

# 11.3 Stochastische Differentialgleichung II

• verschiedene Interpretationen der SDG:

Erinnerung:  $x(t+\tau) = x(t) + \int_t^{t+\tau} h(x,t') dt' + \int_t^{t+\tau} g(x,t') dW(t')$  (11.5)

(i) Ito-Interpretation: (11.5) mit  $\tau = dt \rightarrow 0$ ,  $t' = t$

$$\rightarrow x(t+dt) = x(t) + h(x,t)dt + g(x,t)dW(t)$$

zur Aufgszeit  $t$  !!  $\hat{=}$  Ito!

Führe ein:

wegen  $\langle dW^2(t) \rangle = \langle [W(t+dt) - W(t)]^2 \rangle$   
(11.4)  
 $= t+dt+t-2t$   
 $= dt$

$$\boxed{dW(t) = dw \sqrt{dt}} \quad (11.11)$$

$$\begin{aligned} dx(t) &= x(t+dt) - x(t) \\ &= h(x,t)dt + g(x,t)dw\sqrt{dt} \end{aligned} \quad (11.12)$$

mit  $\langle dw \rangle = 0$   
 $\langle d^2w \rangle = 1$

... SDG in Ito-Interpretation

Bem.:  $dw$  ... Gaußsche Zufallsvariable, Varianz 1  
 $\langle \dots \rangle$  aus (11.4) mit (11.11)

(ii) Stratonovich Interpretation:

Schreibe Formel:

$$\boxed{dx(t) = h(x,t)dt + g(x,t) \circ dW(t)} \quad (11.13)$$

mit  $\langle dW \rangle = 0$   
 $\langle dW^2 \rangle = dt$

↑  
vermeide Stratonovich-Regel

... SDG in Stratonovich-Interpretation

Berechne:  $[ \text{mit } dW = dW(t) ]$   $\leftarrow x(t) + dx$

$$g(x,t) \circ dW(t) = g\left(\frac{x(t) + x(t+dt)}{2}, \frac{t + t+dt}{2}\right) dW(t) = g\left(x(t) + \frac{dx}{2}, t + \frac{dt}{2}\right) dW(t)$$

Taylor  
Terme  
bis  $ndt$

$$\left[ g(x,t) + \frac{1}{2} \frac{\partial g}{\partial x} \Big|_{x,t} dx + \dots \right] dW(t) + O(dt^{3/2})$$

mit  $dx \approx g(x,t) dW + O(dt)$

$$= g(x,t) dW(t) + \frac{1}{2} g \frac{\partial g}{\partial x} \underbrace{dW^2(t)}_{= "dt ... " \text{im quadrat. Mittel}} + O(dt^{3/2}) \quad (11.14)$$

weiterer Driftterm

Beachte:  $g, \frac{\partial g}{\partial x}$  bei  $x, t$

also: (11.13) mit (11.14) randschinduzierter Drift

$$\rightarrow \boxed{dx(t) = \left[ h(x,t) + \frac{1}{2} g(x,t) \frac{\partial g(x,t)}{\partial x} \right] dt + g(x,t) dW(t)} \quad (11.15)$$

... SDG in Stratonovich-Interpretation

aber: in Ito-Form!

• Kravars-Moyal-Koeffizienten:

„Signaturen einer SDG“!

$$D^{(n)}(x) = \frac{1}{n!} \lim_{\tau \rightarrow 0} \frac{1}{\tau} \langle [x(t+\tau) - x]^n \rangle \quad (11.16)$$

(i) Ito - SDE: lese direkt von (M.12) ab

$$\begin{aligned} D^{(1)}(x,t) &= h(x,t) \\ D^{(2)}(x,t) &= \frac{1}{2} g^2(x,t) \end{aligned} \quad (M.17)$$

$(dx)^2 = g^2 dw^2 dt$   $n=2$

(ii) Stratonovich - SDE: aus (M.15)  $\rightarrow$

$$\begin{aligned} D^{(0)}(x,t) &= h(x,t) + \frac{1}{2} g(x,t) \frac{\partial g(x,t)}{\partial x} \\ D^{(2)}(x,t) &= \frac{1}{2} g^2(x,t) \end{aligned} \quad (M.18)$$

• mehrdimensionale SDE:  $\underline{x} = (x_1, x_2, \dots, x_N)$

$$\begin{aligned} \dot{x}_i &= h_i(\underline{x}, t) + g_{ij}(\underline{x}, t) T_j(t) \\ \text{mit } \langle T_j(t) \rangle &= 0, \quad \langle T_i(t) T_j(t') \rangle = \delta_{ij} \delta(t-t') \end{aligned} \quad (M.19)$$

(i) Ito - Interpretation:

$$\begin{aligned} dx_i(t) &= h_i(\underline{x}, t) dt + g_{ij}(\underline{x}, t) dw_j \sqrt{dt} \\ \text{mit } \langle dw_i \rangle &= 0 \\ \langle dw_i dw_j \rangle &= \delta_{ij} \end{aligned} \quad (M.20)$$

$\rightarrow D_i^{(1)}(\underline{x}, t) = h_i(\underline{x}, t)$   
 $D_{ij}^{(2)}(\underline{x}, t) = \frac{1}{2} g_{i\leftarrow}(\underline{x}, t) g_{j\leftarrow}(\underline{x}, t)$

(ii) Stratonovich-Interpretation [o.B.]

$$\begin{aligned}
 dx_i(t) &= h_i(x,t)dt + g_{ij}(x,t) \circ dw_j \sqrt{dt} \\
 \rightarrow dx_i(t) &= D_i^{(1)}(x,t)dt + g_{ij}(x,t) dw_j \sqrt{dt} \\
 \text{mit } \langle dw_i \rangle &= 0 \\
 \langle dw_i dw_j \rangle &= \delta_{ij} \\
 \rightarrow D_i^{(1)}(x,t) &= h_i(x,t) + \frac{1}{2} g_{kj}(x,t) \frac{\partial}{\partial x_k} g_{ij}(x,t) \\
 D_{ij}^{(2)}(x,t) &= \frac{1}{2} g_{ik}(x,t) g_{jk}(x,t)
 \end{aligned}
 \tag{M.21}$$

• Anwendung der verschiedenen Interpretationen:

(i) physikalische Prozesse mit Korrelationen auf kleiner Zeitskala  $\varepsilon$ :

also: idealisiert  $\langle T(t)T(t') \rangle = \delta(t-t'), t-t' > \varepsilon$

Realität:  $\langle T(t)T(t') \rangle = \delta_\varepsilon(t-t'), \forall t-t'$



→ Stratonovich-Interpretation!

Warum? vgl. Beding von  $D^{(1)}$  in Kap. 10.3:

$$(1) A = \left\langle \int_t^{t+\tau} \int_t^{t'} T(t'')T(t''') dt'' dt''' \right\rangle = \frac{\tau}{2}$$

mit

$$\langle T(t'')T(t''') \rangle = \delta_\varepsilon(t-t')$$

(2) über Wiener Prozess:

$$A_s = \left\langle \int_t^{t+\tau} \int_t^{t'} dW(t'') dW(t''') \right\rangle$$

$$= \left\langle \int_t^{t+\tau} [W(t') - W(t)] dW(t') \right\rangle$$

$$\stackrel{(11.9)}{=} \left\langle \frac{W^2(t+\tau) - W^2(t)}{2} - W(t)[W(t+\tau) - W(t)] \right\rangle$$

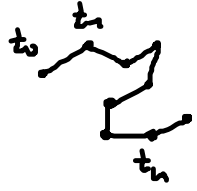
$$= \frac{1}{2} (t+\tau - t) - t + t = \frac{\tau}{2}$$

also:  $A = A_S = \frac{I}{Z}$

aber  $A_I = 0!$  (nur Integral = 0, Gl. (11.8))

(ii) Biologie: oft diskrete Prozesse  $\rightarrow$  Ito-Interpretation

(iii) Analyse von Zeitreihen:

Bsp: Zufallsweg eines Mikroorganismus: 

$\rightarrow x(t_i), i=0, \dots$

verwende einfachere Ito-Interpretation!

• Beispiel:

$$\begin{aligned} \dot{x}_i + f_{ij} x_j &= T_i(t), \quad i=1, \dots, N \\ \langle T_i(t) \rangle &= 0, \quad \langle T_i(t) T_j(t') \rangle = q_{ij} \delta(t-t'), \quad q_{ij} = q_{ji} \end{aligned} \quad (11.22)$$

... Ornstein-Uhlenbeck-Prozess

Bem: (1) Lineare SDG

(2)  $q_{ij}$  ... Stärke des Rauschens

(3)  $N=1, x \rightarrow v$  ... 1D - Brownsche Bewegung mit Trägheit

(4)  $f_{ij} = 0$  ... Wiener-Prozess!

Lösungen ... s. H. Risken, The Fokker-Planck Equation (Springer)

## 11.4 Die Fokker-Planck-Gleichung

• Motivation: DGl. für  $P(x, t)$

mit  $P(x, t) dx$  ... Wahrsch. System zur Zeit  $t$   
in  $[x, x+dx]$  anzutreffen

$\rightarrow$  Berechnung von Momenten und Zeitkorrelationsfunktionen

$\hat{=}$  Maßgrößen des stochast. Prozesses

a) Kramers - Moyal - Entwicklung:

• Future in: Propagator = bedingte Wahrscheinlichkeit

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

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: neue Variable:  $x' \rightarrow \Delta$   
 $\Delta = x - x'$

$$P(x, t+\tau) P(x', t) = P(x + \Delta - \Delta, t+\tau | x - \Delta, t) P(x - \Delta, t) \quad (11.25)$$

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

fest Verschiebung

(ii) also:

$$P(x, t+\tau) \stackrel{(11.24)}{=} \int (11.25) dx'$$

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

$\Delta = x - x'$   
 $d\Delta = -dx'$   
 $x$  fest

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

n-tes Moment:  $\langle \underbrace{[x(t+\tau) - x(t)]^n}_{\Delta} \rangle$

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

$$\rightarrow P(x, t+\tau) = \underbrace{P(x, t)}_{\text{um } n=0} + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} \left( \frac{\partial}{\partial x} \right)^n \left[ \frac{\langle [x(t+\tau) - x(t)]^n \rangle}{n!} P(x, t) \right]$$

$$= D^{(n)}(x, t) \tau + O(\tau^2)$$

... Kramers-Moyal-Koeff. (10.26)

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

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

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

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

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

Anfangsbedingung  $P(x, t') = \delta(x - x')$ !