

(1) zu "rotations-symmetrische Funktionen",

$$(a) \int_{\mathbb{R}^n} \chi_{(0,R)}(|x|) \ln(|x|) dx = \omega_n \int_0^R \ln(r) r^{n-1} dr$$

Partielle Integration ergibt

$$\int_{\varepsilon}^R \ln(r) \cdot r^{n-1} dr = \ln(r) \frac{r^n}{n} \Big|_{\varepsilon}^R - \int_{\varepsilon}^R \frac{1}{r} \frac{r^n}{n} dr.$$

Für $\varepsilon \rightarrow 0$ also

$$\int_0^R \ln(r) r^{n-1} dr = \frac{1}{n} \cdot \left(\ln(R) R^n - \int_0^R r^{n-1} dr \right)$$

$$= \frac{R^n}{n} \left(\ln(R) - \frac{1}{n} \right), \text{ insgesamt also}$$

$$\int_{\mathbb{R}^n} \chi_{(0,R)}(|x|) \ln(|x|) dx = \omega_n \frac{R^n}{n} \left(\ln(R) - \frac{1}{n} \right).$$

(b) Den Anfang machen wir gleich etwas allgemeiner:

$$\int_{\mathbb{R}^4} \chi_{(0,R)}(|x|) \cdot |x|^{2k} \cdot e^{-|x|^2} dx$$

$$= \omega_4 \int_0^R r^{2k} \cdot e^{-r^2} \cdot r^3 dr$$

$$= \frac{\omega_4}{2} \int_0^R r^{2(k+1)} e^{-r^2} 2r dr$$

$$\text{Subst. } t = r^2, \quad dt = 2r dr$$

$$\dots = \frac{\omega_4}{2} \cdot \int_0^{\mathbb{R}^2} t^{k+1} e^{-t} dt$$

Gekragt ist nach $k \in \{0, 1\}$, das ist mit partielles
Integration machbar:

$$\int t e^{-t} dt = -t e^{-t} + \int e^{-t} dt = -(t+1) \cdot e^{-t} \\ \neq g'$$

und gleich nochmal

$$\int t^2 e^{-t} dt = \int t (t \cdot e^{-t}) dt \\ \neq g'$$

$$= -t(t+1)e^{-t} + \int (t+1)e^{-t} dt$$

$$= -(t(t+1) + t+1 + 1)e^{-t}$$

$$= -(t^2 + 2t + 2)e^{-t}. \quad \text{Einsetzen ergibt}$$

$$\int_{\mathbb{R}^4} \chi_{(0, \mathbb{R})}(k_1) e^{-k_1^2} dx = \frac{\omega_4}{2} \left(-(t+1) \cdot e^{-t} \right) \Big|_0^{\mathbb{R}^2}$$

$$= \frac{\omega_4}{2} \left(1 - (1 + \mathbb{R}^2) e^{-\mathbb{R}^2} \right)$$

$$\int_{\mathbb{R}^4} \chi_{(0, \mathbb{R})}(k_1) k_1^2 \cdot e^{-k_1^2} dx = \frac{\omega_4}{2} \left(-(t^2 + 2t + 2) e^{-t} \right) \Big|_0^{\mathbb{R}^2}$$

$$= \frac{\omega_4}{2} \left(2 - (\mathbb{R}^4 + 2\mathbb{R}^2 + 2) e^{-\mathbb{R}^2} \right)$$

(Aus Symmetriegründen ist das letzte Integral gerade
 $\frac{1}{4}$ davon!)

Lösung zu (2): Wir starten mit

③

$$(a) \int_{\mathbb{R}^n} e^{-|x|^2} d\lambda_n(x) = \int_0^{\infty} \lambda_n(\{x \in \mathbb{R}^n : e^{-|x|^2} > t\}) dt$$

$$= \int_0^1 \lambda_n(\{x \in \mathbb{R}^n : e^{-|x|^2} > t\}) dt \quad \text{weil } e^{-|x|^2} \leq 1!$$

Nun ist $e^{-|x|^2} > t$

$$\Leftrightarrow e^{|x|^2} < \frac{1}{t}$$

$$\Leftrightarrow |x|^2 < \ln\left(\frac{1}{t}\right),$$

d.h. die betrachtete Menge ist eine Kugel vom Radius $R(t) = \ln\left(\frac{1}{t}\right)^{\frac{1}{2}}$. Für dieses Volumen

$$\text{gilt: } \lambda_n(B_{R(t)}(0)) = \tau_n \cdot R(t)^n = \tau_n \cdot \ln\left(\frac{1}{t}\right)^{\frac{n}{2}}.$$

Dann sind wir angekommen bei

$$\int_{\mathbb{R}^n} e^{-|x|^2} d\lambda_n(x) = \tau_n \cdot \int_0^1 \ln\left(\frac{1}{t}\right)^{\frac{n}{2}} dt$$

$$\text{Subst. } s = \ln\left(\frac{1}{t}\right) \rightsquigarrow ds = \frac{1}{t} \cdot \frac{-1}{t^2} dt = -\frac{dt}{t}$$

$$\text{bzw. } dt = -e^{-s} ds, \quad t=0 \Leftrightarrow s=\infty, \quad t=1 \Leftrightarrow s=0.$$

$$= \tau_n \cdot \int_0^{\infty} s^{\frac{n}{2}} \cdot e^{-s} ds = \tau_n \cdot \Gamma\left(\frac{n}{2} + 1\right)$$

wie behauptet.

(b) Für $u=2$:

Fläche Einheitskreises!

(4)

$$\int_{\mathbb{R}^2} e^{-|x|^2} d\lambda_2(x) = \tau_2 \Gamma(2) = \pi \cdot 1 \cdot \Gamma(1) = \pi$$

$\Gamma(x+1) = x \Gamma(x)$

(c) Fermi'sche und Fermi'sche Integralgleichung ergeben

$$\begin{aligned} \int_{\mathbb{R}^u} e^{-|x|^2} d\lambda_u(x) &= \left(\int_{\mathbb{R}} e^{-x^2} d\lambda_1(x) \right)^u \\ &= \left(\int_{\mathbb{R}^2} e^{-|x|^2} d\lambda_2(x) \right)^{\frac{u}{2}} \stackrel{(b)}{=} \pi^{\frac{u}{2}}. \end{aligned}$$

(a) und (c) zusammenfassen ergibt also

$$\pi^{\frac{u}{2}} = \tau_u \Gamma\left(\frac{u}{2} + 1\right) \quad \text{bzw.} \quad \tau_u = \frac{\pi^{\frac{u}{2}}}{\Gamma\left(\frac{u}{2} + 1\right)}$$

Insbesondere haben wir für $u=1$:

$$\sqrt{\pi} = \tau_1 \cdot \Gamma\left(\frac{1}{2} + 1\right) = 2 \cdot \frac{1}{2} \Gamma\left(\frac{1}{2}\right) = \Gamma\left(\frac{1}{2}\right),$$

was die Zusatzfrage beantwortet.