

UNA INTEGRAL SOBRE UNA BOLA DE CALOR

LEONARDO FIGUEROA

Al final de la demostración de teorema 2.3/3 de [Eva10] se emplea el valor de $\int_{E(0,0,1)} \frac{|y|^2}{s^2} d(y, s)$, omitiendo los detalles de su cálculo. Aquí $E(0, 0, 1)$ es la bola de calor

$$\begin{aligned} E(0, 0, 1) &= \left\{ (y, s) \in \mathbb{R}^{n+1} \mid s \leq 0, \frac{1}{(-4\pi s)^{n/2}} e^{\frac{|y|^2}{s}} \geq 1 \right\} \\ &= \left\{ (y, s) \in \mathbb{R}^{n+1} \mid -\frac{1}{4\pi} \leq s \leq 0, |y| \leq R(s) \right\}, \end{aligned}$$

donde, a su vez,

$$R(s) := \sqrt{2ns \log(-4\pi s)}.$$

Aquí llenaremos los detalles. Comenzamos con la observación de que la función gamma satisface [AAR99, Ec. (1.1.6), Cor. 1.1.5]

$$(\forall z \in \mathbb{C} \setminus (-\mathbb{N}_0)) \quad \Gamma(z + 1) = z \Gamma(z) \tag{1}$$

y

$$(\forall z \in \mathbb{C} \text{ con } \Re(z) > 0) \quad \Gamma(z) = \int_0^\infty t^{z-1} e^{-t} dt. \tag{2}$$

Sea ahora σ la medida usual sobre la esfera unitaria $S^{n-1} \subset \mathbb{R}^n$. Empleando la descomposición $y = rz$ con $r = |y|$ y $z = y/|y|$, que es válida para todo $y \in \mathbb{R}^n \setminus \{0\}$, obtenemos que nuestra integral de interés satisface

$$\begin{aligned} I &:= \int_{E(0,0,1)} \frac{|y|^2}{s^2} d(y, s) = \int_{-\frac{1}{4\pi}}^0 \int_{B(0, R(s))} \frac{|y|^2}{s^2} dy ds \\ &= \int_{-\frac{1}{4\pi}}^0 \int_0^{R(s)} \int_{S^{n-1}} \frac{|rz|^2}{s^2} r^{n-1} d\sigma(z) dr ds = |S^{n-1}| \int_{-\frac{1}{4\pi}}^0 \int_0^{R(s)} \frac{r^{n+1}}{s^2} dr ds. \end{aligned}$$

Fecha: 30 de agosto de 2023.

Computando la integral radial, sustituyendo el valor de $\alpha(n)$ dado en [Eva10, Sec. A.2] y el valor de $R(s)$ dado más arriba, obtenemos

$$I = \frac{n \pi^{n/2}}{(n+2) \Gamma(n/2 + 1)} \underbrace{\int_{-\frac{1}{4\pi}}^0 \frac{\sqrt{2ns \log(-4\pi s)}}{s^2} ds}_{:=J}. \quad (3)$$

Para computar la integral unidimensional J , efectuamos el cambio de variable $q = -\frac{n}{2} \log(-4\pi s) \leftrightarrow s = -\frac{1}{4\pi} e^{-\frac{2q}{n}}$, $dq = -\frac{2}{n} s ds$, obteniendo

$$\begin{aligned} J &= \int_0^\infty \frac{\sqrt{2n \left(-\frac{1}{4\pi} e^{-\frac{2q}{n}}\right) \left(-\frac{2q}{n}\right)}}{-\frac{1}{4\pi} e^{-\frac{2q}{n}}} \left(-\frac{2}{n}\right) dq = \frac{8}{n \pi^{n/2}} \int_0^\infty q^{(\frac{n}{2}+2)-1} e^{-q} dq \\ &\stackrel{(2)}{=} \frac{8}{n \pi^{n/2}} \Gamma\left(\frac{n}{2} + 2\right). \end{aligned}$$

Sustituyendo este valor obtenido para J en (3) y empleando (1) para expandir $\Gamma\left(\frac{n}{2} + 2\right) = \left(\frac{n}{2} + 1\right) \Gamma\left(\frac{n}{2} + 1\right)$, obtenemos finalmente que nuestra integral de interés es

$$I = \int_{E(0,0,1)} \frac{|y|^2}{s^2} d(y, s) = 4.$$

REFERENCIAS

- [AAR99] George E. Andrews, Richard Askey, and Ranjan Roy, *Special functions*, Encyclopedia of Mathematics and its Applications, vol. 71, Cambridge University Press, Cambridge, 1999. MR 1688958 (2000g:33001)
- [Eva10] Lawrence C. Evans, *Partial differential equations*, second ed., Graduate Studies in Mathematics, vol. 19, American Mathematical Society, Providence, RI, 2010. MR 2597943 (2011c:35002)