

# 8. Statistik

## 8.1 Mathematische Beschreibung

Definition: Die Grundmenge  $\Omega$  eines Zufallsexperiments ist die Menge aller möglichen Ergebnisse.

Definition: Ein Ereignis ist eine Teilmenge  $A \subseteq \Omega$ . Man sagt,  $A$  „tritt ein“ bzw. „tritt nicht ein“, falls das Ergebnis  $\omega \in A$  bzw.  $\omega \notin A$ .

Empirisches Gesetz: Die relative Häufigkeit des Auftretens eines Ereignisses strebt mit der Wiederholung der Durchführung gegen einen konstanten Wert zwischen 0 und 1.

Es bezeichne  $\mathcal{P}(\Omega)$  die Potenzmenge der Menge  $\Omega$ , also die Menge aller Teilmengen. z.B.  $\Omega = \{a, b\} \Rightarrow \mathcal{P}(\Omega) = \{\emptyset, \{a\}, \{b\}, \{a, b\}\}$ .

Definition: Sei  $\Omega$  eine nichtleere Menge. Wir nennen

$$P: \mathcal{P}(\Omega) \rightarrow [0, 1]$$

ein W'rkmaß, falls gilt

(i)  $P(\Omega) = 1$ .

(ii) Für  $n \in \mathbb{N} \cup \{\infty\}$  und  $A_1, \dots, A_n \subseteq \Omega_n$  mit  $A_i \cap A_j = \emptyset \quad \forall i \neq j$  gilt

$$P\left(\bigcup_{k=1}^n A_k\right) = \sum_{k=1}^n P(A_k)$$

Daraus folgt außerdem, dass  $P(\emptyset) = P(\emptyset \cup \emptyset) = 2P(\emptyset)$ ,  
also  $P(\emptyset) = 0$ .

Zusätzlich  $1 = P(\Omega) = P(A \cup A^c) = P(A) + P(A^c)$  also  
 $P(A^c) = 1 - P(A)$

Falls  $\Omega$  überabzählbar ist, muss  $\mathcal{P}(\Omega)$  mit einer  
sog.  $\sigma$ -Algebra  $\mathcal{A}$  ersetzt werden.

Definition: Sei  $\Omega$  nichtleer. Eine Menge  $\mathcal{A}$  von Teilmengen  
von  $\Omega$  ist eine  $\sigma$ -Algebra, falls

$$(i) \emptyset \in \mathcal{A}, \Omega \in \mathcal{A}$$

$$(ii) A \in \mathcal{A} \Rightarrow A^c := \Omega \setminus A \in \mathcal{A}$$

$$(iii) A, B \in \mathcal{A} \Rightarrow A \cup B, A \cap B, A \setminus B \in \mathcal{A}$$

$$(iv) A_1, A_2, \dots \in \mathcal{A} \Rightarrow \bigcup A_i, \bigcap A_i \in \mathcal{A}$$

Das Triple  $(\Omega, \mathcal{A}, P)$  heißt dann W'heitsraum.

Definition: Sei  $(\Omega, \mathcal{A}, P)$  ein W'heitsraum und  $(\Omega', \mathcal{A}')$  ein  
Messraum ( $\mathcal{A}'$  eine  $\sigma$ -Algebra auf  $\Omega'$ ). Eine  
(messbare) Funktion  $X: \Omega \rightarrow \Omega'$  heißt dann eine  
 $\Omega'$ -Zufallsvariable auf  $\Omega$ .

$$X^{-1}(A') \in \mathcal{A} \\ \forall A' \in \mathcal{A}'$$

Beispiel: Doppelter Würfelwurf:  $\Omega = \{(1,1), (1,2), \dots, (1,6), \dots, (6,6)\}$   
 $\mathcal{A} = \mathcal{P}(\Omega)$

$$X_1: \Omega \rightarrow \Omega', (u_1, u_2) \mapsto u_1$$

$$X_2: \Omega \rightarrow \Omega', (u_1, u_2) \mapsto u_2$$

$$S: \Omega \rightarrow \Omega', (u_1, u_2) \mapsto u_1 + u_2$$

## 8.2. Kenngrößen

Sei  $X$  eine reelle diskrete Zufallsvariable mit Ergebnissen  $(x_i)_{i \in \Omega} \in \Omega'$  mit  $p_i = P(x_i) = P(i)$ .

Der Erwartungswert ist gegeben durch:

$$E[X] := \sum_{i \in \Omega} x_i \cdot p_i$$

Varianz:

$$\text{Var}[X] := \sum_{i \in \Omega} (x_i - E[X])^2 \cdot p_i$$

Wir bezeichnen eine W'heitsverteilung als kontinuierlich, falls das Bild der Zufallsvariablen  $\text{Im}(X)$  überabzählbar ist, was ebenfalls bedeutet, dass die Grundmenge  $\Omega$  es ist.

Es kann eine W'heitsdichtefunktion  $f_X(x) \equiv f(x)$  eingeführt werden, sodass

$$P([a, b]) = \int_a^b f(x) dx$$

Aus der Definition des W'heitesmaßes folgt

$$(i) \quad f(x) \geq 0$$

$$(ii) \quad \int_{\mathbb{R}} f(x) dx = 1$$

Der Erwartungswert ist dann definiert durch

$$E[X] := \int_{\mathbb{R}} x f(x) dx$$

und die Varianz als

$$\text{Var}[X] := \int_{\mathbb{R}} (x - E[X])^2 f(x) dx$$

Beispiel: Normalverteilung oder Gauß-Verteilung

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

Natürlich ist  $f(x) \geq 0 \forall x \in \mathbb{R}$ . Außerdem integriert sie zu 1, denn

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi} \sigma} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}} dx$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi} \sigma} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2}} dx$$

$$= \frac{1}{\sqrt{\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-x^2} dx = 1$$

$$\begin{aligned} \left( \int_{\mathbb{R}} \int_{\mathbb{R}} e^{-x^2-y^2} dx dy \right)^{1/2} &= \left( 2\pi \int_0^{\infty} r e^{-r^2} dr \right)^{1/2} \\ &= \left( 2\pi \left[ -\frac{1}{2} e^{-r^2} \right]_0^{\infty} \right)^{1/2} = \sqrt{\pi} \end{aligned}$$

Der Erwartungswert ist gegeben durch

$$\int_{\mathbb{R}} x f(x) dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma} \int_{\mathbb{R}} x e^{-\frac{(x-\mu)^2}{2\sigma^2}} dx$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma} \int_{\mathbb{R}} (x+\mu) e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2}} dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma} \int_{\mathbb{R}} x e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2}} dx$$

$$+ \mu \int_{\mathbb{R}} f(x) dx = \mu$$

und die Varianz.

$$\int_{\mathbb{R}} (x-\mu)^2 f(x) dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma} \int_{\mathbb{R}} x \cdot x e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2}}$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma} \underbrace{\left[ x \left(-\frac{x}{\sigma^2}\right) e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2}} \right]_{-\infty}^{\infty}}_{=0} - \frac{-\sigma^2}{\sqrt{2\pi}\sigma} \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{x^2}{2\sigma^2}} dx$$

$$= \frac{\sigma}{\sqrt{2\pi}} \sqrt{2\pi}\sigma \int_{\mathbb{R}} e^{-x^2} dx = \sigma^2$$

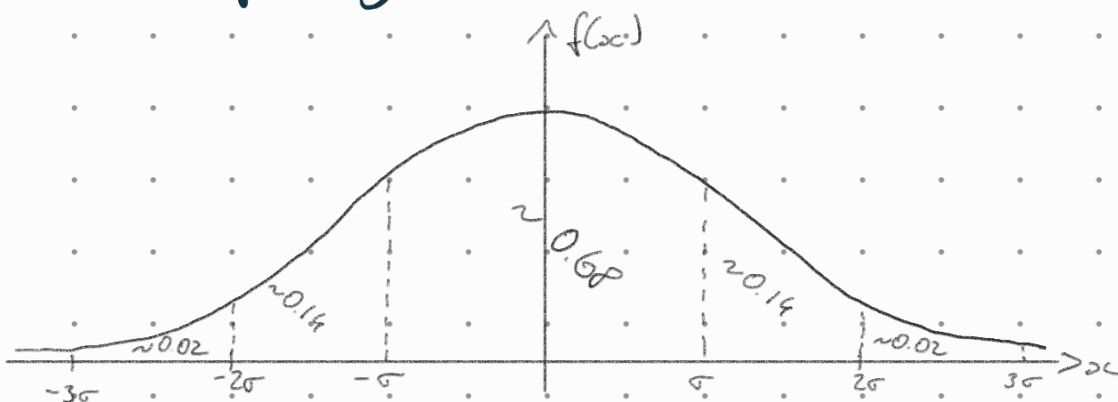
$$x' = \frac{x}{\sqrt{2}\sigma}$$

$$dx' = \frac{dx}{\sqrt{2}\sigma}$$

Allgemein definieren wir die Standardabweichung einer Zufallsvariablen  $X$  als

$$SD[X] := +\sqrt{\text{Var}[X]},$$

im obigen Beispiel gilt also  $SD[X] = \sigma$ .



Verteilungssatz:

$$\begin{aligned} E[(X-a)] &= E[(X-\mu + \mu - a)] \\ &= E[(X-\mu)^2 + (\mu-a)^2 + 2(X-\mu)(\mu-a)] \\ &= \text{Var}[X] + (\mu-a)^2 + \underbrace{2E[(X-\mu)(\mu-a)]}_{= (\mu-a)E[X-\mu]} \\ &= (\mu-a)(E[X]-\mu) = 0 \end{aligned}$$

Insbesondere gilt für  $a=0$

$$\text{Var}[X] = E[X^2] - (E[X])^2$$

In der Quantenmechanik definieren wir den Erwartungswert eines selbstadjungierten Operators  $\hat{A}$  in einem Zustand  $\psi$  als

$$\langle \hat{A} \rangle = \langle \psi | \hat{A} | \psi \rangle = \int_{\mathbb{R}^n} \overline{\psi(x)} \hat{A} \psi(x) dx^n$$

Setze  $\psi(x)$  in eine Linearkombination  $\psi = \sum_n a_n \phi_n$  mit  $\hat{A} \phi_n = \lambda_n \phi_n$

$$\begin{aligned} \langle \hat{A} \rangle &= \int_{\mathbb{R}^n} \overline{(\sum_n a_n \phi_n)} \sum_m \lambda_m a_m \phi_m dx^n \\ &= \sum_n |a_n|^2 \lambda_n, \end{aligned}$$

wobei wir benutzt haben, dass  $\langle \phi_n | \phi_m \rangle = \delta_{n,m}$ .

Man kann zeigen, dass ein selbstadjungiertes (normal ist ausreichend) Operator  $\hat{A}$  unitär äquivalent zu einem Multiplikationsoperator auf  $L^2(\mathbb{R}^n)$   $F_A: L^2(\mathbb{R}^n) \rightarrow L^2(\mathbb{R}^n)$ ,  $\psi(x) \mapsto f_A(x) \cdot \psi(x)$  mit  $f_A: \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}$ .

Daraus folgt, dass es eine Basis gibt mit

$$\langle \hat{A} \rangle = \int_{\mathbb{R}^n} f(x) |\Psi(x)|^2 dx^n$$

Bsp: Impulsoperator und Fouriertransformierte.