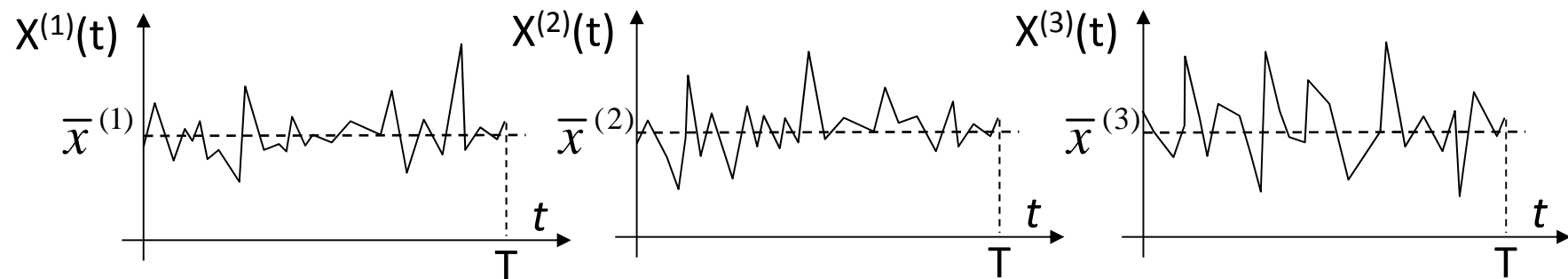


# 3. Stochastische Prozesse und Dynamik

## 3.1 Konzepte und Methoden

- Verschiedene Realisierungen einer Observablen:



- Anwendungen:
  - Hamilton'sche Statistische Mechanik
  - Quantenstatistik
  - Econophysics
  - Gebiete außerhalb der Physik  
(Biologie, Soziologie, Informatik,...)

## Stochastische Variable $X$ :

- Nimmt zufällige Werte  $x(t)$  bei der Messung zur Zeit  $t$  an („Realisierung der stochastischen Variable“)
- $x \in R^N$  (manchmal auch  $x \in C^N$ )  
 $N$ : Dimension des Zustandsraumes der stochastischen Variable (Vektornotation weggelassen)
- Verhalten von  $X$  wird durch die Zeitreihe

$$\{x(t_i)\} = \{x(t_1), x(t_2), \dots, x(t_n)\}$$

charakterisiert.

- Kontinuierlicher Grenzfall der Zeitreihe ( $n \rightarrow \infty, T = \text{const.}$ ):  $x(t)$  („Kontinuierliche Realisierung“ von  $X$ )

## Charakterisierung von $X$ :

- Ensemble von  $M$  Realisierungen von  $X: \{x_k(t)\}_{1 \leq k \leq M}$
- Für  $M \rightarrow \infty$  Verbund-Wahrscheinlichkeitsdichten
- Hierarchie von Wahrscheinlichkeitsdichten,  
 $n$ -Punkt Verbundwahrscheinlichkeit

$$w_n(x_1, t_1; x_2, t_2; \dots; x_{n-1}, t_{n-1}; x_n, t_n):$$

Wahrscheinlichkeitsdichte für die Realisierung des Werts  $x_1$  bei  $t_1$ ,  $x_2$  bei  $t_2$ , ..., und  $x_n$  bei  $t_n$ .

- Reduzierte Verbundwahrscheinlichkeit  
(„tracing over unobserved degrees of freedom“)

$$w_{n-1}(x_1, t_1; x_2, t_2; \dots; x_{n-1}, t_{n-1}) = \int dx_n w_n(x_1, t_1; x_2, t_2; \dots; x_{n-1}, t_{n-1}; x_n, t_n)$$

$$\rightarrow \text{2-Punkt Verbundwahrscheinlichkeit: } \begin{matrix} \vdots \\ w_2(x_1, t_1; x_2, t_2) \end{matrix}$$

$$\rightarrow \text{(1-Punkt) Wahrscheinlichkeitsdichte: } \begin{matrix} \vdots \\ w_1(x_1, t_1) = w(x, t) \end{matrix}$$

## Transferwahrscheinlichkeiten:

Stochastische Dynamik wird durch (bedingte) Transferwahrscheinlichkeiten bestimmt. Allgemein:

$$P(x_i, t_i \mid x_{i-1}, t_{i-1}; \dots; x_1, t_1)$$

Wahrscheinlichkeit  $x_i$  bei  $t_i$  zu erreichen wenn bei  $x_{i-1}$  bei  $t_{i-1}$  vorlag.

→ Transferwahrscheinlichkeit mit „Gedächtnis“ (memory),  
wenn Transferwahrscheinlichkeit von Vorgeschichte  
( $x_{i-1}, t_{i-1}; \dots; x_1, t_1$ ) abhängt

→ Zeitentwicklung:

$$\begin{aligned} w_i(x_1, t_1; x_2, t_2; \dots; x_{i-1}, t_{i-1}; x_i, t_i) &= \\ &= P(x_i, t_i \mid x_{i-1}, t_{i-1}; \dots; x_1, t_1) w_{i-1}(x_1, t_1; x_2, t_2; \dots; x_{i-1}, t_{i-1}) \end{aligned}$$

## Spezialfall: Transferwahrscheinlichkeit ohne memory

→ Markov Prozess:  $P(x_i, t_i | x_{i-1}, t_{i-1}; \dots; x_1, t_1) = P(x_i, t_i | x_{i-1}, t_{i-1})$

(diskretes Analogon zur DGL 1. Ordnung:  
z.B. Hamilton'sche Gleichungen, Schrödinger  
Gleichung)

→ Reduktion der Zeitentwicklung:

$$w_2(x_{i-1}, t_{i-1}; x_i, t_i) = P(x_i, t_i | x_{i-1}, t_{i-1}) w_1(x_{i-1}, t_{i-1})$$

Spezieller Markov-Prozess:

Zeittranslationsinvarianz: Übergangswahrscheinlichkeit hängt nur von der Zeitdifferenz  $\tau = t_{i-1} - t_i$  und nicht vom Absolutwert ab:

$$w_2(x_1, t_1; x_2, t_2) = P(x_1, x_2 - x_1; \tau) w_1(x_1, t_1)$$

Bewegungsgleichung für Wahrscheinlichkeitsdichte:

$$w_1(x_2, t_2) = \int dx_1 P(x_1, \underbrace{x_2 - x_1}_{\Delta x}; \tau) w_1(x_1, t_1)$$

## Übergangsmomente der Transferwahrscheinlichkeit:

0. Moment (Normierung):

$$\int d(\Delta x) P(x, \Delta x; \tau) = 1$$

1. Moment (Erwartungswert der Sprungweite):

$$\langle \Delta x \rangle_{\tau} = \int d(\Delta x) \Delta x P(x, \Delta x; \tau)$$

2. Moment (mittlere quadratische Sprungweite):

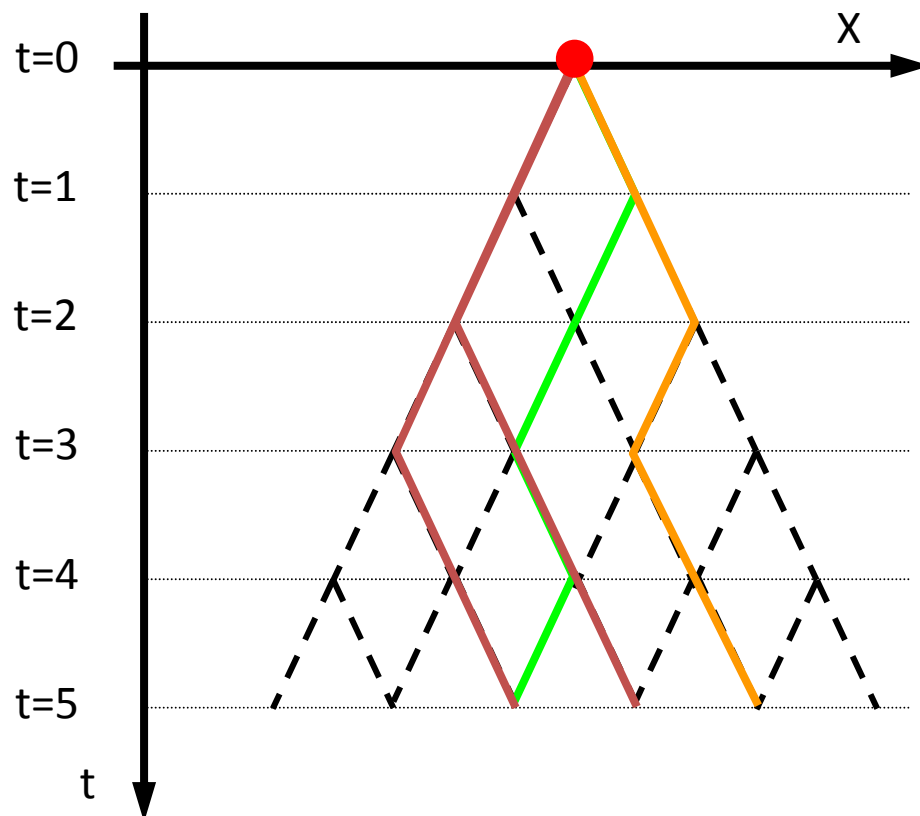
$$\langle (\Delta x)^2 \rangle_{\tau} = \int d(\Delta x) (\Delta x)^2 P(x, \Delta x; \tau)$$

## Beispiel: Zufallsbewegung („Random walk“ )

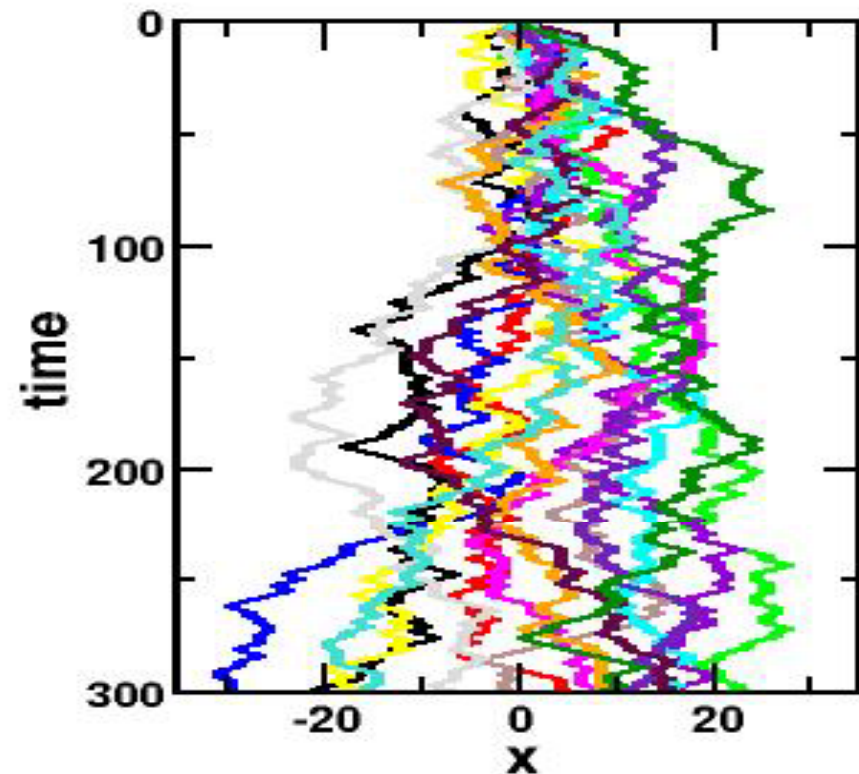
- Eindimensionale diskrete Bewegung
- Translationsinvariant im Ort:  $P(x, \Delta x; \tau) = P(\Delta x; \tau)$

mit  $P(\Delta x = +1; \tau = 1) = 0.5$

$$P(\Delta x = -1; \tau = 1) = 0.5$$



Nach vielen Versuchen (Ensemblemittel):



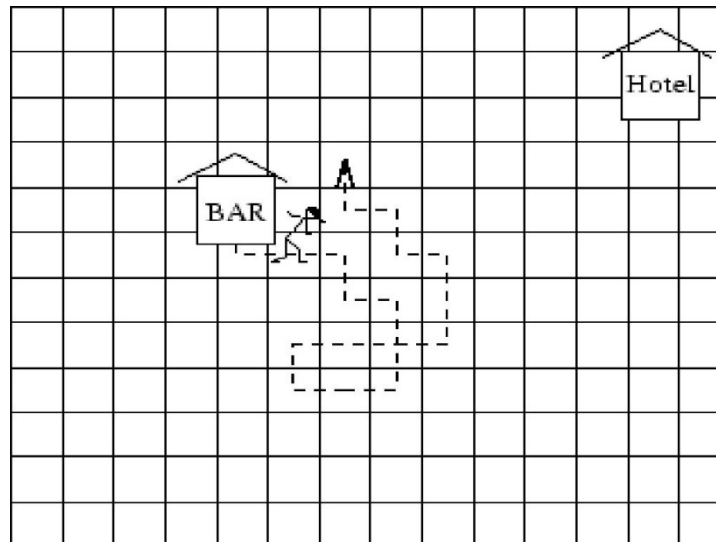
- 1. und 2. Moment:

$$\langle x \rangle_t = \frac{1}{n} \sum_{j=1}^n x_t^{(j)} = \frac{1}{n} \sum_{j=1}^n \sum_{i=0}^t \Delta x_i^{(j)} = 0$$

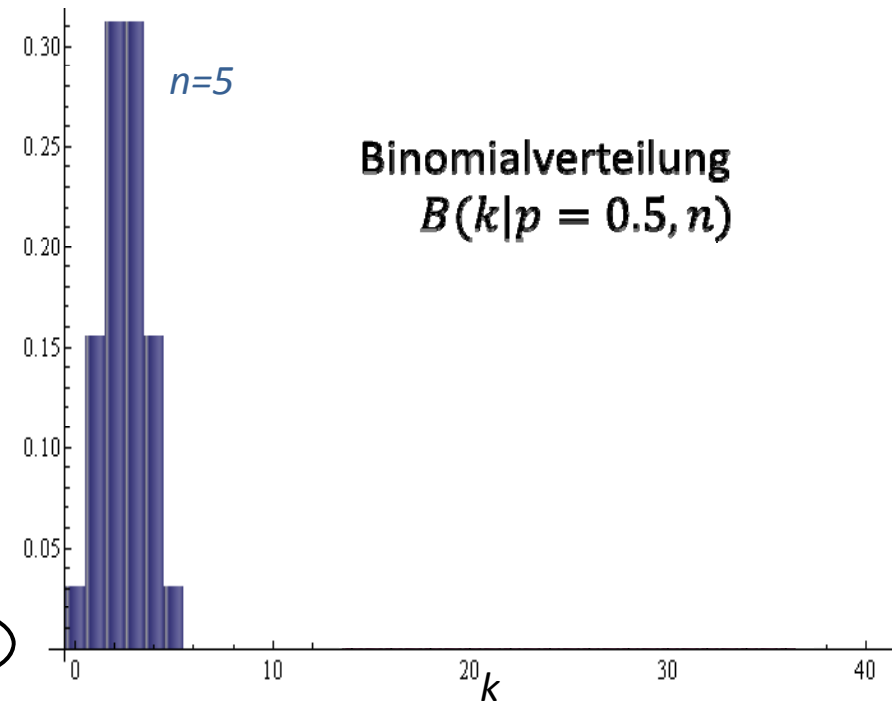
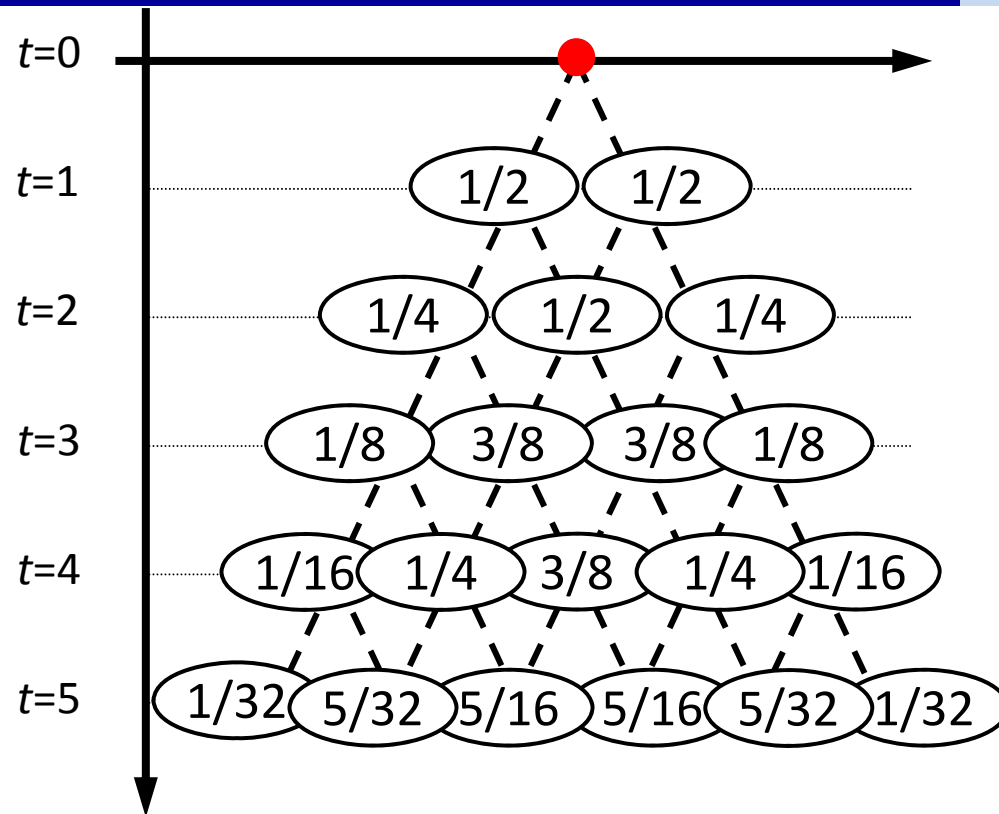
$$\langle x^2 \rangle_t = \frac{1}{n} \sum_{j=1}^n \left( x_t^{(j)} \right)^2 = \frac{1}{n} \sum_{j=1}^n \sum_{i=0}^t \sum_{m=0}^t \underbrace{\Delta x_i^{(j)} \Delta x_m^{(j)}}_{\delta_{im}} = t$$

$$\Rightarrow \langle x^2 \rangle_t = t \quad \text{Diffusionsgesetz}$$

- Random walk in 2 Dimensionen:







Für gerade Zahl von Zeitschritten  $t=2k$  und gerade Zahl von Gridpunkten  $x_t = 2l$ :

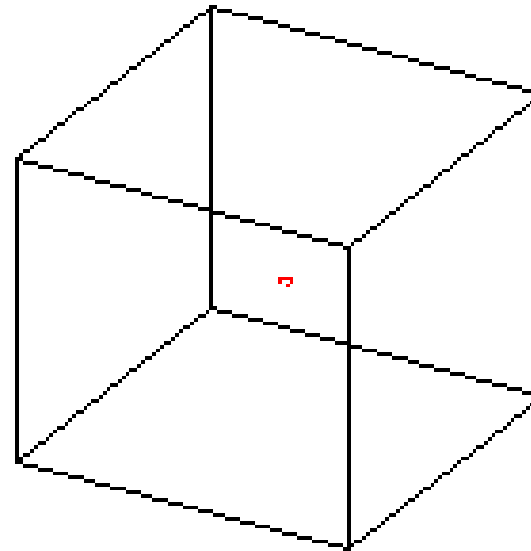
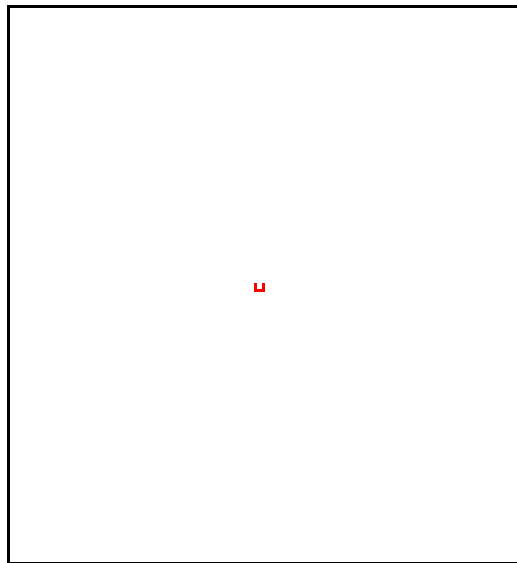
$$w(x, t) \equiv w(2l, 2k) = \frac{2k!}{(k+l)!(k-l)!} \left(\frac{1}{2}\right)^{k+l} \left(\frac{1}{2}\right)^{k-l}$$

Für ungerade Zahl:

$$w(x, t) \equiv w(2l-1, 2k-1) = \frac{(2k-1)!}{(k+l-1)!(k-l)!} \left(\frac{1}{2}\right)^{k+l-1} \left(\frac{1}{2}\right)^{k-l}$$

Äquivalenz von Trajektorien-Mittelwert und Zeitentwicklung der Wahrscheinlichkeitsdichten

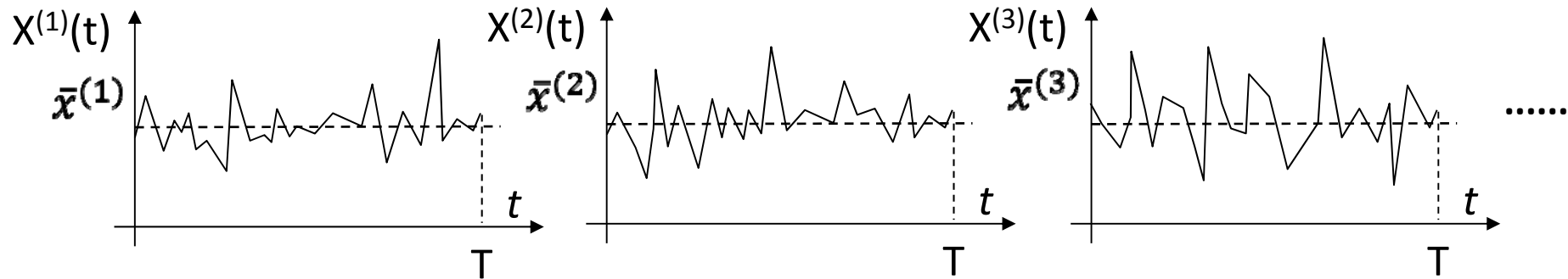
## Random walk: Computersimulationen in 2D und 3D



## 3.2 Eigenschaften stochastischer Prozesse

### Stochastische Zeitentwicklung von kontinuierlichen Variablen

Ensemble von stochastischen Signalen



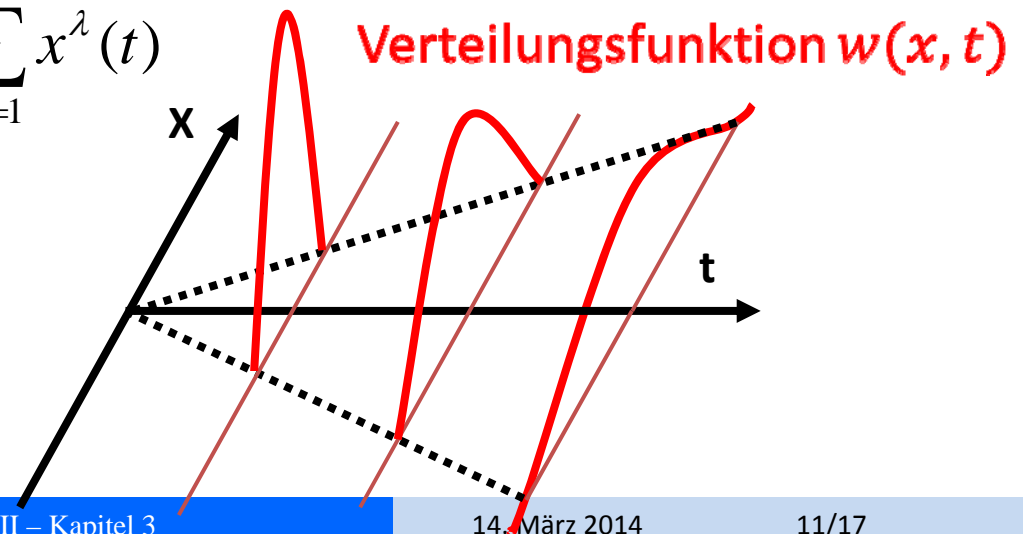
Zeitmittel: 
$$\bar{x}^{(i)} = \frac{1}{T} \int_0^T x^{(i)}(t) dt$$

Ensemblemittel: 
$$\langle x(t) \rangle = \frac{1}{n} \sum_{\lambda=1}^n x^{\lambda}(t)$$

Für  $n \rightarrow \infty$  :

Wahrscheinlichkeitsdichte  $w(x, t)$

$$\langle x(t) \rangle = \int dx x w(x, t)$$



Definition: **stationärer Prozess**, wenn  $w(x, t) = w(x)$

$$\Rightarrow \langle x(t) \rangle = \text{const.}$$

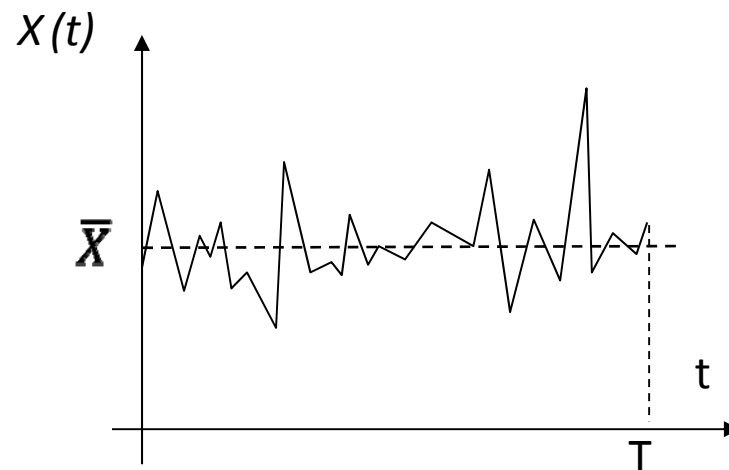
z.B.: Fluktuationen im Gleichgewicht

Definition: **ergodischer** Prozess,

wenn Zeitmittel = Ensemblemittel

$$\bar{x} \xrightarrow{T \rightarrow \infty} \langle x(t) \rangle$$

## Fourierspektrum von Fluktuationen



Fourier Entwicklung

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} a_n \exp(i\omega_n t) \quad (0 \leq t \leq T) \quad \text{mit} \quad \omega_n = \frac{2\pi n}{T}$$

$$a_n = \frac{1}{T} \int_0^T x(t) \exp(-i\omega_n t) dt$$

Zeitmittel:  $\bar{x} = a_0$

$$T \rightarrow \infty: \quad x(t) = \int_{-\infty}^{\infty} a(\omega) e^{i\omega t} d\omega, \quad a(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} x(t) e^{-i\omega t} dt$$

Physikalische Bedeutung für offene Systeme: Zeitskala der unbeobachteten Freiheitsgraden und Stärke der Kopplung an die Umgebung

## Für stationäre Prozesse:

Ensemblemittel von  $a_n$

$$\langle a_n \rangle = \frac{1}{T} \int_0^T \underbrace{\langle x(t) \rangle}_{=\bar{x}} \exp(-i\omega_n t) dt = \langle a_n \rangle \delta_{n0} = \bar{x}$$

(Konstante)

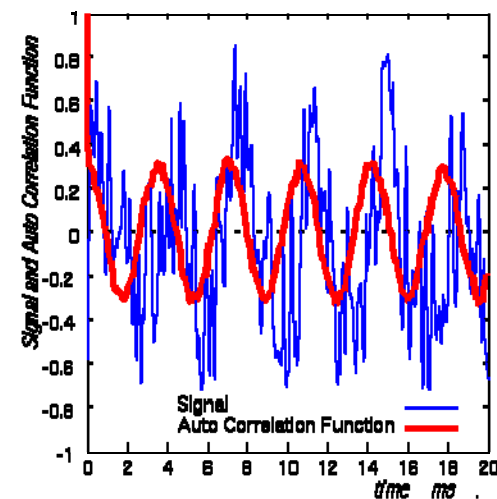
## Korrelationsfunktion:

$$c_{AB}(t, \tau) = \langle A(\tau) B(\tau + t) \rangle$$

$$\overline{c_{AB}(t)} = \frac{1}{T} \int_0^T d\tau \langle A(\tau) B(\tau + t) \rangle$$

Stationäres System:

$$\overline{c_{AB}(t)} = c_{AB}(t) = c_{AB}(t, \tau = 0)$$



## Spektrum der Korrelationen:

$$\begin{aligned}\overline{c_{AB}(t)} &= \frac{1}{T} \int_0^T d\tau \sum_{n=-\infty}^{\infty} \sum_{m=-\infty}^{\infty} \langle a_n^* b_m \rangle \exp[i(\omega_m - \omega_n)\tau + i\omega_m t] \\ &= \sum_{n=-\infty}^{\infty} \sum_{m=-\infty}^{\infty} \langle a_n^* b_m \rangle \exp[i\omega_m t] \delta_{mn} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \langle a_n^* b_n \rangle \exp[i\omega_n t]\end{aligned}$$

**Spezialfall Autokorrelation:  $A = B$**

$$\overline{c_{AA}(t)} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \langle |a_n|^2 \rangle \exp[i\omega_n t]$$

## Wiener-Khinchin Theorem:

Fourier-Transformation

$$C_{XX}(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \langle |a_n|^2 \rangle e^{i\omega_n t} \longleftrightarrow \langle |a_n|^2 \rangle = \frac{1}{2T} \int_{-T}^T C_{XX}(t) e^{-i\omega_n t} dt$$

Information über die Frequenzkomponenten, die den Prozess dominieren

$$C_{XX}(0) = \langle |x(0)|^2 \rangle = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \langle |a_n|^2 \rangle$$

Kontinuierliches Limit im Limes  $T \rightarrow \infty$ :

$$C_{XX}(t) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \langle |a_n|^2 \rangle e^{i\omega_n t} \Rightarrow \frac{T}{2\pi} \int d\omega \langle |a_\omega|^2 \rangle e^{i\omega t}$$

$$C_{XX}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} I_X(\omega) e^{i\omega t} d\omega$$

$$I_X(\omega) = \frac{T}{2\pi} \langle |a_\omega|^2 \rangle \quad I_X(\omega): \text{ Spektrale Dichte der Fluktuationen}$$

$$I_X(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} C_{XX}(t) e^{-i\omega t} dt$$



**Beispiel:** stochastisch getriebener gedämpfter harmonischer Oszillator

$$\ddot{x} + \gamma \cdot \dot{x} + \omega_0^2 x = F(t) \quad (\text{Masse: } m=1)$$

antreibende Kraft



Fourier Transformation

$$x(t) \rightarrow x(\omega), \quad F(t) \rightarrow F(\omega)$$

$$-\omega^2 x(\omega) + i \omega \gamma x(\omega) + \omega_0^2 x(\omega) = F(\omega)$$

$$\underbrace{\langle |x(\omega)|^2 \rangle}_{\sim I_X(\omega)} = \frac{1}{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \omega^2 \gamma^2} \underbrace{\langle |F(\omega)|^2 \rangle}_{\sim I_F(\omega)}$$



(inverse) Fourier Transformation

$$C_{xx}(t) = \int H(t+s) C_{FF}(s) ds \quad \left( H(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \left( (\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \omega^2 \gamma^2 \right)^{-1} e^{-i\omega t} d\omega \right)$$

**Information über die unbeobachteten Freiheitsgrade  $F(t)$  kann aus dem beobachteten Freiheitsgrad extrahiert werden.**