

Vorlesung 20 | 19.1.2021 | 14:15–16:00 via Zoom

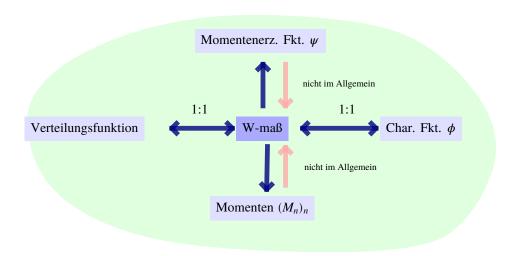
## 7 Der zentrale Grenzwertsatz (fortsetzung)

(Kapitel 7 in Bovier Skript)

## 7.2 Charakteristiche Funktionen

Erinnerung von die letze Vorlesung.

Satz 6. Die charakteristiche Funktion einer Z.V. legt deren Verteilung eindeutig fast.



**Lemma 7.** Sei  $X \sim \mathcal{N}(0, \sigma^2)$ . Dann

$$\phi_X(t) = \exp(-t^2\sigma^2/2).$$

**Satz 8.** Sei  $\phi$  die char. Fkt. einer Z.V. X mit Verteilung  $\mu$ .

a) Dann  $\forall a < b$ :

$$\mu((a,b)) + \frac{1}{2}\mu(\{a,b\}) = \frac{1}{2\pi} \lim_{T \to \infty} \int_{-T}^{T} \frac{e^{-ita} - e^{-itb}}{it} \phi(t) dt.$$

b) Falls  $\int |\phi(t)| dt < \infty$  dann  $\mu$  ist absolut stetig bzlg. Lebesgue mit stetiger Dichte

$$\rho(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}} e^{-itx} \phi(t) dt.$$

Bemerkung. In die Fall b wir haben auch

$$\phi(t) = \int_{\mathbb{R}} e^{itx} \rho(x) dx.$$

In Analyse  $\phi$  ist die Fourier-transform von  $\rho$  und  $\rho$  ist die inverse Fourier-transform von  $\phi$ .

Heutige Vorlesung.

**Beispiel.** Seien  $X \sim \mathcal{N}(0,1)$  und  $Y \sim \mathcal{N}(0,1)$  unabhängige Z.V.. Finde die Dichte von

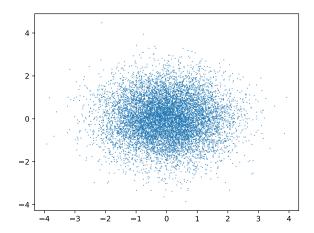
$$Z = X^2 + Y^2$$

 $Z\!=\!X^2\!+\!Y^2.$  Python 3.7.6 (default, Dec 30 2019, 19:38:26) [Clang 11.0.0 (class 4400 2019) [Clang 11.0.0 (clang-1100.0.33.16)]

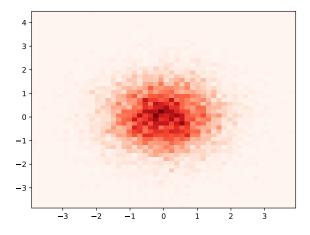
Python plugin for TeXmacs.

```
Please see the documentation in Help -> Plugins -> Python
>>> import numpy as np
  import matplotlib.pyplot as plt
>>> # 0. Zufallszahlengenerator initialisieren
  rng = np.random.RandomState(seed=42)
  N = 10000

# 1. Generiere N X und Y, die N (0, 1) sind.
  X, Y = rng.randn(N), rng.randn(N)
>>> # Streudiagramm (Scatterplot)
  plt.clf()
  plt.plot(X, Y, linestyle=", marker='.', markersize=0.7)
  pdf_out(plt.gcf())
```



```
>>> # Dichtediagramm (density plot)
  plt.clf()
  plt.hist2d(X, Y, bins=(50, 50), cmap=plt.cm.Reds)
  pdf_out(plt.gcf())
```



>>>

**Beispiel.** (Fortsetzung) Seien  $X \sim \mathcal{N}(0,1)$  und  $Y \sim \mathcal{N}(0,1)$  unabhängige Z.V. Finde die Dichte von  $Z = X^2 + Y^2$ .

Wir haben

$$\phi_{X^2}(t) = \mathbb{E}\left[e^{iX^2t}\right] = \int_{\mathbb{R}} e^{ix^2t} e^{-x^2/2} \frac{\mathrm{d}x}{(2\pi)^{1/2}} = \int_{\mathbb{R}} \sum_{n \geq 0} \frac{(it)^n}{n!} x^{2n} e^{-x^2/2} \frac{\mathrm{d}x}{(2\pi)^{1/2}} = \sum_{n \geq 0} \frac{(it)^n}{n!} \int_{\mathbb{R}} x^{2n} e^{-x^2/2} \frac{\mathrm{d}x}{(2\pi)^{1/2}},$$

aber wir konnen einfach zeigen dass falls  $|\lambda| < 1$  dann

$$\sum_{n\geqslant 0} \frac{\lambda^n}{n!} \int_{\mathbb{R}} x^{2n} e^{-x^2/2} \frac{\mathrm{d}x}{(2\pi)^{1/2}} = \int_{\mathbb{R}} e^{\lambda x^2} e^{-x^2/2} \frac{\mathrm{d}x}{(2\pi)^{1/2}} = \int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{x^2}{2(1-2\lambda)^{-1}}} \frac{\mathrm{d}x}{(2\pi)^{1/2}}$$
$$= (1-2\lambda)^{-1/2} \underbrace{\int_{\mathbb{R}} e^{-\frac{x^2}{2(1-\lambda)^{-1}}} \frac{\mathrm{d}x}{(2\pi(1-2\lambda)^{-1})^{1/2}}}_{(1-2\lambda)^{-1/2}} = \frac{1}{(1-2\lambda)^{1/2}}.$$

Warum wir können die Integrale mit die  $\sum_{n>0}$  vertauschen? Weil

$$\sum_{n\geqslant 0} \int_{\mathbb{R}} \underbrace{\frac{|\lambda|^n}{n!} x^{2n} e^{-x^2/2}}_{\geqslant 0} \underbrace{\frac{\mathrm{d}x}{(2\pi)^{1/2}}}_{\text{Fubini}} \int_{\mathbb{R}} \sum_{n\geqslant 0} \frac{|\lambda|^n}{n!} x^{2n} e^{-x^2/2} \frac{\mathrm{d}x}{(2\pi)^{1/2}} = \int_{\mathbb{R}} e^{|\lambda| x^2} e^{-x^2/2} \frac{\mathrm{d}x}{(2\pi)^{1/2}} < \infty$$

falls  $|\lambda| < 1$ . Dann  $(x, n) \mapsto \frac{|\lambda|^n}{n!} x^{2n} e^{-x^2/2}$  ist integrierbar bzlg.  $\sum_{n \ge 0} \int_{\mathbb{R}} dx$  und wir können Fubini-Lebesgue benutzen.

Die koeffizient beieder Reihen übereinstimmen, dann wir haben dass die complexe Funktion:

$$f(z) = \sum_{n \ge 0} \frac{z^n}{n!} \int_{\mathbb{R}} x^{2n} e^{-x^2/2} \frac{\mathrm{d}x}{(2\pi)^{1/2}}$$

ist so dass

$$f(\lambda) = \frac{1}{(1-2\lambda)^{1/2}}, \qquad \phi_{X^2}(t) = f(it) = \frac{1}{(1-2it)^{1/2}}.$$

Es folgt dass

$$\phi_Z(t) = \frac{1}{\text{unab.}} \phi_{X^2}(t) \phi_{Y^2}(t) = (\phi_{X^2}(t))^2 = \frac{1}{1 - 2it} = \phi_{\text{Exp}(1/2)}(t).$$

Dann wir mussen haben dass

$$Z = X^2 + Y^2 \sim \operatorname{Exp}(1/2)$$

Wir können auch das rechnen mit ein Änderung von Variablen.

Diese Beobachtung liefert eine sehr gute Methode zur Erzeugung einer Gaußschen Zufallsvariablen.

**Lemma 9.** (Box–Müller Methode) Sei Z,  $\Theta$  unab. und s.d.

$$Z \sim \operatorname{Exp}(1/2), \quad \Theta \sim \mathcal{U}([0, 2\pi]).$$

Setzen

$$X = Z^{1/2}\cos(\Theta), \qquad Y = Z^{1/2}\sin(\Theta).$$

*Dann X, Y unab. sind und X* ~ *Y* ~  $\mathcal{N}$  (0, 1).

(Ohne Beweis)

```
>>> import numpy as np
import matplotlib.pyplot as plt

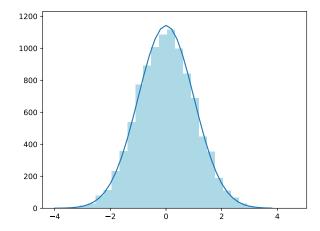
# 0. Zufallszahlengenerator initialisieren
rng = np.random.RandomState(seed=42)
N = 10000
# 1. Generiere N U1 und U2, die Unif (0, 1) sind.
U1, U2 = rng.uniform(size=N), rng.uniform(size=N)

# 2. Transformiere U1 in Z und U2 in Theta
Z = -2*np.log(U1) # Warum funktioniert das?
Theta = 2*np.pi*U2

# 3. Berechne R=sqrt(Z) nur einmal!
R = np.sqrt(Z)

# 3. Berechne X,Y auf R,Theta
X, Y = R*np.cos(Theta), R*np.sin(Theta)
```

```
>>> plt.clf()
hx, hy, _ = plt.hist(X, bins=30, color="lightblue")
dx = (np.max(X)-np.min(X))/30
plt.ylim(0.0,max(hx)*1.1)
x = np.arange(-4., 4., 0.2)
plt.plot(x, N*dx*np.exp(-x**2/2)/np.sqrt(2*np.pi))
pdf_out(plt.gcf())
```



>>> >>>

**Bemerkung.** Die Berechnung von Sinus und Cosinus ist sehr teuer, es gibt eine andere Methode, die dies vermeidet:

Wirf zwei unabhängige Zufallsvariablen  $U, V \sim \mathcal{U}(0, 1)$  bis  $R^2 = U^2 + V^2 \leq 1$ . Dann ist

$$(U, V) \sim \mathcal{U}(\{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : x^2 + y^2 \leq 1\})$$

(Wir beweisen dass nicht hier). Setze

$$X = \frac{2\log(R)}{R}U, \qquad Y = \frac{2\log(R)}{R}V.$$

Wir haben dass  $X, Y \sim \mathcal{N}(0, 1)$  und unabhängig sind.

## Satz 10. Transformationssatz von Integralen)

a) Eindimensionale: Sei  $X: \Omega \to D \subseteq \mathbb{R}$  ein Z.V. mit absolut Stetiger Verteilung,  $\rho_X$  die Dichte. Sei

$$\phi: D \to \mathbb{R}$$

stetig differentierbar mit  $\phi'(x) \neq 0 \ \forall x \in D$ . Dann  $\phi(X): \Omega \rightarrow \phi(D)$  hat Dichte

$$\rho_{\phi(X)}(y) = \rho_X(\phi^{-1}(y)) \left| \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}y} \phi^{-1}(y) \right| \mathbb{1}_{y \in \phi(D)}.$$

b) <u>Mehrdimensionale</u>: Seien  $S, T \subseteq \mathbb{R}^n$ ,  $X: \Omega \to S$  eine Z.V. mit absolut stetiger Verteilung  $\mu_X$  mit Dichte  $\rho_X$ . Sei  $\psi: S \to T$  ein Diffeomorphismus  $C^1$  mit  $\det D\psi(x) \neq 0$ ,  $\forall x \in S$ . Dann ist die Verteilung von  $\psi(X)$  absolut stetig (bzgl. Lebesgue in  $\mathbb{R}^n$ ) mit Dichte

$$\rho_{\psi(X)}(y) = \rho_X(\psi^{-1}(y))|\det(D\psi^{-1}(y))|\mathbb{1}_{y \in \psi(D)}$$

wobei

$$\det(D\psi^{-1}(y)) = \det\left(\frac{\partial x_i}{\partial y_j}\right)_{i,j=1,\ldots,n}, \qquad x = \psi^{-1}(y).$$

(Wir beweisen es nicht in WT1)

**Bemerkung.** Der Zusatzfaktor  $|\det(D\psi^{-1}(y))|$  beschreibt die Transformation des Volumens (d.h. des Leb. Maß) bei Anwenden der Abbildung  $\psi^{-1}$ : ein infinitesimale Quader am Punkt y mit Volumen

$$dy = dy_1 \cdot \cdot \cdot dy_n$$

wird durch  $\psi^{-1}$  auf ein infinitesimales Parallelepiped am Punkt  $\psi^{-1}(y)$ , das von den Vektoren

$$\frac{\partial \psi^{-1}(y)}{\partial y_i} \mathrm{d} y_i, \quad 1 \leqslant i \leqslant n$$

aufgespannt wird. Das Volume dieses parallelepiped ist

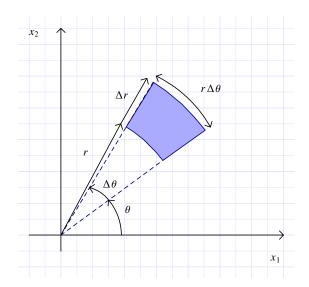
$$\left| \det \left( \frac{\partial \psi^{-1}(y)}{\partial y_1} dy_1, \dots \frac{\partial \psi^{-1}(y)}{\partial y_n} dy_n \right) \right| = \left| \det (D\psi^{-1}(y)) \right| dy_1 \dots dy_n.$$

**Beispiel.** (Züruck zum letzen Beispiel)  $\forall f : \mathbb{R} \to \mathbb{R}$  beschkränkt und stetig.

$$\mathbb{E}[f(Z)] = \mathbb{E}[f(X^2 + Y^2)] = \int_{\mathbb{R}^2} dx_1 dx_2 f(x_1^2 + x_2^2) \frac{e^{-(x_1^2 + x_2^2)/2}}{(2\pi)}$$

Polare koordinaten:

$$\psi: (x_1, x_2) \mapsto (r, \theta) \in D = \mathbb{R}_+ \times [0, 2\pi), \qquad r = (x_1 + x_2)^{1/2}, \quad \theta = \text{Winkel}$$



$$\psi^{-1}(r,\theta) = (x_1, x_2), \qquad \begin{cases} x_1 = r\cos(\theta) \\ x_2 = r\sin(\theta) \end{cases},$$
$$\left(\frac{\partial \psi^{-1}(r,\theta)}{\partial r}, \frac{\partial \psi^{-1}(r,\theta)}{\partial \theta}\right) = \begin{pmatrix} \cos(\theta) & -r\sin(\theta) \\ \sin(\theta) & r\cos(\theta) \end{pmatrix}$$
$$\det(D)\psi^{-1}(r,\theta)) = \begin{vmatrix} \cos(\theta) & -r\sin(\theta) \\ \cos(\theta) & -r\sin(\theta) \end{vmatrix}$$

$$\det(D\psi^{-1}(r,\theta)) = \begin{vmatrix} \cos(\theta) & -r\sin(\theta) \\ \sin(\theta) & r\cos(\theta) \end{vmatrix}$$

=r

$$\mathrm{d}x_1\mathrm{d}x_2 = r\mathrm{d}\theta\mathrm{d}r$$

$$\mathbb{E}[f(Z)] = \int_{\mathbb{R}^2} f(x_1^2 + x_2^2) \frac{e^{-(x_1^2 + x_2^2)/2}}{(2\pi)} dx_1 dx_2 = \int_{[0,2\pi) \times \mathbb{R}_+} \frac{e^{-r^2/2}}{(2\pi)} f(r^2) r d\theta dr$$

$$= \underbrace{\int_0^{2\pi} d\theta}_{=2\pi} \int_{\mathbb{R}_+} \frac{e^{-r^2/2}}{(2\pi)} f(r^2) r dr = \int_{\mathbb{R}_+} e^{-r^2/2} f(r^2) r dr = \int_{\mathbb{R}_+} \frac{e^{-z/2}}{2} f(z) dz = \int_{\mathbb{R}} f(z) \rho_Z(z) dz.$$

Dann die Dichte von  $Z = X^2 + Y^2$  ist gegeben durch

$$\rho(z) = \frac{e^{-z/2}}{2} \mathbb{1}_{\mathbb{R}_+}(z),$$

dass ist  $Z \sim \text{Exp}(1/2)$ .

**Bemerkung.** Allgemeiner: Seien  $X_1, ..., X_n$  iid  $\mathcal{N}(0,1)$  Z.V. Die Dichte von

$$Z = X_1^2 + \cdots + X_n^2$$

ist

$$\rho_n(z) = \frac{e^{-z/2} z^{n/2 - 1}}{\Gamma(n/2) 2^{n/2}} \mathbb{1}_{z \ge 0}$$
 (1)

wobei

$$\Gamma(\alpha) \coloneqq \int_0^\infty e^{-t} t^{\alpha - 1} \, \mathrm{d}t,$$

ist die Gammafunktion. Die Dichte (1) der sogennante  $\chi_n^2$ -Verteilung (wichtig für Statistik).

Intuitiv:

$$\mathbb{E}[f(Z)] = \int_{\mathbb{R}^n} f(x_1^2 + \dots + x_n^2) \frac{e^{-(x_1^2 + \dots + x_n^2)/2}}{(2\pi)^{n/2}} dx_1 \dots dx_n$$

$$= \int_{\mathbb{R}_+} f(r^2) \frac{e^{-r^2/2}}{(2\pi)^{n/2}} C_n r^{n-1} dr$$

wobei, mit  $V_n(r)$  =Volumen einer Kugel mit dem Radius r in n Dimensionen,

$$V_n(r) = C_n r^n$$
,  $V_n(r + \Delta r) - V(r) = C_n r^{n-1} \Delta r + o(\Delta r)$ .

Dann mit  $z = r^2$ , dz = 2rdr

$$\mathbb{E}[f(Z)] = \frac{C_n}{2(2\pi)^{n/2}} \int_{\mathbb{R}_+} f(z) e^{-z/2} z^{n/2-1} dz$$

und mit f(z) = 1,

$$1 = \mathbb{E}[f(Z)] = \frac{C_n}{2(2\pi)^{n/2}} \underbrace{\int_{\mathbb{R}_+} e^{-z/2} z^{n/2 - 1} dz}_{=:2^{n/2} \Gamma(n/2)}$$

Dann

$$C_n = \frac{2(2\pi)^{n/2}}{2^{n/2}\Gamma(n/2)}$$

und

$$\mathbb{E}[f(Z)] = \frac{1}{2^{n/2} \Gamma(n/2)} \int_{\mathbb{R}_+} f(z) e^{-z/2} z^{n/2-1} dz.$$

Wir wissen dass  $\phi_X \stackrel{1:1}{\longleftrightarrow} \mathbb{P}_X$ . Man konnte hoffen, dass falls  $\phi_{X_1}, \phi_{X_2}, \dots$  konvergiert gegen die char. Fkt. von X, dann auch  $X_1, X_2, \dots$  konvergiert (schwach) gegen X.

**Satz 11.** Seien  $X_1, X_2, ...$  Z.V. mit char. Fkt.  $\phi_1, \phi_2, ...$  Falls

$$\lim_{n\to\infty}\phi_n(t)=\phi(t),\qquad\forall t\in\mathbb{R},$$

wobei  $\phi$  die char. Fkt. einer Z.V. X ist, dann  $\lim_{n\to\infty} X_n \stackrel{\mathcal{D}}{=\!\!\!=\!\!\!=} X$ .

(Das beweisen wir am Freitag)

Diese Vorlesungsunterlagen werden mit dem Computerprogramm  $T_E X_{MACS}$  erstellt. Wenn Sie mehr wissen möchten, gehen Sie hier: www.texmacs.org. Wir sind immer auf der Suche nach neuen Entwicklern, die dem Entwicklerteam beitreten möchten!

These lecture notes are produced using the computer program  $T_E X_{MACS}$ . If you want to know more go here www.texmacs.org. We are always looking for new developers which would like to join the developer team!