel{(11.24)}{=} \int_{-\infty}^{\infty} P(x', t) dx'$$

$$\text{mit } \int_{-\infty}^{\infty} \dots dx' \stackrel{\substack{\Delta = x-x' \\ d\Delta = -dx' \\ x \text{ fest}}}{=} - \int_{\infty}^{-\infty} \dots d\Delta = \int_{-\infty}^{\infty} \dots d\Delta$$

$$= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} \left( \frac{\partial}{\partial x} \right)^n \left[ \int_{-\infty}^{\infty} \Delta^n P(x+\Delta, t+\tau | x, t) d\Delta P(x, t) \right]$$

n-tes Moment:  $\langle [x(t+\tau) - x(t)]^n \rangle$

insbes.:  $\langle [\dots]^0 \rangle = \langle 1 \rangle = 1!$  Normierung

$$\begin{aligned} \rightarrow P(x, t+\tau) &= \underbrace{P(x, t)}_{\text{von } n=0} + \sum_{n=1}^{\infty} \left( -\frac{\partial}{\partial x} \right)^n \left[ \frac{\langle [x(t+\tau) - x(t)]^n \rangle}{n!} P(x, t) \right] \\ &= D^{(n)}(x, t) \tau + O(\tau^2) \quad (10.26) \\ &\dots \text{Kramers-Moyal-Koeff.} \end{aligned}$$

$$\text{mit } \frac{P(x, t+\tau) - P(x, t)}{\tau} \xrightarrow{\tau \rightarrow 0} \frac{\partial P(x, t)}{\partial t}$$

$$\rightarrow \boxed{\begin{aligned} \frac{\partial P(x, t)}{\partial t} &= L_{KM}(x, t) P(x, t) \\ \text{mit } L_{KM} &= \sum_{n=1}^{\infty} \left( -\frac{\partial}{\partial x} \right)^n [D^{(n)}(x, t) \dots] \end{aligned}} \quad (11.26)$$

... Kramers-Moyal-(Vorwärts)-Entwicklung

$\hat{=}$  „propagiert vorwärts in der Zeit!“

NB: Propagator:  $P(x, t | x', t')$  ... Lsg. von (11.26) mit

Anfangsbed.  $P(x, t') = \delta(x-x')$   
[bei  $t'$  liegt  $x'$  mit Sicherheit vor!]

• Berechnung von:

(i) Momente:  $\langle x^n(t) \rangle = \int x^n P(x,t) dx$  (11.27)

(ii) Zeitkorrelationsfunktion:

$$\langle x(t) x(t') \rangle = \iint x x' \underbrace{P(x,t; x',t')}_{\substack{\text{Wahrsch. } x \text{ bei } t \text{ und} \\ x' \text{ bei } t' \text{ anzutreffen}}} dx dx'$$

$$= \iint x x' P(x,t | x',t') P(x',t') dx dx'$$

[vgl. Kap. 9.3]

NB: im therm. GG:  $P(x',t') = P(x') \sim e^{-E(x')/k_B T}$

• Kramers-Moyal- (Rückwärts-) Entwicklung: o.B.

$$\frac{\partial P(x,t | x',t')}{\partial t'} = -L_{KM}^+(x',t') P(x,t | x',t') \quad (11.29)$$

mit adj. Operator:  $L_{KM}^+(x',t') = \sum_{n=1}^{\infty} D^{(n)}(x',t') \left(\frac{\partial}{\partial x'}\right)^n$

... „propagiert rückwärts in der Zeit!“

NB:  $L_{KM}^+$  adjungiert zu  $L_{KM}$  aus (11.25)

Beweis: Berechne

$$\langle g(x) | L_{KM} | f(x) \rangle$$

ein Summand:

$$\longrightarrow \langle g(x) | \left(-\frac{\partial}{\partial x}\right)^n D^{(n)}(x) | f(x) \rangle$$

$$= \int g(x) \left(-\frac{\partial}{\partial x}\right)^n D^{(n)}(x) f(x) dx$$

$$= \int \underbrace{-\frac{\partial}{\partial x} [g(x) \left(-\frac{\partial}{\partial x}\right)^{n-1} D^{(n)}(x) f(x)]}_{=0 \text{ mit } g(\pm\infty)=0} dx$$

$$+ \int \left[\frac{\partial}{\partial x} g(x)\right] \left(-\frac{\partial}{\partial x}\right)^{n-1} D^{(n)}(x) f(x) dx$$

$$= \int \left[\frac{\partial}{\partial x}\right]^n g(x) D^{(n)}(x) f(x) dx \quad \text{qed}$$

• Pawula - Theorem: (o.B.)

$$P(x,t) \geq 0 \dots \text{positiv definit} \iff \begin{cases} \text{(i)} D^{(n)} = 0, n \geq 3 \\ \text{(ii)} \text{ unendliche Anzahl von } D^{(n)} \neq 0 \end{cases}$$

Fall (i):  $D^{(n)}(x,t) = 0, n \geq 3$   
 (11.26)  $\longrightarrow$  Fokker-Planck / Vorwärts-Kolmogorov Gl.

b) Fokker - Planck - Gleichung:

• Derallgemeinerung auf mehrere Variable:  $x = (x_1, \dots, x_n)$

o.B.:

$$\frac{\partial P(x,t)}{\partial t} = L_{FP}(x,t) P(x,t) \quad (11.31)$$

mit  $L_{FP} = - \frac{\partial}{\partial x_i} D_i^{(1)}(x,t) + \frac{\partial^2}{\partial x_i \partial x_j} D_{ij}(x,t)$

Bem:  $D^{(1)}, D = D^{(2)}$  .. Kronecker-Moyal-Koeffizienten  
 [s. (10.35), (10.36) / (11.17), (11.18)]

bestimmen stochast. Prozess voll ständig!

• Formulierung als Kontinuitätsgl.:  $\int P d^N x = 1$

$$\frac{\partial P(x,t)}{\partial t} = - \text{div } j = - \frac{\partial}{\partial x_i} j_i \quad (11.32)$$

mit  $j_i \stackrel{(11.31)}{=} \left( D_i^{(1)} - \frac{\partial}{\partial x_j} D_{ij} \right) P(x,t)$

c) Beispiele:

(i) Brownsches Teilchen:

• mit Trägheit und anfließen Kraft  $F(x) = - \frac{\partial U}{\partial x}$ , 1D:

$$\begin{aligned} \dot{x} &= v \\ \dot{v} &= \frac{1}{m} \left[ -\gamma v + F(x) + \sqrt{2k_B T} \Gamma(t) \right] \quad (11.33) \\ \text{mit } \langle \Gamma(t) \Gamma(t') \rangle &= \delta(t-t') \end{aligned}$$

NB: (1)  $\sqrt{2k_B T}$  wegen FD-Theorem

(2) 2 stochast. Variable  $x, v$

• Ugl. mit (11.19):  $\dot{x}_i = h_i + g_{ij} T_j^i(t)$

$$\rightarrow T_x = 0, T_v = T \quad (11.34)$$

$$h_x = v, h_v = -\frac{1}{m} [y v - F(x)]$$

$$g_{xx} = g_{xv} = g_{vx} = 0, g_{vv} = \frac{\sqrt{2k_B T}}{m}$$

aus (11.20) bzw (11.21):

$$\rightarrow D_x^{(1)} = h_x = v, D_v^{(1)} = h_v = -\frac{1}{m} [y v - F(x)]$$

$$D_{vv} = \frac{1}{2} g_{vv}^2 = \frac{k_B T}{m^2} \quad (11.35)$$

• also: FP-Gl. für  $P(x, v, t)$ :

$$\boxed{\frac{\partial P}{\partial t} = \left[ -\frac{\partial}{\partial x} v + \frac{1}{m} \frac{\partial}{\partial v} [y v - F(x)] + \frac{k_B T}{m^2} \frac{\partial^2}{\partial v^2} \right] P(x, v, t)} \quad (11.36)$$

... (Klein)-Kramers-Gleichung

• Lsg. im stationären Fall:

$$\frac{\partial P_{\text{stat}}}{\partial t} = 0 \rightarrow$$

$$\boxed{P_{\text{stat}} \sim e^{-E/k_B T} \quad (11.37)}$$

$$\text{mit } E = \frac{m}{2} v^2 + U(x)$$

... Boltzmannverteilung

Beweis: Zeige selbst, klar

• ohne äußere Kraft: FP-Gl. für  $P(v, t) = \int_{-\infty}^{\infty} P(x, v, t) dx$

$$\text{mit } \int (11.36) dx \text{ und } \int \frac{\partial}{\partial x} P(x, v, t) = P(x, v, t) \Big|_{-\infty}^{\infty} = 0$$

$$\xrightarrow{F(x)=0} \boxed{\frac{\partial P}{\partial t} = \left[ \frac{1}{m} \frac{\partial}{\partial v} v + \frac{k_B T}{m^2} \frac{\partial^2}{\partial v^2} \right] P(v, t)} \quad (11.38)$$

• "Diffusion im Geschw.raum"

(ii) Kollidynamik ohne Trägheit:  $t > \tau_B \dots$  Braune Zeitskala  
 $\Rightarrow$  Impulsrelaxation

• Langevin-Gl.:

$$\underline{U} = \underline{\dot{X}} = \underline{M} [\underline{F} + \underline{I}(t)]$$

$$\text{mit } \langle \underline{I}(t) \otimes \underline{I}(t') \rangle = 2\zeta_B T \underline{M}^{-1} \delta(t-t')$$

NB:  $\underline{M} = \underline{M}(\underline{X})$

• Kramers-Moyal-Entw. Koeff.:

$$(10.36) \& (10.37) \longrightarrow \underline{D}^{(n)}(\underline{X}) = \frac{1}{\zeta_B T} \underline{D} \underline{F} + \text{div} \underline{D}$$

$$\underline{D}(\underline{X}) = \zeta_B T \underline{M}$$

• also FP-Gl. = Smoluchowski-Gl. für  $P(\underline{X}, t)$

$$\boxed{\frac{\partial P}{\partial t} = -\underline{\nabla} \cdot [\underline{D}^{(n)}(\underline{X}) P(\underline{X}, t)] + \nabla_i \nabla_j [D_{ij}(\underline{X}) P(\underline{X}, t)]} \quad (11.35)$$

• mit  $\nabla_i \nabla_j [D_{ij}(\underline{X}) P(\underline{X}, t)] = \nabla_i [\underbrace{D_{ij} \nabla_j P}_{(\text{div } \underline{D})_i} + \underbrace{(\nabla_j D_{ij}) P}_{\text{hebt sich gegen randsch-ind. Drift in } \underline{D}^{(n)}(\underline{X}) \text{ weg}}]$

$$\longrightarrow \boxed{\frac{\partial P}{\partial t} = \underline{\nabla} \cdot [\underline{D} (-\frac{1}{\zeta_B T} \underline{F} + \underline{\nabla}) P]} \quad \text{vgl. (10.49)}$$

$$\boxed{\begin{aligned} \frac{\partial P}{\partial t} &= -\underline{\nabla} \cdot \underline{j} \\ \underline{j} &= \underbrace{\underline{D} \left( \frac{1}{\zeta_B T} \underline{F} - \underline{\nabla} \right) P}_{\text{Drift}} \quad \underbrace{\quad}_{\text{Diffusionsstrom}} \end{aligned}} \quad (10.49)$$

also: systematischer & leitender Weg  $\rightarrow$  gleiche Smoluchowski-Gl. (10.49)