

II. 6 Transformationen von Maßen und Integralen unter Abb

II. 6. 1. Allg Transformationsformel: Integration rel zu Bildmaßen

Zur Transformation unter messbaren Abbildungen

$$\text{Transformationsatz} \quad (X, \mathcal{A}) \xrightarrow[\text{messbar}]{\phi} (Y, \mathcal{B}) \quad \mu \text{ Maß auf } A.$$

$f \circ \phi \quad f$

Dann gilt:

(i) Falls $f \in \mathcal{M}_{[0, \infty]}(Y, \mathcal{B})$, so

$$\int_Y f d(\phi_* \mu) = \int_X (f \circ \phi) d\mu \quad (*)$$

(ii) $f \in \mathcal{M}_{\overline{\mathbb{R}}}(Y, \mathcal{B})$ ist $\phi_* \mu$ -integrierbar

gdw $f \circ \phi$ μ -integrierbar ist. In diesem Fall gilt auch $(*)$

Bew (i) Für χ_B mit $B \in \mathcal{B}$ folgt die Beh aus

der Def des Bildmaßes.

$$\begin{aligned} \xrightarrow{\phi_*} & \int_Y \chi_B d(\phi_* \mu) = (\phi_* \mu)(B) = \mu(\phi^{-1}(B)) \\ & = \int_X \underbrace{\chi_{\phi^{-1}(B)}}_{\chi_B \circ \phi} d\mu \end{aligned}$$

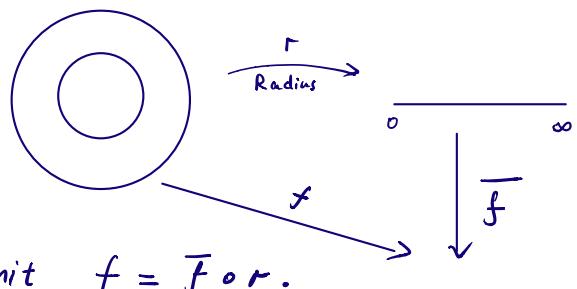
$\xrightarrow[\text{des Integrals}]{\text{Linearität}}$ (ii) für Treppenfkt aus $\mathcal{M}_{[0, \infty]}(Y, \mathcal{B})$

$\xrightarrow[\text{Konvergenz}]{\text{Monotone}}$ (ii) auf ganz $\mathcal{M}_{[0, \infty]}(Y, \mathcal{B})$

(ii) Folgt direkt durch Anwendung von (i) auf f^\pm .

□

Bsp Integration rotationssymmetrischer Funktionen.



$f: \mathbb{R}^d \rightarrow \mathbb{R}$ rotationsymmetrisch
 $\Leftrightarrow \exists [0, \infty) \xrightarrow{\hat{f}} \mathbb{R}$ mit $f = \hat{f} \circ r$.

Transformations
 f, \hat{f} messbar $\Rightarrow \int_{\mathbb{R}^d} f d\lambda^d \stackrel{\text{trans}}{=} \int_{[0, \infty)} \hat{f} d(r_* \lambda^d) =$
 (Existenz beider Integrale äquivalent)

wir wissen:

$$r_* \lambda^d = d \cdot V_d \cdot r^{d-1} \Big|_{[0, \infty)}$$

Volumen des d-dim. Einheitsballs

$$= d \cdot V_d \cdot \int_0^\infty \hat{f}(r) r^{d-1} dr \quad (\Delta)$$

z.B. Ebene ($d = 2$)

$$\int_{\mathbb{R}^2} f d\lambda^2 = 2\pi \int_0^\infty \hat{f}(r) r dr$$

Für $\hat{f}(r) = e^{-r^2}$

$$\int_{\mathbb{R}^2} e^{-\|x\|^2} d\lambda^2(x) = 2\pi \int_0^\infty \underbrace{e^{-r^2} r}_{(-\frac{1}{2} e^{-r^2})'} dr = \pi \quad (*)$$

Nutze dies, um mit Fubini das unbestimmte Integral

$$\int_{-\infty}^\infty e^{-u^2} du$$

zu bestimmen.

$$\left(\int_{-\infty}^{\infty} e^{-u^2} du \right)^2 \stackrel{\text{Fubini}}{=} \int_{\mathbb{R}^2} e^{-x_1^2} e^{-x_2^2} \underbrace{dx_1 dx_2}_{=: d\lambda^2(x_1, x_2)} \stackrel{(*)}{=} \pi$$

$$\Rightarrow \boxed{\int_{-\infty}^{\infty} e^{-u^2} du = \sqrt{\pi}}$$

Erlaubt Berechnung des Wertes $\Gamma(\frac{1}{2})$ der Γ -Fkt.

$$\begin{aligned} \operatorname{Re} z &> 0 \\ \Gamma(z) &= \int_0^{\infty} x^{z-1} e^{-x} dx \\ \Gamma(z+1) &= z \Gamma(z) \end{aligned}$$

$$\underline{\Gamma(\frac{1}{2})} = \int_0^{\infty} \frac{1}{\sqrt{v}} e^{-v} dv \stackrel{\substack{\text{Subst} \\ v=u^2}}{=} \int_0^{\infty} \frac{1}{u} e^{-u^2} 2u du = \sqrt{\pi}.$$

zurück zum Regelvolumen. Vd: Erhalten Darstellung mit Γ -Fkt.

Integriere $e^{-\|x\|^2}$ über \mathbb{R}^d
 $e^{-x_1^2} \cdot \dots \cdot e^{-x_d^2}$

verwende Fubini für d -fache Zerlegung $\mathbb{R}^d = \mathbb{R} \times \dots \times \mathbb{R}$

$$\int_{\mathbb{R}^d} e^{-\|x\|^2} d\lambda^d(x) = \left(\int_{-\infty}^{\infty} e^{-u^2} du \right)^d = \pi^{\frac{d}{2}}$$

Andererseits ergibt obige Formel $(*)$

$$\int_{\mathbb{R}^d} e^{-\|x\|^2} d\lambda^d(x) = d \cdot V_d \cdot \int_0^{\infty} e^{-r^2} \underbrace{r^{d-1} dr}_{\frac{1}{2} r^{d-2} 2r dr} \stackrel{\substack{\text{Subst} \\ r^2=s}}{=} d V_d \cdot \frac{1}{2} \cdot \int_0^{\infty} e^{-s} s^{\frac{d}{2}-1} ds \underbrace{\Gamma(\frac{d}{2})}_{\Gamma(\frac{d}{2})}$$

$$\Rightarrow V_d = \frac{2\pi^{d/2}}{d \cdot \Gamma(\frac{d}{2})} \stackrel{\substack{\uparrow \text{Fkt sl} \\ \uparrow}}{=} \frac{\pi^{d/2}}{\Gamma(\frac{d}{2} + 1)} \rightarrow 0 \quad \text{für } d \rightarrow \infty$$

interpoliert Fakultäten

II.2.6. Transformationen des Lebesgue-Maßes unter Diffeos

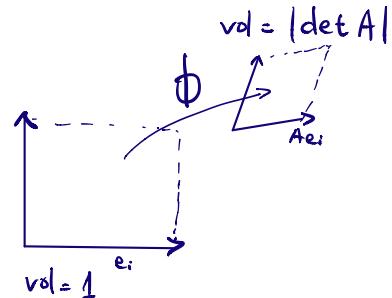
Wir kennen schon: Transformationsverhalten von λ^d unter affinen Transformationen.

„infinitesimal affin“
dh. affin approx. 1. Ord

$$\phi_{A,V}(x) = A \cdot x + v \quad v \in \mathbb{R}^d$$

$A \in GL(d, \mathbb{R})$

$$(\phi_{A,V})_* \lambda^d = |\det A^{-1}| \cdot \lambda^d$$

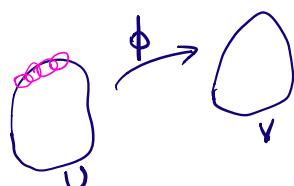


Volumen verzerrt mit Faktor $|\det A|$

→ Massendichte in Bild um Faktor $\frac{1}{|\det A|}$ verändert

Satz Für $U \xrightarrow{\phi} V$ C^1 -Diffeo offener Teilmengen

$U, V \subset \mathbb{R}^d$ gilt



$$\phi_*(\beta^d|_U) = \underbrace{|\det d\phi^{-1}|}_{C^0 \text{ auf } V \text{ dichte!}} \cdot \beta^d|_V$$

kurz für $\beta^d|_{B(U)}$

Bew Bereits bekannt im affinen Fall, dh für konstantes Differential.

Da die Beh lokaler Natur ist, ist der wesentliche Fall der fast konstanten Differenzials.

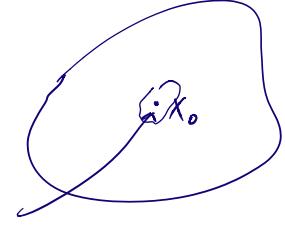
Annahme: $d\phi \approx A$

$$\xrightarrow{\text{operatornorm}} \|A^{-1}d\phi_x - id_{\mathbb{R}^d}\| < \varepsilon \quad \text{mit } A \in GL(d, \mathbb{R}) \text{ und } \varepsilon > 0 \quad \forall x \in U$$

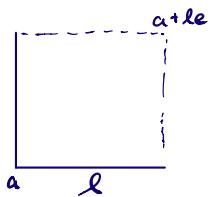
$$\text{und } |\det(A^{-1} d\phi_x) - 1| < \varepsilon$$

$$\|Bv\| \leq \|B\| \cdot \|v\|$$

lokal erfüllt
für $A = d\phi_{x_0}$



Betrachte Würfel $W = [a, a+l\epsilon]^e$



$\uparrow e=e_1+e_2+e_3$

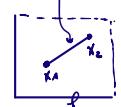
Kantenlänge $l > 0$

$$d(\underbrace{A^{-1}\phi - id}_\text{≈ id})_x = A^{-1} d\phi_x - id$$

also "kleines" Differential,
dh fast konstant

Länge $\leq l\sqrt{d}$

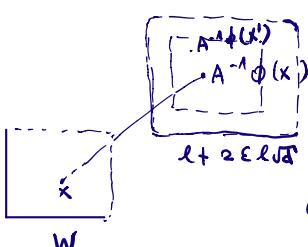
Schrankensatz liefert, dass für $x_1, x_2 \in W$



$$\left\| \underbrace{A^{-1}\phi(x_2) - A^{-1}\phi(x_1)}_{A^{-1}\phi - id \Big|_{x_1}^{x_2}} - (x_2 - x_1) \right\| \leq \varepsilon l \sqrt{d}$$

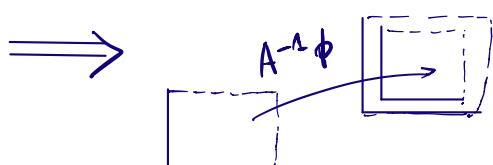
→ Differential hat Norm $< \varepsilon$

$\Rightarrow (A^{-1}\phi)(W)$ enthalten in offener Tube Umgebung



vom Radius $\varepsilon l \sqrt{d}$ eines Würfels
der Kantenlänge l ,
translat von W

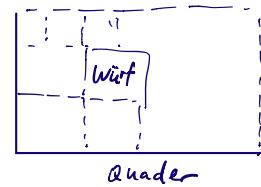
also enthalten in Würfel der Kantenlänge
 $l(1 + 2\varepsilon \sqrt{d})$.



$$\beta d(\underbrace{\phi(W)}_{AA^{-1}\phi}) = |\det A| \cdot \beta^d (A^{-1}\phi(W))$$

$$\leq (1 + 2\epsilon\sqrt{d})^d \cdot |\det A| \cdot \beta^d(w)$$

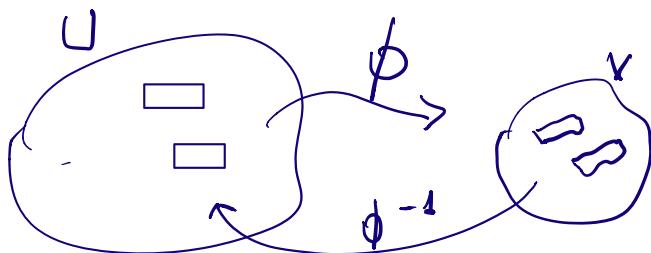
Jeder achsenparalleler Quader $[a, b]$ lässt sich zerlegen als abzählbare disjunkte



Vereinigung achsenparalleler Würfel, ebenso jede Figur in \mathbb{R}^d .

$$\Rightarrow \underbrace{\phi^d(\phi(F))}_{(\phi_*^{-1}(\beta^d|_V))(F)} \leq (1 + 2\epsilon\sqrt{d})^d \cdot |\det A| \cdot \beta^d(F) \quad \forall F \in \mathcal{F}^d(U)$$

Figuren in U.



also $\underbrace{\phi_*^{-1}(\beta^d|_V)}_{\text{Maß auf } \mathcal{B}(U)} \Big|_{\mathcal{P}^d(U)} \leq (1 + 2\epsilon\sqrt{d})^d \cdot |\det A| \cdot \beta^d \Big|_{\mathcal{P}^d(U)}$

vergleich von Prämaßen auf $\mathcal{P}^d(U)$

Dieselbe Ungleichung folgt für die assoz äußeren Maße auf $\mathcal{P}(U)$, also für ihre Einschränkungen auf die von $\mathcal{P}^d(U)$ erz Borel- σ -Alg $\mathcal{B}(U)$,

d.h. die eindimensionalen, die beiden Prämaßen fortsetzenden Maße $\phi_*^{-1}(\beta^d|_V)$ und $\beta^d|_U$.

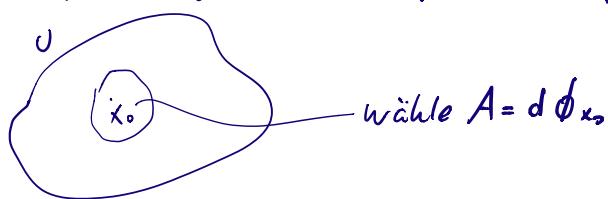
$$\Rightarrow \phi_*^{-1}(\beta^d|_V) \leq (1 + 2\epsilon\sqrt{d})^d \cdot |\det A| \cdot \beta^d|_U$$

$$|\det(A^{-1} d\phi_x) - 1| < \epsilon$$

$$1 - \epsilon < \frac{\det d\phi_x}{\det A} < 1 + \epsilon$$

$$\implies \phi_*^{-1}(\beta^d|_v) \leq \underbrace{\frac{(1+2\epsilon\sqrt{d})^d}{1-\epsilon}}_{\rightarrow 1 \text{ für } \epsilon \downarrow 0} \cdot (\det d\phi) \cdot \beta^d|_U \quad (*)$$

In dieser Form überträgt sich die Abschätzung auf beliebige C^1 -Diffeos, dh (*) gilt in hinreichend kleiner Umg



jedes Punktes $x_0 \in U$.

lokale Natur
der Absch.

(*) gilt auf U global

überträgt sich auf Vereinigungen von Umgebungen

$$\xrightarrow{\epsilon > 0} \phi_*^{-1}(\beta^d|_v) \leq |\det d\phi| \beta^d|_U$$

analog für ϕ^{-1} :

$$\phi_*(\beta^d|_U) \leq |\det d\phi^{-1}| \cdot \beta^d|_v$$

Zusammen folgt

$$\phi_*(\beta^d|_U) \leq |\det d\phi^{-1}| \cdot \beta^d|_v \leq |\det d\phi^{-1}| \cdot \phi_*(|\det d\phi| \cdot \beta^d|_U)$$

$$\underbrace{\phi_* \phi^{-1} \beta|_v}_{\parallel}$$

$$\underbrace{|\det d\phi^{-1}| \cdot (|\det d\phi| \circ \phi^{-1}) \cdot \phi_*(\beta^d|_U)}_{= 1}$$

jetzt Gleichheit

\implies Gleichheit. Insb. behauptet Gleichung \square

Kor C^1 -Diffeos öffner Teilm des \mathbb{R}^d erhalten Borel-Nullmengen und sind daher Lebesgue-messbar. Es gilt allgemein

$$\phi_*(\mathcal{A}^d|_U) = |\det \phi^{-1}| \cdot \mathcal{A}^d|_V$$