

## 2.2 Fokker-Planck-Gleichung

Zeitentwicklung eines kontinuierlichen Markov-Prozesses:  
 $X(t)$  (1-dim. Zufallsvar.)

$$\frac{\partial}{\partial t} p(x, t | x_0, t_0) = - \underbrace{\frac{\partial}{\partial x} [A(x, t) p(x, t | x_0, t_0)]}_{\text{Drift}} + \frac{1}{2} \underbrace{\frac{\partial^2}{\partial x^2} [B(x, t) p(x, t | x_0, t_0)]}_{\text{Diff.}}$$

Anfangsbed.  $p(x, t_0 | x_0, t_0) = \delta(x - x_0)$

$\hat{=}$  Ein-Zeit-Wahrsch.  $p(x, t) = \int dx_0 p(x, t, x_0, t_0) = \int dx_0 p(x, t | x_0, t_0) p(x_0, t_0)$   
 mit Anf. bed.  $p(x, t_0)$  (weniger singular)

Randbed. (n-dim.)

Fokker-Planck (FP)-gl. ist lokale Bilanzgl.

$$\frac{\partial p(x, t)}{\partial t} + \sum_i \frac{\partial}{\partial x_i} J_i(x, t) \quad (\dot{\rho} + \text{div } \underline{J} = 0)$$

mit Wahrscheinl. strom

$$J_i(x, t) = A_i(x, t) p(x, t) - \frac{1}{2} \sum_j \frac{\partial}{\partial x_j} (B_{ij}(x, t) p(x, t))$$

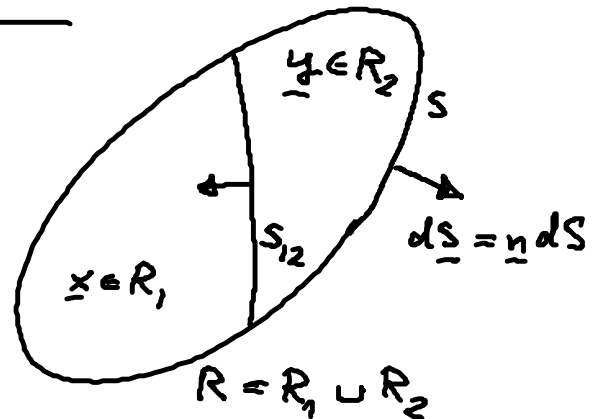
(vgl. Teilchendichte)

$$\begin{aligned} \dot{\rho} + \text{div } \underline{J} &= 0 \\ \underline{J} &= \underline{u} \rho - D \nabla \rho \\ \Rightarrow \dot{\rho} &= -\rho \nabla \cdot \underline{u} + D \Delta \rho \end{aligned}$$

Globale Bilanzgl. für Gebiet  $R \in \mathbb{R}^n$

$$P(R, t) := \int_R dx p(x, t)$$

$$\frac{\partial P}{\partial t} = - \int_S d\underline{S} \cdot \underline{J}(x, t) \quad (\text{Gauß'scher Satz})$$



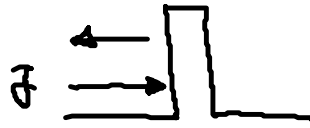
Netto-Wahrsch. flux durch beliebige Fläche  $S_{12}$ :

$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{1}{\Delta t} \int_{R_1} d\vec{x} \int_{R_2} d\vec{y} [p(\underline{x}, t + \Delta t, \underline{y}, t) - p(\underline{y}, t + \Delta t, \underline{x}, t)] = \int_{S_{12}} d\underline{S} \cdot \underline{J}(\underline{z}, t)$$

$R_1 \leftarrow R_2$   $S_{12}$

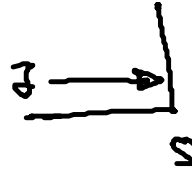
(a) Reflektierende Barriere :

$$\underline{n} \cdot \underline{J}(\underline{x}, t) \Big|_{\underline{x} \in S} = 0$$



(b) Absorbierende Barriere :

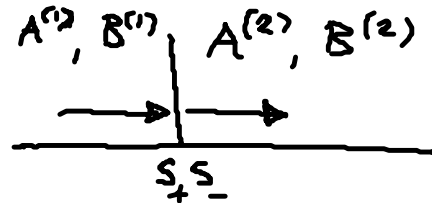
$$p(\underline{x}, t) \Big|_{\underline{x} \in S} = 0$$



(c) Grenzfläche zwischen 2 Medien :  $A^{(1)}, B^{(1)}$   $A^{(2)}, B^{(2)}$

$$\underline{n} \cdot \underline{J} \Big|_{s_+} = \underline{n} \cdot \underline{J} \Big|_{s_-}$$

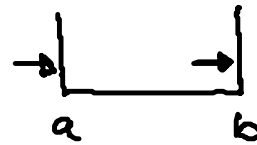
$$p \Big|_{s_+} = p \Big|_{s_-}$$



(d) Periodische Randbed. :

$$p(a, t) = p(b, t)$$

$$J(a, t) = J(b, t)$$



(e) Natürliche Randbed. :  $A(a, t) = 0$

(geschlos. = 0, Rand wird nie erreicht)

Stationäre Lösung für homogenen Markov-Prozess

homogen  $\Rightarrow A, B$  unabh. von  $t$

$$1\text{-dim.} : \frac{d}{dx} J(x, t) = 0 \Rightarrow J(x) = \text{const.} = J(a) = J(b)$$

(i) reflekt. Randbed.  $\Rightarrow J(x) = 0$

$$\Rightarrow A(x)p^*(x) = \frac{1}{2} \frac{d}{dx} [B(x)p^*(x)] = 0 \quad \Rightarrow 2 \frac{A}{B} dx = \frac{d(Bp^*)}{Bp^*}$$

$$\Rightarrow p^*(x) = \frac{N}{B(x)} \exp \left[ 2 \int_a^x dx' \frac{A(x')}{B(x')} \right]$$

Potenziallösung, Normierung  $\int_a^b dx p^*(x) = 1 \Rightarrow N$

(ii) period. Randbed.  $\Rightarrow J(x) = J$

$$A(x)p^*(x) - \frac{1}{2} \frac{d}{dx} [B(x)p^*(x)] = J \quad (1) \text{ lin. inhom. Dgl.}$$

Mit  $\varphi(x) := \exp \left[ 2 \int_a^x dx' \frac{A(x')}{B(x')} \right]$  ergibt sich

$$A \frac{\varphi}{B} - \frac{1}{2} \frac{d}{dx} \varphi = 0 \quad (\text{homog. L\u00f6s } p^* = \frac{\varphi}{B})$$

$$\Rightarrow A = \frac{B}{2} \frac{\varphi'}{\varphi} \stackrel{\text{in (1)}}{\Rightarrow} B p^* \frac{\varphi'}{\varphi} - (B p^*)' = 2J$$

$$\Rightarrow \frac{-(B p^*) \varphi' + (B p^*)' \varphi}{\varphi^2} = -\frac{2J}{\varphi}$$

$$\Rightarrow \left( \frac{B p^*}{\varphi} \right)' = -\frac{2J}{\varphi}$$

$$\int_a^x dx' \frac{B p^*}{\varphi} \Big|_a^x = -2J \int_a^x \frac{dx'}{\varphi(x')} \Rightarrow p^*(x)$$

Bestimmung von  $J$  durch period. Randbed.

$$\Rightarrow p^*(x) = p^*(a) \frac{\int_a^x \frac{dx'}{\varphi(x')} \frac{B(b)}{\varphi(b)} + \int_x^b \frac{dx'}{\varphi(x')} \frac{B(a)}{\varphi(a)}}{\frac{B(x)}{\varphi(x)} \int_a^b \frac{dx'}{\varphi(x')}} \quad \text{or} \quad \frac{B(b)}{\varphi(b)} \int_a^x \frac{dx'}{\varphi(x')} + \frac{B(a)}{\varphi(a)} \int_x^b \frac{dx'}{\varphi(x')}}{\frac{B(x)}{\varphi(x)} \int_a^b \frac{dx'}{\varphi(x')}} \int_a^b \frac{dx'}{\varphi(x')}$$

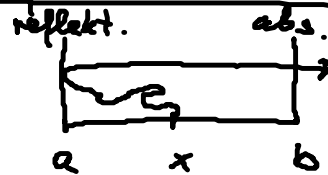
First passage time

Fragestellung: Wie lange hält sich ein Teilchen in einem vorgegebenen Gebiet auf?



Teilchen zwischen 1 absorb. u. 1 reflektierenden Barriere

Ziel: Entweichzeit  $T$  (escape time)



Wahrsch., dass das Teilchen zur Zeit  $t$  noch in  $(a, b)$ , wenn es bei  $x$  gestartet ist:

$$G(x, t) := \int_a^b dx' p(x', t | x, 0) \equiv \text{Prob}(T \geq t)$$

stationärer Prozess:  $p(x', t | x, 0) = p(x', 0 | x, -t)$

Rückwärts-FP-gle.: Rückwärtsentw. für  $t' \leq t$  aus  $(x, t)$

$$\frac{\partial p(x, t | y, t')}{\partial t'} = -A(y, t') \frac{\partial p(x, t | y, t')}{\partial y} - \frac{1}{2} B(y, t') \frac{\partial^2 p(x, t | y, t')}{\partial y^2}$$

homog. ( $A, B$  zeitunabh.):  $\frac{\partial}{\partial t} G(x, t) = -\frac{\partial}{\partial t'} \int_a^b dx' p(x', 0 | x, t')$

$$\frac{\partial}{\partial t} G(x, t) = A(x) \frac{\partial}{\partial x} G(x, t) + \frac{1}{2} B(x) \frac{\partial^2}{\partial x^2} G(x, t)$$

„End“ bed.:  $p(x', 0 | x, 0) = \delta(x - x')$

$$\Rightarrow G(x, 0) = \begin{cases} 1 & a \leq x \leq b \\ 0 & \text{sonst} \end{cases}$$

absorb. Randbed.:  $\text{Prob}(T \geq t) = 0$  wenn  $x = a$  oder  $b$

$$\Leftrightarrow G(a, t) = G(b, t) = 0$$

mittlere erste Übergangszeit (mean first passage time)

$$T(x) := \langle T \rangle = -\int_0^{\infty} t dG = -\int_0^{\infty} dt t \frac{\partial}{\partial t} G(x, t) \stackrel{\text{part. 0}}{=} \int_0^{\infty} dt G(x, t)$$

Bgl. für  $T(x)$  aus der Rückwärts-FP-gl.:

$$\int_0^{\infty} \frac{\partial}{\partial t} G(x,t) dt = \underbrace{G(x,\infty)}_0 - \underbrace{G(x,0)}_1 = -1$$

\*\*  $A(x) \frac{\partial}{\partial x} T(x) + \frac{1}{2} B(x) \frac{\partial^2}{\partial x^2} T(x) = -1$  , Randbed.  $T(a)=T(b)=0$

Lösung der hom. gl.  $A\psi - \frac{1}{2}B\psi' = 0 \Leftrightarrow 2\frac{A}{B}dx = \frac{d\psi}{\psi}$

$$\Leftrightarrow \psi(x) = \exp \left[ 2 \int_a^x dx' \frac{A(x')}{B(x')} \right]$$

$\Rightarrow$  Lösung der inhom. gl.  $T(x)$  durch  $\psi(x)$  ausgedrückt:

$$T(x) = 2 \int_x^b \frac{dy}{\psi(y)} \int_a^y dz \frac{\psi(z)}{B(z)} \quad (*)$$

Beweis :  $T' = -\frac{2}{\psi(x)} \int_a^x dz \frac{\psi(z)}{B(z)}$

$$T'' = -\frac{2}{\psi(x)^2} \left[ \frac{\psi(x)^2}{B(x)} - \underbrace{\psi'(x)}_a \int_a^x dz \frac{\psi(z)}{B(z)} \right]$$

$$\psi' = \frac{2A}{B}\psi \Rightarrow \frac{2A}{B}$$

(\*\*)

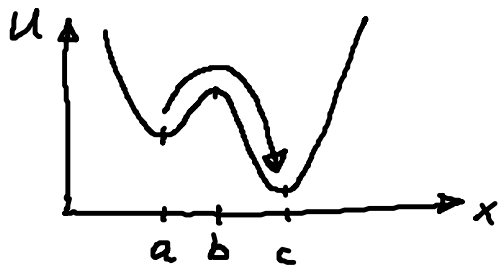
$$\Rightarrow AT' + \frac{1}{2}BT'' = \underbrace{-\frac{2A}{\psi} \int_a^x dz \frac{\psi}{B}}_{-1} - \left[ 1 - \underbrace{\frac{B}{\psi^2} \psi' \int_a^x dz \frac{\psi}{B}}_{-1} \right] = -1$$

Randbed. :  $T'(a) = \int_0^{\infty} dt \frac{\partial}{\partial x} G(x,t) \Big|_{x=a} = 0 \quad \checkmark$

$T(b) = 0 \quad \checkmark$

□

Anwendung : Kramers' Problem (1940)



Entweichen über Potenzialbarriere :

bistab. Pot.  $U(x)$

überdämpftes Teilchen:  $\dot{x} = -U'(x) \equiv A(x)$

Diff. konst.  $D = \frac{B}{2}$

Kraft

$$\text{FP-gl. } \frac{\partial}{\partial t} p(x,t) = \frac{\partial}{\partial x} [U'(x)p(x,t)] + D \frac{\partial^2}{\partial x^2} p(x,t)$$

stat. lös.  $p^*(x) = \sqrt{V} \exp \left[ - \int_a^x dx' \frac{U'(x')}{D} \right] = \sqrt{\tilde{V}} \exp \left[ - \frac{U(x)}{D} \right]$   
(reflekt. Randbed.)