

## 2.3. Nichtlineare Verzerrungen Borelscher Mengen

Lemma 2.6 (Lokale Würfelverzerrung) Es seien  $U, V \subset \mathbb{R}^n$  offen und  $\phi: U \rightarrow V$  bijektiv, stetig differenzierbar und  $\det \phi'(x) \neq 0 \forall x \in U$ .

Ist  $x_0$  aus  $U$  gegeben und  $(W_j)_j$  eine Folge achsenparalleler (offener, halboffener oder abgeschl.) Würfel  $W_j \subset U$ , deren Durchmesser eine Nullfolge ist und die alle  $x_0$  enthalten, dann gilt

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \frac{\lambda^n(\phi(W_k))}{\lambda^n(W_k)} = |\det \phi'(x_0)|$$

Beweis: Die Messbarkeit der Mengen  $\phi(W_k)$  folgt aus Lemma 2.2.

(i) o.B.d.A. können wir annehmen:  $\phi'(x_0) = \text{id}$ :

Somit setzen wir  $G := \phi'(x_0)^{-1}$  und argumentieren so:

$$\begin{aligned} \frac{\lambda^n(\phi(W_k))}{\lambda^n(W_k)} &= \frac{\lambda^n(\phi(W_k))}{\lambda^n(G \circ \phi(W_k))} \cdot \frac{\lambda^n(G \circ \phi(W_k))}{\lambda^n(W_k)} \\ &= |\det \phi'(x_0)| \cdot \frac{\lambda^n(G \circ \phi(W_k))}{\lambda^n(W_k)} \\ &= |\det G| \lambda^n(\phi(W_k)) \\ &= |\det \phi'(x_0)|^{-1} \lambda^n(\phi(W_k)) \end{aligned}$$

Offenbar gilt  $(G \circ \phi)'(x_0) = \text{id}$ , daher können wir uns auf den unterklammerten Ausdruck zurückziehen und erhalten die Aussage für die Originalfunktion  $\phi$  nach Multiplikation mit  $|\det \phi'(x_0)|$ .

(ii) Geben  $\varepsilon > 0$  vor. Für alle  $x, y$  aus offener Kugel um  $x_0$  gilt dann

$$\begin{aligned} (\phi(x) - \phi(y)) - (x - y) &= \int_0^1 [\phi'(y + t(x-y)) (x-y)] dt - (x-y) \\ &= \int_0^1 [\phi'(y + t(x-y)) - \phi'(x_0)] dt (x-y). \end{aligned}$$

wegen  $\phi'(x_0) = \text{id}$

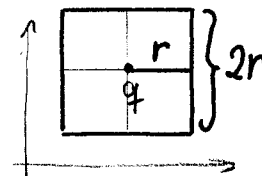
Ist die Kugel klein genug, dann wird [...] so klein  
(stetige Diffbarkeit!), dann

$$\|\phi(x) - \phi(y) - (x-y)\|_{\infty} \leq \varepsilon \|x-y\|_{\infty}.$$

$$\Rightarrow (1-\varepsilon)\|x-y\|_{\infty} \leq \|\phi(x) - \phi(y)\|_{\infty} \leq (1+\varepsilon)\|x-y\|_{\infty}. \quad (*)$$

(iii) Betrachten zuerst abgeschlossene Würfel

$$W(q, r) = \{x \in \mathbb{R}^n : \|x - q\|_{\infty} \leq r\}$$



$W(q, r)$  sei in der Kugel enthalten.

$$(*) \Rightarrow \|\phi(x) - \phi(q)\|_{\infty} \leq (1+\varepsilon)r \quad \forall x \in W(q, r)$$

$$\Rightarrow \phi(x) \in W(\phi(q), (1+\varepsilon)r).$$

$$\Rightarrow \phi(W(q, r)) \subset W(\phi(q), (1+\varepsilon)r). \quad (**)$$

Liegt andererseits  $y$  in  $W(\phi(q), (1-\varepsilon)r)$  und ist  $r$  hinreichend klein, so ist die Gleichung

$$\phi(x) = y$$

mit genau einem  $x$  aus der Kugel lösbar (Umkehrsatz, beachte man für  $y_0 = \phi(x_0)$  die Gleichung mit  $x_0$  lösbar ist).

Weil  $y$  im o.g. Würfel liegt, so auch  $\phi(x) = y$ , also

$$\text{Nach } (*), \text{ unter } \Rightarrow \|\phi(x) - \phi(q)\|_{\infty} \leq (1-\varepsilon)r.$$

$$\|x - q\| \leq r \quad \text{d.h. } x \in W(q, r)$$

$$\Rightarrow y = \phi(x) \in \phi(W(q, r)).$$

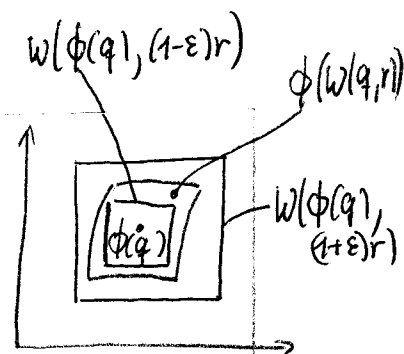
Wir haben also insgesamt

$$W(\phi(q), (1-\varepsilon)r) \subset \phi(W(q, r)) \subset W(\phi(q), (1+\varepsilon)r) \quad (***)$$

für alle abgeschlossenen Würfel aus der Kugel bewiesen.

Entsprechend verhalten sich die Volumina, und nach Division durch  $(2r)^n$  folgt

$$(1-\varepsilon)^n \leq \frac{\lambda^n(\phi(W(q, r)))}{(2r)^n} \leq (1+\varepsilon)^n.$$



Gleiches ist natürlich für die offenen Würfel  $W^\circ(q,r)$  richtig und deshalb auch für alle Würfel  $W$  "dazwischen":

$$W^\circ(q,r) \subset W \subset W(q,r),$$

also

$$(1-\epsilon)^n \leq \frac{\lambda^n(\phi(W))}{\underbrace{(2r)^n}_{=\lambda^n(W)}} \leq (1+\epsilon)^n$$

und mit  $\epsilon \downarrow 0$ :

$$\frac{\lambda^n(\phi(W))}{\lambda^n(W)} \rightarrow 1$$



Lemma 2.7 (Global Würfelverzerrung) Unter den Voraussetzungen an  $U, V, \phi$  wie in Lemma 2.6 gilt für alle nach rechts halboffenen Würfel mit Abschluss in  $U$

$$\lambda^n(\phi(W)) = \int_W |\det \phi'(x)| d\lambda^n(x)$$

Beweis:  $W$  habe Kantenlänge  $d$ . Unterteilen ihn in  $k^n$  rechteckhalboffene disjunkte Würfel  $W_k^{(j)}$  mit Kantenlänge  $\frac{d}{k}$ .

Setzen 
$$f_k(x) := \sum_{j=1}^{k^n} \frac{\lambda^n(\phi(W_k^{(j)}))}{\lambda^n(W_k^{(j)})} \chi_{W_k^{(j)}}(x).$$

Weil  $\phi$  bijektiv ist, zerfällt  $\phi(W)$  in disjunkte Mengen  $\phi(W_k^{(j)})$ .

$$\Rightarrow \lambda^n(\phi(W)) = \sum_{j=1}^{k^n} \lambda^n(\phi(W_k^{(j)})) = \int f_k d\lambda^n, \quad (*)$$

(denn 
$$\int f_k d\lambda^n = \sum \lambda^n(\phi(W_k^{(j)})) \cdot \underbrace{\frac{1}{\lambda^n(W_k^{(j)})} \cdot \int \chi_{W_k^{(j)}} d\lambda^n}_{=1}.)$$

Wählen wir  $x \in U$  beliebig aus. Dann gilt entweder  $x \notin W$  oder  $x \in W$ . In beiden Fällen gilt

$$\lim_{k \rightarrow \infty} f_k(x) = |\det \phi'(x)| \chi_W(x).$$

Im ersten ist das trivial. Im zweiten liegt  $x$  in genau einem der Würfel  $W_k^{(j)}$ , d.h.

$$f_k(x) = \frac{\lambda^n(\phi(W_k^{(j)}))}{\lambda^n(W_k^{(j)})} \underbrace{\chi_{W_k^{(j)}}(x)}_1$$

und die Würfel ziehen sich für  $k \rightarrow \infty$  auf  $X$  zusammen.  
Dann folgt die obige Beziehung aus dem letzten Lemma.

Wir finden eine integrierbare Majorante für  $|f_k|$   
(siehe unten). Dann folgt aus dem Satz von Lebesgue:

$$\lambda^n(\phi(W)) \stackrel{(*)}{=} \lim_{k \rightarrow \infty} \int f_k d\lambda^n = \int \lim_{k \rightarrow \infty} f_k d\lambda^n = \int |\det \phi'| \chi_W d\lambda^n \\ = \int_W |\det \phi'| d\lambda^n,$$

also die Behauptung.

Finden der Majorante: Es existiert offenbar ein  $L > 0$  mit

$$\|\phi(x) - \phi(y)\|_\infty \leq L \|x - y\|_\infty \quad \forall x, y \in \bar{W}.$$

$W_k^{(j)}$  habe Mittelpunkt  $q$ . Damit

$$\phi(W_k^{(j)}) \subset W(\phi(q), L \frac{d}{k}) \\ \uparrow \text{Seitenlänge von } W_k^{(j)}$$

$$\Rightarrow \frac{\lambda^n(\phi(W_k^{(j)}))}{\lambda^n(W_k^{(j)})} \leq \frac{L^n (d/k)^n}{(d/k)^n} = L^n$$

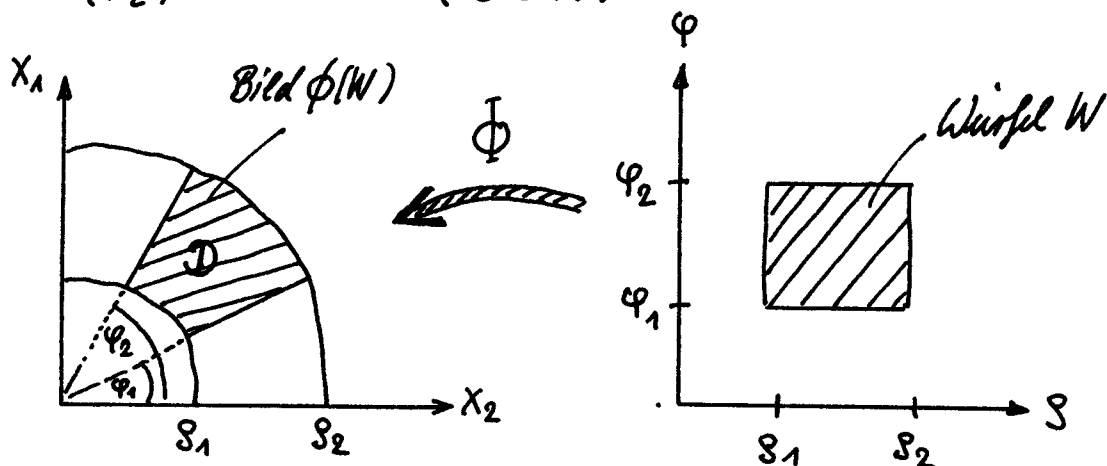
$$\Rightarrow |f_k(x)| \leq \sum_j L^n \chi_{W_k^{(j)}}(x) \leq L^n \chi_W(x) \quad \forall x. \quad \square$$

Anwendung des Satzes:

Die Aussage des Lemmas wird oft als Formel für das  
Volumenelement in krummlinigen Koordinaten bezeichnet

Betrachten wir dazu die bereits eingeführten Polarkoordinaten

$$\begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix} = \phi(\rho, \varphi) = \begin{pmatrix} \rho \cos \varphi \\ \rho \sin \varphi \end{pmatrix}$$



Die Abbildung  $\phi$  ist stetig differenzierbar und

$$\phi'(s, \varphi) = \begin{pmatrix} \cos \varphi - s \sin \varphi \\ \sin \varphi \quad s \cos \varphi \end{pmatrix}$$

mit Funktionaldeterminante

$$|\det \phi'(s, \varphi)| = \det \phi'(s, \varphi) = s.$$

Damit ist  $\phi$  ein  $C^1$ -Diffeomorphismus von  $]0, \infty[ \times ]0, 2\pi[$ .

Damit haben wir ein kleines Problem bei  $s=0$  bzw.  $\varphi=2\pi$ .

Im ersten Fall ist  $\phi'$  singular, im zweiten gibt es (wie auch im ersten) Probleme mit der Bijektivität. Den vollen Kreis können wir daher im Moment noch nicht behandeln, aber das kleine Problem werden wir klären können. Vorerst betrachten wir ein Quadrat

$$0 < s_0 \leq s \leq s_1$$

$$0 \leq \varphi_0 \leq \varphi \leq \varphi_1 < 2\pi$$

und bekommen nach dem Lemma über globale Umlaufver-zerrung

$$\lambda^2(\phi([s_0, s_1] \times [\varphi_0, \varphi_1])) = \int_{\varphi_0}^{\varphi_1} \int_{s_0}^{s_1} s \, ds \, d\varphi = \frac{1}{2} (\varphi_1 - \varphi_0) (s_1^2 - s_0^2).$$

Ohne diese Transformation, mit  $D := \phi(W)$  (siehe auch Skizze) gilt

$$\int_D d\lambda^2 = \iint_D dx \, dy \leftarrow \text{konventionelle Schreibweise, die an die Berechnung des Integrals über iterierte Integrale anknüpft und meint:}$$

$$\lambda^2([x, x+dx] \times [y, y+dy]) = dx \, dy$$

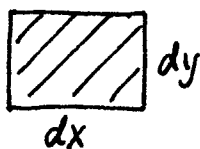
In diesem Sinne - zum Merken und Rechnen - interpretiert man die gefundenen Beziehungen einfach als

$$dx \, dy = s \, ds \, d\varphi$$

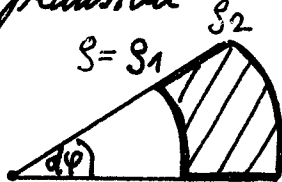
"Flächenelement in Polarkoordinaten ist  $s \, ds \, d\varphi$ "

↑  
Flächenelement in kartesischen Koordinaten

Das ist auch geometrisch plausibel für infinitesimale Verzerrungen



$$F = dx dy$$



$$F = (s_2^2 - s_1^2) \left( \frac{d\varphi}{2\pi} \right) \pi$$

$$= \underbrace{(s_2 - s_1)}_{ds} \underbrace{(s_1 + s_2)}_{2s + ds} \cdot \frac{1}{2} d\varphi$$

$$= s ds d\varphi + \text{Term h\u00f6heren Ordnung}$$

$$\approx s ds d\varphi$$

In B\u00fcchern zur Ingenieurmathematik findet man diese Betrachtung h\u00e4ufig.

Wir gehen nun einen Schritt weiter - von W\u00fcrfeln zu offenen und Borelschen Mengen.

Lemma 2.8. (Verzerrung offener Mengen) Unter den Voraussetzungen von Lemma 2.6. an  $U, V, \phi$  gilt f\u00fcr alle offenen  $G \subset U$

$$\lambda^n(\phi(G)) = \int_G |\det \phi'(x)| d\lambda^n(x).$$

Beweis: Jede offene Menge l\u00e4sst sich durch die Vereinigung abz\u00e4hlfertig vieler nach rechts halboffener W\u00fcrfel aussch\u00f6pfen.  
 $\rightarrow$  (\u00dcbung!)  $(W_k)$

$\phi$  ist Bijektion  $\Rightarrow \phi(G)$  ist Vereinigung der disjunkten Mengen  $\phi(W_k)$ .

Lemma 2.7  $\Rightarrow$

$$\begin{aligned} \lambda^n(\phi(G)) &= \sum_{k=1}^{\infty} \lambda^n(\phi(W_k)) \stackrel{2.2.8}{=} \sum_{k=1}^{\infty} \int |\det \phi'| \chi_{W_k} d\lambda^n \\ &= \lim_{m \rightarrow \infty} \sum_{k=1}^m \int \dots \end{aligned}$$

$$= \int \lim_{m \rightarrow \infty} \sum_1^m \dots = \int \chi_G |\det \phi'| d\lambda^n = \int_G |\det \phi'| d\lambda^n$$

(Satz von B. Levi)

□

Satz 2.9 (Verzerrung Borelscher Mengen) Die Aussage von Lemma 2.8. gilt auch für jede Borelmenge  $A \subset U$ ,

$$\lambda^n(\phi(A)) = \int_A |\det \phi'(x)| d\lambda^n(x).$$

Beweis: Da  $\phi(U)$  ein unendliches Maß haben kann, schöpfen wir  $U$  aus durch beschränkte offene Mengen

$$U_k := \{x \in U : \|x\| < k \text{ aber } \text{dist}(x, \partial U) > \frac{1}{k}\}.$$

$\bar{U}_k$  ist kompakt  $\Rightarrow \phi(\bar{U}_k)$  kompakt  $\Rightarrow$  insbesondere  $\phi(U_k)$  ist beschränkt

$$\Rightarrow \lambda^n(\phi(U_k)) = \int_{U_k} |\det \phi'(x)| d\lambda^n(x) < \infty \quad \forall k=1,2,\dots$$

Es sei  $\mathcal{A}_k$  die Menge aller Borelmengen  $A$  aus  $\mathbb{R}^n$  mit

$$\lambda^n(\phi(U_k \cap A)) = \int_{A \cap U_k} |\det \phi'| d\lambda^n. \quad (*)$$

Lemma 2.8.  $\Rightarrow \mathcal{A}_k$  umfasst alle offenen Mengen.

$\mathcal{A}_k$  ist - wir ahnen es - ein Dynkin-System. Beispielsweise gilt natürlich  $\mathbb{R}^n \in \mathcal{A}_k$ . Auch folgt mit  $A \in \mathcal{A}_k$

$$\begin{aligned} \lambda^n(\phi((\mathbb{R}^n \setminus A) \cap U_k)) &= \lambda^n(\phi(U_k) \setminus \phi(A \cap U_k)) \leftarrow \\ &= \lambda^n(\phi(U_k)) - \lambda^n(\phi(A \cap U_k)) \quad \text{weil } \phi \\ &\quad \text{Bijektion ist} \\ &= \int_{U_k} |\det \phi'| d\lambda^n - \int_{A \cap U_k} |\det \phi'| d\lambda^n \\ &\quad \left( \begin{array}{l} \text{für offene} \\ \text{Mengen gilt} \\ \text{das} \end{array} \right) \quad \left( \begin{array}{l} \text{für } A \text{ gilt es nach} \\ \text{Def. von } \mathcal{A}_k \end{array} \right) \\ &= \int_{(\mathbb{R}^n \setminus A) \cap U_k} |\det \phi'| d\lambda^n \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \mathbb{R}^n \setminus A \in \mathcal{A}_k.$$

Mit Hilfe des Satzes über die Monotonie Konvergenz zeigt man ähnlich

$$\bigcup_{j=1}^{\infty} A_j \in \mathcal{A}_k \quad \text{für alle Folgen } (A_j) \text{ disjunkter Mengen aus } \mathcal{A}_k.$$

Das Dynkiesystem  $A_{\mathbb{R}}$  umfasst das System der offenen Mengen; dieses ist durchschnitts-stabil.

$\Rightarrow A_{\mathbb{R}}$  umfasst das von den offenen Mengen erzeugte Dynkiesystem und dieses ist bereits eine  $\sigma$ -Algebra (Satz).  
 $A_{\mathbb{R}}$  umfasst also die  $\sigma$ -Algebra der Borelmengen, denn diese wird von den offenen erzeugt.

Sei nun  $A$  beliebige Borelmenge. Dann gilt

$$\begin{aligned} \lambda^n(\phi(A \cap U)) &= \int \chi_{\phi(A \cap U)} d\lambda^n \\ &= \int \lim_{k \rightarrow \infty} \chi_{\phi(A \cap U_k)} d\lambda^n \quad (\text{punktweise Konvergenz}) \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} \int \chi_{\phi(A \cap U_k)} d\lambda^n \quad (\text{Satz von B. Levi}) \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} \lambda^n(\phi(A \cap U_k)) \\ &= \lim_{k \rightarrow \infty} \int \chi_{A \cap U_k} |\det \phi'| d\lambda^n \quad (\text{wegen } (*)) \\ &= \int \lim_{k \rightarrow \infty} \chi_{A \cap U_k} |\det \phi'| d\lambda^n \quad (\text{B. Levi}) \\ &= \int_{A \cap U} |\det \phi'| d\lambda^n. \quad \square \end{aligned}$$

2.4. Der Transformationsatz

In den letzten Abschnitten ging es um die Transformation von Integralen des Typs  $\int d\lambda^n$ . Jetzt wird dies angewendet zur Behandlung von  $A$  Integralen der Form  $\int_A f d\lambda^n$ . Wir beginnen mit nicht-negativen Funktionen.

Satz 2.10 (Erste Variante des Transformationsatzes)

Sei  $U \subset \mathbb{R}^n$  offen und  $\phi: U \rightarrow V \subset \mathbb{R}^n$  bijektiv und stetig differenzierbar. Dann gilt für alle nichtnegativen messbaren  $f: V \rightarrow [0, \infty[$

$$\int_V f(x) d\lambda^n(x) = \int_U f(\phi(x)) |\det \phi'(x)| d\lambda^n(x).$$

Die Menge  $V$  ist dabei messbar.