

## 9. Das Maß im Reellen

In diesem Kapitel berechnen wir mit Benutzung des im vorigen Kapitel erklärten Maßes das Volumen der speziellen orthogonalen Gruppe im Falle  $A = 1$ . Wir haben also auszuwerten

$$\int_{Y'=-Y} \frac{dY}{\det(1+Y)^{n-1}}, \quad \text{wobei } dY = dy_{21} \dots dy_{n,n-1}$$

Beachte, daß  $\det(1+Y)$  stets  $> 0$ . Das sieht man an den folgenden Formeln, aber es folgt natürlich auch daraus, daß  $\det(1+Y)$  stets  $\neq 0$  und der Raum der schiefsymmetrischen Matrizen zusammenhängend ist. Für  $n > 2$  entwickeln wir die Determinante nach der ersten Zeile und Spalte: Wir kürzen  $\det X$  ab durch  $|X|$ .

$$\begin{aligned} \begin{vmatrix} 1 & -y_2 & \dots & -y_n \\ y_2 & & & \\ \vdots & & 1+Z & \\ y_n & & & \end{vmatrix} &= |1+Z| + \sum_{i,j=2}^n y_i (1+\tilde{Z})_{ij} y_j \\ &= |1+Z| \{1 + y'(1+Z)^{-1}y\} \end{aligned}$$

Dabei ist  $(1+\tilde{Z})$  die Adjunkte von  $1+Z$ .

Setzt man  $(1+Z)^{-1}y = z$ , so ist  $(dy_2 \dots dy_n)$  abgekürzt  $= dy$

$$dy = |1+Z| dz$$

und

$$y'(1+Z)^{-1}y = z'(1-Z)z = z'z$$

weil  $z'Zz = 0$ . Für  $L_n := \int_{Y'=-Y} \frac{dY}{|1+Y|^{n-1}}$  erhalten wir die Rekursionsformel

$$L_n = L_{n-1} \cdot \int_{\mathbb{R}^{n-1}} \frac{dx}{(1+x_2^2 + \dots + x_n^2)^{n-1}}$$

**Lemma 1.** Sei  $f(x)$  eine stetige Funktion  $\geq 0$  auf  $\mathbb{R}^n$ , die nur von  $r$  abhängt ( $r^2 = x_1^2 + \dots + x_n^2$ ), also  $f(x) = g(r)$ , und  $g$  sei monoton. Dann ist

$$\int_{\mathbb{R}^n} f(x) dx = nV_n(1) \int_0^\infty g(r)r^{n-1} dr$$

wobei  $V_n(r)$  das Volumen der Kugel vom Radius  $r$  im  $\mathbb{R}^n$  ist.

Beweis: Für  $R > 0$  und  $0 = r_0 < r_1 < \dots < r_N = R$  ist

$$\int_{\sum x_i^2 \leq R^2} f(x) dx = \sum_{i=0}^{N-1} \int_{r_i^2 \leq \sum x_j^2 \leq r_{i+1}^2} f(x) dx$$

Nach dem Zwischenwertsatz, angewandt auf  $g$ , ist dies mit  $\xi_i \in [r_i, r_{i+1}]$

$$= \sum_{i=0}^{N-1} g(\xi_i)(V(r_{i+1}) - V(r_i)) = \sum_{i=0}^{N-1} g(\xi_i)(r_{i+1}^n - r_i^n) V(1) =$$

$$\sum_{i=0}^{N-1} g(\xi_i) n \eta_i^{n-1} V(1)(r_{i+1} - r_i)$$

mit  $\eta_i \in [r_i, r_{i+1}]$ .. Nach Definition des Riemann-Integrals strebt diese Summe mit wachsender Verfeinerung gegen  $nV(1) \int_0^R g(r)r^{n-1} dr$ .

Folgerung:

$$L_n = L_{n-1} \cdot (n-1)V_{n-1}(1) \int_0^\infty \frac{r^{n-2} dr}{(1+r^2)^{n-1}}$$

Mit der Substitution  $r = \tan x$  wird das Integral zu

$$\int_0^{\frac{\pi}{2}} (\sin x \cos x)^{n-2} dx = \frac{1}{2^{n-1}} \int_0^\pi (\sin x)^{n-2} dx$$

Für das Integral

$$I_k := \int_0^\pi \sin^k x dx$$

findet man schrittweise durch partielle Integration

$$I_k = \begin{cases} \frac{(k-1)(k-3)\dots\cdot 2}{k(k-2)\dots\cdot 3} \cdot 2 & \text{wenn } k \text{ ungerade} \\ \frac{(k-1)(k-3)\dots\cdot 3\cdot 1}{k(k-2)\dots\cdot 4\cdot 2} \cdot \pi & \text{wenn } k \text{ gerade} \end{cases}$$

Für ungerades  $k$  erweitern wir den Bruch mit seinem Zähler, für gerades  $k$  mit seinem Nenner. Dann erhalten wir

$$I_k = \begin{cases} \frac{2^k (\frac{k-1}{2}!)^2}{k!} & \text{wenn } k \text{ ungerade} \\ \frac{k!}{2^k (\frac{k}{2}!)^2} \pi & \text{wenn } k \text{ gerade} \end{cases}$$

Für die Gammafunktion  $\Gamma(z) = (z-1)!$  gilt nach Legendre

$$\Gamma(z) = \frac{2^{z-1}}{\sqrt{\pi}} \Gamma\left(\frac{z}{2}\right) \Gamma\left(\frac{z+1}{2}\right)$$

([FB], Seite 201). Daher wird für ungerades  $k$

$$I_k = \frac{2^k \Gamma\left(\frac{k+1}{2}\right)^2}{\Gamma(k+1)} = \frac{\Gamma\left(\frac{k+1}{2}\right)}{\Gamma\left(\frac{k}{2}+1\right)} \sqrt{\pi}$$

Für gerades  $k$  hat man den Zähler  $k! = \Gamma(k+1)$  nach Legendre zu ersetzen und erhält ebenfalls  $\frac{\Gamma\left(\frac{k+1}{2}\right)}{\Gamma\left(\frac{k}{2}+1\right)} \sqrt{\pi}$ .

Jetzt müssen wir das alles zusammensetzen:

$$\begin{aligned} \frac{L_n}{L_{n-1}} &= \int_{\mathbb{R}^{n-1}} \frac{dz}{(1+z_2^2 + \dots + z_n^2)^{n-1}} \\ &= (n-1) \frac{\pi^{\frac{n-1}{2}}}{\frac{n-1}{2}!} \int_0^\infty \frac{r^{n-2}}{(1+r^2)^{n-1}} dr \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= (n-1) \frac{\pi^{\frac{n-1}{2}}}{\Gamma(\frac{n+1}{2})} \cdot \frac{1}{2^{n-1}} I_{n-2} \\
&= \frac{1}{2^{n-2}} \cdot \frac{\pi^{\frac{n}{2}}}{\Gamma(\frac{n}{2})}
\end{aligned}$$

(unter Ausnutzung von  $\Gamma(x+1) = x\Gamma(x)$ ).

Multipliziert man das alles zusammen und beachtet  $L_2 = \pi$ , so erhält man

$$\int_{G_{\mathbb{R}}} \omega_{\infty} = L_n = \left(\frac{1}{2}\right)^{\frac{(n-1)(n-2)}{2}} \frac{\pi^{\frac{n(n+1)}{4}}}{\prod_{j=1}^n \Gamma(\frac{j}{2})}$$

wenn  $A = 1$ .

Ist  $A$  positiv definit, so gibt es  $T$  mit  $A = T'T$ . Der Tangentialraum  $T_1(G)$  bestand aus allen  $Y$ , für die  $AY$  schief ist. Setzt man  $Z = TYT^{-1}$ , so ist  $Z$  schief. Man hat

$$\begin{aligned}
Z &= \sum_{r>s} z_{rs}(e_{rs} - e_{sr}) = TYT^{-1} = T \sum_{r>s} y_{rs} A^{-1}(e_{rs} - e_{sr}) T^{-1} = \\
&\sum_{r>s} y_{rs} T'^{-1}(e_{rs} - e_{sr}) T^{-1}
\end{aligned}$$

Die Abbildung  $X \mapsto T'^{-1}XT^{-1}$  ist eine lineare Transformation  $Q$  des Raumes aller schiefsymmetrischen Matrizen auf sich. Ihre Determinante ist eine multiplikative Funktion von  $T$ , welche man findet, indem man für  $T$  eine Diagonalmatrix einsetzt:  $\det Q = (\det T)^{-(n-1)}$ . Nach Definition von  $dY$  und  $dZ$  folgt nun

$$dZ = (\det T)^{-(n-1)} dY = (\det A)^{-\frac{n-1}{2}} dY$$

Jetzt erhalten wir

$$\int_{Y \in T_1(G)_{\mathbb{R}}} \frac{dY_{\infty}}{|1+Y|_{\infty}^{n-1}} = |A|^{\frac{n-1}{2}} \int_{Z=-Z'} \frac{dZ_{\infty}}{|1+Z|_{\infty}^{n-1}} = |A|^{\frac{n-1}{2}} L_n$$

mit dem oben angegebenen Wert von  $L_n$ .