

Laplaceova (a Poissonova) PDR

Nechť $x \in \Omega \subset \mathbb{R}^n$, Ω je otevřená, $u : \bar{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}$ a je zadaná $f : \Omega \rightarrow \mathbb{R}$. Následující PDR označme

$$\text{Laplaceova rovnice:} \quad -\Delta u = 0 \quad (1)$$

$$\text{Poissonova rovnice:} \quad -\Delta u = f. \quad (2)$$

Funkci $v \in C^2$ splňující (1) nazveme harmonická funkce. Laplaceův operátor $-\Delta u = -(\sum_{i=1}^n u_{x_i x_i})$ je invariantní k translaci a rotaci (viz 6.1).

Poznámka 1. Pojmy harmonická funkce (v $\Omega \subset \mathbb{R}^2$) a holomorfní funkce (v $\Omega \subset \mathbb{C}$) spolu (po obvyklém ztotožnění $\mathbb{R}^2 \equiv \mathbb{C}$) souvisejí: Obě složky u a v funkce $f = u + iv$, která je holomorfní na otevřené množině $\Omega_{\mathbb{C}} \subset \mathbb{C}$ jsou harmonické na otevřené množině $\Omega_{\mathbb{R}^2} = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 \mid z = x + iy \in \Omega_{\mathbb{C}}\}$. Z Cauchyho-Riemannových podmínek

$$u_x = v_y, \quad u_y = -v_x$$

totiž plyne

$$\Delta u = u_{xx} + u_{yy} = \partial_x(v_y) + \partial_y(-v_x) = 0$$

$$\Delta v = v_{xx} + v_{yy} = \partial_x(-u_y) + \partial_y(u_x) = 0.$$

Připomeňme, že holomorfní funkce je automaticky $f \in C^\infty(\mathbb{C})$.

1 Vlastnosti Laplaceova operátoru

Funkci $u \in C^2(\Omega)$ nazveme na otevřené množině Ω

$$\text{subharmonická} \Leftrightarrow -\Delta u \leq 0 \quad \forall \underline{x} \in \Omega$$

$$\text{superharmonická} \Leftrightarrow -\Delta u \geq 0 \quad \forall \underline{x} \in \Omega.$$

Věta 2. *Mějme subharmonickou funkci u na (otevřené) množině Ω a kouli $B^n(\underline{x}; R)$ se středem v bodě $\underline{x} \in \Omega$ a poloměrem R , která je celá uvnitř $\Omega \subset \mathbb{R}^n$. Označme dále*

$$\varphi(r) = \frac{1}{|\partial B^n(\underline{x}; r)|} \int_{\partial B^n(\underline{x}; r)} u(\underline{\xi}) dS(\underline{\xi}), \quad 0 < r < R. \quad (3)$$

Pak pro všechna $r \in (0, R)$ je $\varphi'(r) \geq 0$ a navíc

$$\lim_{r \rightarrow 0^+} \varphi(r) = u(\underline{x}). \quad (4)$$

Důkaz. Nejprve dokažme tvrzení $\varphi' \geq 0$. Předpis pro φ lze (viz vzorce v odstavcích 5.4 a 5.3) upravit na

$$\begin{aligned} \varphi(r) &= \frac{1}{|\partial B^n(\underline{0}; r)|} \int_{\partial B^n(\underline{0}; r)} u(\underline{x} + \underline{w}) dS(\underline{w}) \\ &= \frac{1}{r^{n-1} |\partial B^n(\underline{0}; 1)|} \int_0^{2\pi} \overbrace{\int_0^\pi \cdots \int_0^\pi}^{n-2} u(\underline{x} + \underline{w}(r, \varphi, \phi_1, \dots, \phi_{n-2})) (-1)^n r^{n-1} \sin^{n-2}(\phi_{n-2}) \cdots \sin(\phi_1) d\varphi d\phi_1 \cdots d\phi_{n-2} \\ &= \frac{1}{|\partial B^n(\underline{0}; 1)|} \int_0^{2\pi} \overbrace{\int_0^\pi \cdots \int_0^\pi}^{n-2} u(\underline{x} + r\underline{w}(1, \varphi, \phi_1, \dots, \phi_{n-2})) (-1)^n \sin^{n-2}(\phi_{n-2}) \cdots \sin(\phi_1) d\varphi d\phi_1 \cdots d\phi_{n-2} \\ &= \frac{1}{|\partial B^n(\underline{0}; 1)|} \int_{\partial B^n(\underline{0}; 1)} u(\underline{x} + r\underline{z}) dS(\underline{z}). \end{aligned}$$

Toho lze využít pro výpočet derivace (přechod od $\underline{x} + r\underline{z}$ zpět ke $\underline{\xi}$ se provede analogicky jako v předchozích úpravách)

$$\begin{aligned} \varphi'(r) &= \frac{1}{|\partial B^n(\underline{0}; 1)|} \int_{\partial B^n(\underline{0}; 1)} \nabla u(\underline{x} + r\underline{z}) \cdot \underline{z} dS(\underline{z}) = \frac{1}{|\partial B^n(\underline{x}; r)|} \int_{\partial B^n(\underline{x}; r)} \nabla u(\underline{\xi}) \cdot \frac{\underline{\xi} - \underline{x}}{r} dS(\underline{\xi}) \\ &= \frac{1}{|\partial B(\underline{x}; r)|} \int_{B(\underline{x}; r)} \operatorname{div}(\nabla u(\underline{y})) d\underline{y} = \frac{1}{|\partial B^n(\underline{x}; r)|} \int_{B^n(\underline{x}; r)} \Delta u(\underline{y}) d\underline{y} \geq 0, \end{aligned} \quad (5)$$

protože $\Delta u \geq 0$. V úpravách jsme využili Gaussovy věty a toho, že jednotkový vektor vnější normály $\underline{n}(\underline{\xi})$ lze ve všech bodech $\underline{\xi} \in \partial B^n(\underline{x}; r)$ napsat jako $\underline{n}(\underline{\xi}) = \frac{\underline{\xi} - \underline{x}}{r}$. Nyní se věnujme druhému tvrzení, $\lim_{r \rightarrow 0^+} \varphi(r) = u(\underline{x})$. Následujícími úpravami odhadneme

$$\begin{aligned} |\varphi(r) - u(\underline{x})| &= \frac{1}{|\partial B^n(\underline{x}; r)|} \left| \int_{\partial B^n(\underline{x}; r)} u(\underline{\xi}) - u(\underline{x}) \, dS(\underline{\xi}) \right| \leq \frac{1}{|\partial B^n(\underline{x}; r)|} \int_{\partial B^n(\underline{x}; r)} |u(\underline{\xi}) - u(\underline{x})| \, dS(\underline{\xi}) \\ &\leq \sup_{\underline{\xi} \in \partial B^n(\underline{x}; r)} |u(\underline{\xi}) - u(\underline{x})|, \end{aligned}$$

jelikož pro všechny $\underline{\xi} \in B^n(\underline{x}; r)$ je $\|\underline{\xi} - \underline{x}\| = r$, plyne ze spojitosti u limita (4). □

Důsledek 3. *Za předpokladů z věty 2 navíc pro všechna $r \in (0, R)$ platí*

$$u(\underline{x}) \leq \frac{1}{|\partial B^n(\underline{x}; r)|} \int_{\partial B^n(\underline{x}; r)} u(\underline{\xi}) \, dS(\underline{\xi}) \quad (6)$$

$$u(\underline{x}) \leq \frac{1}{|B^n(\underline{x}; r)|} \int_{B^n(\underline{x}; r)} u(\underline{y}) \, d\underline{y}. \quad (7)$$

Důkaz. Platnost (6) plyne z vlastnosti $\varphi' \geq 0$, definice φ (3) a limitní vlastnosti (4). Nerovnost (7) plyne z

$$\begin{aligned} u(\underline{x}) \frac{|B^n(\underline{x}; r)|}{|B^n(\underline{x}; r)|} &= \frac{u(\underline{x})}{|B^n(\underline{x}; r)|} \int_0^r |\partial B^n(\underline{x}; \rho)| \, d\rho = \frac{1}{|B^n(\underline{x}; r)|} \int_0^r u(\underline{x}) |\partial B^n(\underline{x}; \rho)| \, d\rho \\ &\stackrel{(6)}{\leq} \frac{1}{|B^n(\underline{x}; r)|} \int_0^r \int_{\partial B^n(\underline{x}; \rho)} u(\underline{\xi}) \, dS(\underline{\xi}) \, d\rho = \frac{1}{|B^n(\underline{x}; r)|} \int_{B^n(\underline{x}; r)} u(\underline{y}) \, d\underline{y}. \end{aligned}$$

□

Poznámka 4. Máme-li superharmonickou funkci u , lze využít věty (2) a důsledku (3) pro funkci $-u$ a obdržet tak analogii (6) a (7) s opačným znaménkem. Je-li u harmonická, je přímým důsledkem následující věta.

Věta 5 (O střední hodnotě harmonické funkce). *Nechť $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ je otevřená množina a u harmonická funkce. Pak pro všechna $\underline{x} \in \Omega$ a všechna $r > 0$ takové, že $\overline{B^n(\underline{x}; r)} \subset \Omega$ platí*

$$u(\underline{x}) = \frac{1}{|\partial B^n(\underline{x}; r)|} \int_{\partial B^n(\underline{x}; r)} u(\underline{\xi}) \, dS(\underline{\xi}) = \frac{1}{|B^n(\underline{x}; r)|} \int_{B^n(\underline{x}; r)} u(\underline{y}) \, d\underline{y}.$$

Platí také opačné tvrzení

Věta 6. *Nechť $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ je otevřená množina, $u \in C^2(\Omega)$ a pro všechna $\underline{x} \in \Omega$ a všechna $r > 0$ takové, že $\overline{B^n(\underline{x}; r)} \subset \Omega$ platí*

$$u(\underline{x}) = \frac{1}{|\partial B^n(\underline{x}; r)|} \int_{\partial B^n(\underline{x}; r)} u(\underline{\xi}) \, dS(\underline{\xi})$$

pak je u harmonická v Ω .

Důkaz. Použijeme-li označení (3) pak z předpokladů plyne $\varphi'(s) = 0$ pro $s \in (0, r)$. Použijme důkaz sporem; kdyby nebylo u harmonické, existovalo by takové $\underline{x} \in \Omega$, že $|\Delta u(\underline{x})| > 0$ a vzhledem ke spojitosti u by existovala koule $B^n(\underline{x}; \rho) \in \Omega$ taková, že uvedená nerovnost by platila v celé kouli $B^n(\underline{x}; \rho)$. Ze vzorce (5) pro φ' plyne $\varphi'(r) \neq 0$ což je ve sporu se vzorcem pro u v předpokladu. □

Věta 7. *Nechť $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ je omezená oblast (otevřená a souvislá množina), $u \in C^2(\Omega) \cap C(\overline{\Omega})$ je subharmonická v Ω . Pak platí*

$$\max_{\underline{y} \in \overline{\Omega}} u(\underline{y}) = \max_{\underline{y} \in \partial \Omega} u(\underline{y}). \quad (8)$$

Pokud existuje $\underline{x} \in \Omega$ takové, že

$$u(\underline{x}) = \max_{\underline{y} \in \overline{\Omega}} u(\underline{y}) \quad (9)$$

tak je u konstantní na Ω .

Důkaz. Dokažme nejprve druhé tvrzení. Nechť platí (9) a položme $M = u(\underline{x})$, pak existuje koule o poloměru $r > 0$, $B^n(\underline{x}; r) \subset \Omega$, na které pak platí

$$M = u(\underline{x}) \stackrel{(7)}{\leq} \frac{1}{|B^n(\underline{x}; r)|} \int_{B^n(\underline{x}; r)} u(\underline{y}) \, d\underline{y} \stackrel{(9)}{\leq} u(\underline{x}) = M \quad (10)$$

což vzhledem k (9) znamená, že je u konstantní na $B^n(\underline{x}; r)$. Kdyby tomu tak nebylo, tak by existovala v $B^n(\underline{x}; r)$ taková množina (nenulové míry, u je spojitá), na které by bylo $u(\underline{y}) < u(\underline{x})$, což by bylo v spor s (10). Označme

$$A = \{\underline{y} \in \Omega \mid u(\underline{y}) = M\}$$

(dle předpokladu neprázdnou) množinu všech vzorů čísla M v zobrazení u . Víme, že pro každé $\underline{y} \in A \subset \Omega$ existuje otevřená koule $B^n(\underline{y}; r) \subset \Omega$, že pro všechny $\underline{z} \in B^n(\underline{y}; r)$ je $u(\underline{z}) = M$. Množinu A lze popsat jako sjednocení otevřených množin, je tedy otevřená. Množina A je množinou všech vzorů čísla M ve spojitém zobrazení u . Jednoprvková množina $\{M\}$ je uzavřená a vzorem uzavřené množiny ve spojitém zobrazení je uzavřená množina. Množina A je tedy také uzavřená v Ω . Neprázdná množina A je současně uzavřená a otevřená v souvislé množině Ω , je tedy $A = \Omega$.

První tvrzení plyne přímým důsledkem z druhého. □

2 Fundamentální řešení Laplaceovy rovnice

Před četbou tohoto odstavce si prostudujte pomocné poznámky 5.4 o kouli v \mathbb{R}^n . Řešme (1) v hypersférických souřadnicích [wiki]. Z invariance Laplaceova operátoru k translaci a rotaci plyne, že řešení v bude záviset pouze na vzdálenosti od počátku:

$$v(\underline{x}) = w(r)$$

kde $r = \|\underline{x}\| = (\sum_{i=1}^n x_i^2)^{1/2}$ a platí tedy

$$\begin{aligned} r_{x_i} &= \frac{1}{2} \left(\sum_{i=1}^n x_i^2 \right)^{-\frac{1}{2}} 2x_i = \frac{x_i}{r} \\ r_{x_i x_j} &= \frac{1}{r} \delta_{ij} + x_i (-1) r^{-2} r_{x_j} = \frac{1}{r} \delta_{ij} - \frac{x_i x_j}{r^3} \end{aligned}$$

pro nenulové \underline{x} . Vyjádřeme Laplaceovu rovnici v hypersférických souřadnicích:

$$\begin{aligned} v_{x_i} &= w'(r) \frac{x_i}{r} \\ v_{x_i x_i} &= w''(r) \frac{x_i^2}{r^2} + w'(r) \left(\frac{1}{r} - \frac{x_i^2}{r^3} \right) \\ 0 = \Delta v &= \sum_{i=1}^n v_{x_i x_i} = w''(r) \frac{\sum_{i=1}^n x_i^2}{r^2} + w'(r) \left(\frac{n}{r} - \frac{\sum_{i=1}^n x_i^2}{r^3} \right) \\ &= w''(r) + \frac{n-1}{r} w'(r). \end{aligned}$$

Obdrželi jsme ODR, kterou zkusíme vyřešit. Pro $r > 0$ a $w' \neq 0$ (konstantní řešení nás nezajímá) pak

$$\begin{aligned} \frac{1-n}{r} &= \frac{1}{w'} w'' = (\ln(w'))' \\ \ln(w') &= \int \frac{1-n}{r} \, dr = (1-n) \ln(r) + c_1 \\ w' &= c_2 r^{1-n} = \frac{c_2}{r^{n-1}} \\ w &= \begin{cases} b \ln(r) + c & n = 2 \\ \frac{b}{r^{n-2}} + c & n \geq 3. \end{cases} \end{aligned}$$

Funkci

$$\Phi(\underline{x}) = \begin{cases} -\frac{1}{2\pi} \ln(|\underline{x}|) & n = 2 \\ \frac{1}{n(n-2)\alpha(n)} \frac{1}{|\underline{x}|^{n-2}} & n \geq 3 \end{cases}$$

kde $\underline{0} \neq \underline{x} \in \mathbb{R}^n$ a $\alpha(n)$ je objem jednotkové n -rozměrné koule $B^n(0;1)$ nazveme fundamentální řešení Laplaceovy rovnice. Pro $\Phi(\underline{x})$ platí

$$\begin{aligned}\Phi(\underline{x}) &= \Phi(|\underline{x}|) \\ \Phi_{x_i}(\underline{x}) &= -\frac{1}{n\alpha(n)} \frac{x_i}{|\underline{x}|^n} \\ \Phi_{x_i x_j}(\underline{x}) &= -\frac{1}{n\alpha(n)} \left(\frac{\delta_{ij}}{|\underline{x}|^n} - n \frac{x_i x_j}{|\underline{x}|^{n+2}} \right)\end{aligned}$$

a proto se dá odhadnout (odhady platí pro nějakou konstantu $c > 0$):

$$\begin{aligned}|D\Phi(\underline{x})| &= \left(\sum_{a_1+\dots+a_d=1} \left| D^{(a_1,\dots,a_d)}\Phi(\underline{x}) \right|^2 \right)^{\frac{1}{2}} = \frac{1}{n\alpha(n)} \frac{1}{|\underline{x}|^{n-1}} \leq \frac{c}{|\underline{x}|^{n-1}} \\ \nabla\Phi(\underline{x}) \cdot \frac{\underline{x}}{|\underline{x}|} &= -\frac{1}{n\alpha(n)} \sum_{i=1}^n \frac{x_i}{|\underline{x}|^n} \frac{x_i}{|\underline{x}|} = -\frac{1}{n\alpha(n)} \frac{1}{|\underline{x}|^{n-1}} \\ |D^2\Phi(\underline{x})| &= \left(\sum_{a_1+\dots+a_d=2} \left| D^{(a_1,\dots,a_d)}\Phi(\underline{x}) \right|^2 \right)^{\frac{1}{2}} \leq \frac{c}{|\underline{x}|^n}.\end{aligned}\tag{11}$$

Podívejme se pro $k \in \mathbb{N}$ na integrály

$$\begin{aligned}\int_{B^2(\underline{0};\varepsilon)} |\ln(|\underline{x}|)| \, d\underline{x} &\stackrel{\varepsilon \in (0,1)}{=} -\int_0^{2\pi} \int_0^\varepsilon \ln(r)r \, dr \, d\varphi = 2\pi \lim_{\sigma \rightarrow 0^+} \left[\frac{r^2}{4} (2\ln(r) - 1) \right]_\sigma^\varepsilon = 2\pi \left| \frac{\varepsilon^2 \ln(\varepsilon)}{2} - \frac{\varepsilon^2}{4} \right| \stackrel{\varepsilon \in (0, e^{-\frac{1}{2}})}{\leq} 2\pi\varepsilon^2 |\ln(\varepsilon)| \\ \int_{B^n(\underline{0};\varepsilon)} |\underline{x}|^{-k} \, d\underline{x} &= \int_0^\varepsilon \int_{\partial B^n(\underline{0};r)} |r|^{-k} \, dS(\underline{\xi}) \, dr = \int_0^\varepsilon |r|^{-k} \overbrace{|\partial B^n(\underline{0};r)|}^{r^{n-1} |\partial B^n(\underline{0};1)|} \, dr \\ &= \kappa(n) \int_0^\varepsilon r^{n-1-k} \, dr = \begin{cases} \frac{\kappa(n)}{n-k} \varepsilon^{n-k} < \infty & 0 \leq n-1-k \\ \infty & 0 > n-1-k. \end{cases}\end{aligned}$$

Funkce $|\underline{x}|^{-k}$ je tedy integrovatelná na $B^n(\underline{0};\varepsilon)$ právě tehdy když $k \leq n-1$, z čehož plyne $\Phi, \partial_i \Phi \in L^1(B^n(\underline{0};\varepsilon))$ a $\partial_j \partial_i \Phi \notin L^1(B^n(\underline{0};\varepsilon))$. Dále:

$$\begin{aligned}\int_{\partial B^2(0,\varepsilon)} |\ln(|y|)| \, dS(y) &= |\ln(\varepsilon)| |\partial B^2(\underline{0};\varepsilon)| = |\ln(\varepsilon)| \varepsilon |\partial B^2(\underline{0};1)| = |\ln(\varepsilon)| 2\pi\varepsilon \\ \int_{\partial B^n(\underline{0};\varepsilon)} \frac{1}{|y|^{n-2}} \, dS(y) &= \frac{1}{\varepsilon^{n-2}} |\partial B^2(\underline{0};\varepsilon)| = \frac{\varepsilon^{n-1}}{\varepsilon^{n-2}} |\partial B^2(\underline{0};1)| = n\alpha(n)\varepsilon\end{aligned}$$

a proto

$$\int_{B^n(\underline{x};\varepsilon)} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) \, d\underline{y} = \begin{cases} \int_{B^2(\underline{0};\varepsilon)} -\frac{1}{2\pi} \ln(|\underline{y}|) \, d\underline{y} & n=2 \\ \int_{B^n(\underline{0};\varepsilon)} \frac{1}{n(n-2)\alpha(n)} \frac{1}{|\underline{y}|^{n-2}} \, d\underline{y} & n \geq 3 \end{cases} \leq \begin{cases} C\varepsilon^2 |\ln(\varepsilon)| & n=2 \\ C\varepsilon^2 & n \geq 3 \end{cases}\tag{12}$$

$$\int_{\partial B^n(\underline{x};\varepsilon)} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) \, dS(\underline{y}) = \begin{cases} \int_{\partial B^2(0,\varepsilon)} -\frac{1}{2\pi} \ln(|\underline{y}|) \, dS(\underline{y}) & n=2 \\ \int_{\partial B^n(\underline{0};\varepsilon)} \frac{1}{n(n-2)\alpha(n)} \frac{1}{|\underline{y}|^{n-2}} \, dS(\underline{y}) & n \geq 3 \end{cases} \leq \begin{cases} C\varepsilon |\ln(\varepsilon)| & n=2 \\ C\varepsilon & n \geq 3. \end{cases}\tag{13}$$

3 Věta o třech potenciálech

Dokažme, že pro omezenou oblast $\Omega \in \mathbb{R}^n$ s dostatečně hladkou hranicí (takovou aby platila Gaussova-Ostrogradského věta) a funkci $u \in C^2(\overline{\Omega})$ platí (tzv. věta o třech potenciálech) pro všechna $\underline{x} \in \Omega$:

$$u(\underline{x}) = \underbrace{\int_{\partial\Omega} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) u_n(\underline{y}) \, dS(\underline{y})}_{v_u(\underline{x}) \text{ potenciál jednoduché vrstvy}} - \underbrace{\int_{\partial\Omega} \Phi_n(\underline{y} - \underline{x}) u(\underline{y}) \, dS(\underline{y})}_{w_u(\underline{x}) \text{ potenciál dvojrstvy}} - \underbrace{\int_{\Omega} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) \Delta u(\underline{y}) \, d\underline{y}}_{\varphi_u(\underline{x}) \text{ objemový potenciál}}.\tag{14}$$

Důkaz Předně si uvědomíme, že pro $\varepsilon > 0$ jsou $\Phi(\underline{y} - \underline{x})$ a $\Phi_n(\underline{y} - \underline{x})$ integrovatelné na $\Omega \setminus \overline{B^n(\underline{x}; \varepsilon)}$. Vzpomeneme si na druhou Greenovu formuli (20) a aplikujme ji na oblast $\Omega \setminus \overline{B^n(\underline{x}; \varepsilon)}$

$$\begin{aligned} \int_{\Omega \setminus \overline{B^n(\underline{x}; \varepsilon)}} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) \Delta u(\underline{y}) \, d\underline{y} &= \int_{\Omega \setminus \overline{B^n(\underline{x}; \varepsilon)}} \overbrace{\Delta \underline{y} \Phi(\underline{y} - \underline{x})}^{=0} u(\underline{y}) \, d\underline{y} \\ &+ \left(\int_{\partial\Omega} + \int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \right) [\Phi(\underline{y} - \underline{x}) u_n(\underline{y}) - u(\underline{y}) \Phi_n(\underline{y} - \underline{x})] \, dS(\underline{y}). \end{aligned}$$

V objemovém potenciálu na pravé straně (14) rozdělíme $\Omega = \left(\Omega \setminus \overline{B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \right) \cup \overline{B^n(\underline{x}; \varepsilon)}$ a využijeme právě odvozeného vztahu:

$$\begin{aligned} v_u(\underline{x}) - w_u(\underline{x}) - \varphi_u(\underline{x}) &= v_u(\underline{x}) - w_u(\underline{x}) - \int_{\Omega \setminus \overline{B^n(\underline{x}; \varepsilon)}} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) \Delta u(\underline{y}) \, d\underline{y} - \int_{B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) \Delta u(\underline{y}) \, d\underline{y} \\ &= \int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} u(\underline{y}) \Phi_n(\underline{y} - \underline{x}) \, dS(\underline{y}) - \underbrace{\int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) u_n(\underline{y}) \, dS(\underline{y})}_{\rightarrow 0} - \underbrace{\int_{B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) \Delta u(\underline{y}) \, d\underline{y}}_{\rightarrow 0}, \end{aligned}$$

protože $u \in C^2(\overline{\Omega})$ a $\Phi \in L^1(B^n(\underline{0}; \varepsilon))$ lze tedy s použitím (12) a (13) prokázat, že opravdu

$$\begin{aligned} \int_{B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) \Delta u(\underline{y}) \, d\underline{y} &\leq \|D^2 u\|_{L^\infty(\overline{\Omega})} \int_{B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) \, d\underline{y} \rightarrow 0 \\ \int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) u_n(\underline{y}) \, dS(\underline{y}) &\leq \|Du\|_{L^\infty(\overline{\Omega})} \int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) \, dS(\underline{y}) \rightarrow 0. \end{aligned}$$

Ve zbývajícím integrálu na chvíli zapomeňme na u a získáme tak rovnost

$$\begin{aligned} \int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \Phi_n(\underline{y} - \underline{x}) \, dS(\underline{y}) &= \int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \nabla \Phi(\underline{y} - \underline{x}) \cdot \underbrace{\left(-\frac{\underline{y} - \underline{x}}{|\underline{y} - \underline{x}|} \right)}_{\underline{n}} \, dS(\underline{y}) \\ &\stackrel{(11)}{=} \int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \frac{1}{\kappa(n) \varepsilon^{n-1}} \, dS(\underline{y}) = \frac{|\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)|}{\kappa(n) \varepsilon^{n-1}} = 1, \end{aligned} \tag{15}$$

kterou dále využijeme v odhadu

$$\begin{aligned} \left| u(\underline{x}) - \int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} u(\underline{y}) \Phi_n(\underline{y} - \underline{x}) \, dS(\underline{y}) \right| &\stackrel{(15)}{=} \left| \int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} [u(\underline{x}) - u(\underline{y})] \Phi_n(\underline{y} - \underline{x}) \, dS(\underline{y}) \right| \\ &\leq \sup_{\underline{y} \in \partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} |u(\underline{x}) - u(\underline{y})| \left| \int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} \Phi_n(\underline{y} - \underline{x}) \, dS(\underline{y}) \right| \rightarrow 0, \end{aligned}$$

jelikož $u \in C^2(\overline{\Omega})$. Tímto je dokázána věta o třech potenciálech. Dále zmíníme několik důsledků:

- Je-li $u \in C_c^2(\mathbb{R}^n)$, tedy $u \in C^2(\mathbb{R}^n)$ a $\text{supp}(u)$ je kompaktní, pak

$$u(\underline{x}) = - \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) \Delta u(\underline{y}) \, d\underline{y},$$

což plyne z věty o třech potenciálech v případě, že použijeme dostatečně velkou oblast $\Omega \supset \text{supp}(u)$ a vypadnou tedy potenciály jednoduché vrstvy a dvojevrstvy, jelikož $u = u_n = 0$ na $\partial\Omega$.

- Pokud je u harmonická ($\Delta u = 0$), pak vypadne objemový potenciál a

$$u(\underline{x}) = \int_{\partial\Omega} \Phi(\underline{y} - \underline{x}) u_n(\underline{y}) \, dS(\underline{y}) - \int_{\partial\Omega} \Phi_n(\underline{y} - \underline{x}) u(\underline{y}) \, dS(\underline{y}).$$

- Pokud je Ω otevřená a u harmonická, pak $u \in C^\infty(\Omega)$ a ke každému $\underline{y} \in \Omega$ existuje okolí, na kterém lze u vyjádřit pomocí Taylorovy řady.

Poslední tvrzení je nutné dokázat. Nechť tedy $\underline{y} \in \Omega$ a r je takový poloměr otevřené koule $B^n(\underline{y}; r)$ se středem v \underline{y} , že $\overline{B^n(\underline{y}; r)} \subset \Omega$. Pro všechny $\underline{x} \in B^n(\underline{y}; r)$ pak platí

$$u(\underline{x}) = \int_{\partial B^n(\underline{x}; r)} \Phi(\underline{z} - \underline{x}) u_n(\underline{z}) dS(\underline{z}) - \int_{\partial B^n(\underline{x}; r)} \Phi_n(\underline{z} - \underline{x}) u(\underline{z}) dS(\underline{z})$$

DOKONCIT

4 Řešení Poissonovy rovnice

Dokažme, že pro $f \in C_c^2(\mathbb{R}^n)$, (tj. $f \in C^2(\mathbb{R}^n)$ a f má kompaktní support) a pro funkci v danou vztahem

$$v(\underline{x}) = \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(\underline{x} - \underline{y}) f(\underline{y}) d\underline{y} = \begin{cases} -\frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}^2} \ln(|\underline{x} - \underline{y}|) f(\underline{y}) d\underline{y} & n = 2 \\ \frac{1}{n(n-2)\alpha(n)} \int_{\mathbb{R}^n} \frac{f(\underline{y})}{|\underline{x} - \underline{y}|^{n-2}} d\underline{y} & n \geq 3 \end{cases} \quad (16)$$

platí $v \in C^2(\mathbb{R}^n)$ a je řešením Poissonovy rovnice (2). Toto tvrzení si dokážeme:

Důkaz $v \in C^2(\mathbb{R}^n)$ Předně ukážeme, že integrální vztah v (16) je konvoluce, tj. že

$$\int_{\mathbb{R}^n} \Phi(\underline{x} - \underline{y}) f(\underline{y}) d\underline{y} = \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(\underline{y}) f(\underline{x} - \underline{y}) d\underline{y} \equiv (\Phi * f)(\underline{x}).$$

Rozepišme (16) na složený integrál

$$v(\underline{x}) = \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(\underline{x} - \underline{y}) f(\underline{y}) d\underline{y} = \int_{-\infty}^{\infty} \cdots \int_{-\infty}^{\infty} \Phi(\underline{x} - \underline{y}) f(\underline{y}) dy_1 \cdots dy_n,$$

použijeme substituci $i \in \{1, \dots, n\}$: $z_i = x_i - y_i$,

$$dz_i = -dy_i, \quad \begin{array}{ll} y_i \rightarrow \infty & \Rightarrow z_i \rightarrow -\infty \\ y_i \rightarrow -\infty & \Rightarrow z_i \rightarrow \infty \end{array}$$

a tedy:

$$\begin{aligned} v(\underline{x}) &= \int_{-\infty}^{\infty} \cdots \int_{-\infty}^{\infty} \Phi(\underline{z}) f(\underline{x} - \underline{z}) (-1)^n dz_1 \cdots dz_n \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \cdots \int_{-\infty}^{\infty} \Phi(\underline{z}) f(\underline{x} - \underline{z}) dz_1 \cdots dz_n \quad \text{přeznačení } \underline{y} = \underline{z} \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} \cdots \int_{-\infty}^{\infty} \Phi(\underline{y}) f(\underline{x} - \underline{y}) dy_1 \cdots dy_n = \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(\underline{y}) f(\underline{x} - \underline{y}) d\underline{y}. \end{aligned}$$

Jelikož je integrál v (16) konvolucí, lze zapsat

$$\frac{v(\underline{x} + h\mathbf{e}_i) - v(\underline{x})}{h} = \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(\underline{y}) \frac{f(\underline{x} + h\mathbf{e}_i - \underline{y}) - f(\underline{x} - \underline{y})}{h} d\underline{y}.$$

Výraz $\frac{f(\underline{x} + h\mathbf{e}_i - \underline{y}) - f(\underline{x} - \underline{y})}{h}$ na pravé straně konverguje stejnoměrně k $f_{x_i}(\underline{x} - \underline{y})$, f má kompaktní support, a proto [wiki]:

$$\begin{aligned} v_{x_i}(\underline{x}) &= \lim_{h \rightarrow 0} \frac{v(\underline{x} + h\mathbf{e}_i) - v(\underline{x})}{h} = \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(\underline{y}) \lim_{h \rightarrow 0} \left[\frac{f(\underline{x} + h\mathbf{e}_i - \underline{y}) - f(\underline{x} - \underline{y})}{h} \right] d\underline{y} \\ &= \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(\underline{y}) f_{x_i}(\underline{x} - \underline{y}) d\underline{y} \quad \text{a podobně} \\ v_{x_i x_j}(\underline{x}) &= \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(\underline{y}) f_{x_i x_j}(\underline{x} - \underline{y}) d\underline{y}. \end{aligned}$$

Připomeňme si předpoklad $f \in C_c^2(\mathbb{R}^n)$ a pravá strana v posledním výrazu je tedy spojitá vzhledem k proměnné x a (pokud integrál existuje) je $v \in C^2(\mathbb{R}^n)$. Ukažme nyní, že opravdu $-\Delta v = f$. Podívejme se na

$$\begin{aligned}
\Delta v(\underline{x}) &= \sum_{i=1}^n v_{x_i x_i}(\underline{x}) = \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(\underline{y}) \sum_{i=1}^n f_{x_i x_i}(\underline{x} - \underline{y}) \, d\underline{y} = \int_{\mathbb{R}^n} \Phi(\underline{y}) \Delta_{\underline{x}} f(\underline{x} - \underline{y}) \, d\underline{y} \\
&= \underbrace{\int_{B^n(\underline{0}; \varepsilon)} \Phi(\underline{y}) \Delta_{\underline{x}} f(\underline{x} - \underline{y}) \, d\underline{y}}_{I_1(\varepsilon)} + \int_{\mathbb{R}^n \setminus B^n(\underline{0}; \varepsilon)} \Phi(\underline{y}) \Delta_{\underline{x}} f(\underline{x} - \underline{y}) \, d\underline{y} \\
&\stackrel{(17)}{=} I_1(\varepsilon) + \int_{\mathbb{R}^n \setminus B^n(\underline{0}; \varepsilon)} \Phi(\underline{y}) \Delta_{\underline{y}} f(\underline{x} - \underline{y}) \, d\underline{y} \\
&\stackrel{(19)}{=} I_1(\varepsilon) + \underbrace{\int_{\partial B^n(\underline{0}; \varepsilon)} \Phi(\underline{y}) f_{\underline{n}}(\underline{x} - \underline{y}) \, dS(\underline{y})}_{I_2(\varepsilon)} - \int_{\mathbb{R}^n \setminus B^n(\underline{0}; \varepsilon)} \nabla \Phi(\underline{y}) \cdot \nabla_{\underline{y}} f(\underline{x} - \underline{y}) \, d\underline{y} \\
&\stackrel{(19)}{=} I_1(\varepsilon) + I_2(\varepsilon) - \underbrace{\int_{\partial B^n(\underline{0}; \varepsilon)} \Phi_{\underline{n}}(\underline{y}) f(\underline{x} - \underline{y}) \, dS(\underline{y})}_{I_3(\varepsilon)} + \underbrace{\int_{\mathbb{R}^n \setminus B^n(\underline{0}; \varepsilon)} \Delta \Phi(\underline{y}) \cdot f(\underline{x} - \underline{y}) \, d\underline{y}}_0,
\end{aligned}$$

kde jsme využili skutečnosti, že

$$\begin{aligned}
\Delta_{\underline{x}} f(\underline{x} - \underline{y}) &= \sum_{i=1}^n \partial_{x_i} \partial_{x_i} (f(\underline{x} - \underline{y})) = \sum_{i=1}^n \partial_{x_i} (f_i(\underline{x} - \underline{y}) \cdot 1) = \sum_{i=1}^n \underbrace{f_{ii}(\underline{x} - \underline{y})}_{\parallel} \\
\Delta_{\underline{y}} f(\underline{x} - \underline{y}) &= \sum_{i=1}^n \partial_{y_i} \partial_{y_i} (f(\underline{x} - \underline{y})) = \sum_{i=1}^n \partial_{y_i} (f_i(\underline{x} - \underline{y}) \cdot (-1)) = \sum_{i=1}^n \underbrace{f_{ii}(\underline{x} - \underline{y})}_{\parallel}, \tag{17}
\end{aligned}$$

dvakrát první Greenovy věty (19) a skutečnosti, že $\Delta \Phi = 0$ mimo počátek $\underline{0}$. Jenom upozorňujeme, že \underline{n} zde označuje vnitřní normálu ke kouli $B^n(\underline{0}; \varepsilon)$. Pro I_1, I_2 platí

$$\begin{aligned}
|I_1(\varepsilon)| &\leq k \|D^2 f\|_{L^\infty(\mathbb{R}^n)} \int_{B^n(\underline{0}; \varepsilon)} |\Phi(\underline{y})| \, d\underline{y} \stackrel{(12)}{\leq} \begin{cases} C\varepsilon^2 |\ln(\varepsilon)| & n = 2 \\ C\varepsilon^2 & n \geq 3 \end{cases} \\
|I_2(\varepsilon)| &\leq \|Df\|_{L^\infty(\mathbb{R}^n)} \int_{\partial B(\underline{0}, \varepsilon)} |\Phi(\underline{y})| \, dS(\underline{y}) \stackrel{(13)}{\leq} \begin{cases} C\varepsilon |\ln(\varepsilon)| & n = 2 \\ C\varepsilon & n \geq 3 \end{cases} \\
I_3(\varepsilon) &= - \int_{\partial B^n(\underline{0}; \varepsilon)} \left(\nabla \Phi(\underline{y}) \cdot \left(-\frac{\underline{y}}{|\underline{y}|} \right) \right) f(\underline{x} - \underline{y}) \, dS(\underline{y}) \stackrel{(11)}{=} -\frac{1}{n\alpha(n)} \frac{1}{\varepsilon^{n-1}} \int_{\partial B^n(\underline{0}; \varepsilon)} f(\underline{x} - \underline{y}) \, dS(\underline{y}) \\
&= -\frac{1}{|\partial B^n(\underline{0}; 1)|} \frac{1}{\varepsilon^{n-1}} \int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} f(\underline{y}) \, dS(\underline{y}) = -\frac{1}{|\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)|} \int_{\partial B^n(\underline{x}; \varepsilon)} f(\underline{y}) \, dS(\underline{y}) \dots \text{integrální průměr } f \text{ na sféře } \partial B^n(\underline{x}; \varepsilon).
\end{aligned}$$

Snadno pak ukážeme, že první dva výrazy $I_1(\varepsilon), I_2(\varepsilon)$ jsou k nule pro $\varepsilon \rightarrow 0+$. Limita $I_3(\varepsilon)$ je $f(\underline{x})$, jelikož f je spojitá. Ukázali jsme tedy, že $\Delta v(\underline{x}) = f(\underline{x})$.

5 Pomocné poznámky

5.1 Substituce ve vícenásobném integrálu

Mějme otevřenou množinu $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$, prosté regulární (tj. s nenulovým Jakobiánem J_G na Ω) zobrazení $G: \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$, uzavřenou měřitelnou množinu $A \subseteq \Omega$ a spojitě zobrazení $f: B \rightarrow \mathbb{R}^n$, kde $B = G(A)$. Pak platí

$$\int_B f(\underline{y}) \, dy_1 \dots dy_n = \int_A f(g_1(\underline{x}), \dots, g_n(\underline{x})) |J_G(\underline{x})| \, dx_1 \dots dx_n$$

5.2 Integrální věty

5.2.1 Gaussova věta (Gauss-Green theorem, Divergence theorem) [wiki]

pro $u \in C^1(\bar{\Omega})$ a $\underline{F} \in (C^1(\bar{\Omega}))^n$

$$\begin{aligned} \int_{\Omega} u_{x_i} \, d\mathbf{x} &= \int_{\partial\Omega} u n_i \, dS(\mathbf{x}) \quad i = 1, \dots, n \\ \int_{\Omega} \nabla \cdot \underline{F} \, d\mathbf{x} &= \int_{\partial\Omega} \underline{F} \cdot \underline{n} \, dS(\mathbf{x}) \end{aligned} \quad (18)$$

5.2.2 První Greenova věta (Integration-by-parts formula, Green's first identity) [wiki]

Dosazením $\underline{F} = v \nabla u$ do Gaussovy věty dostaneme

$$\int_{\Omega} (v \Delta u + \nabla v \cdot \nabla u) \, d\mathbf{x} = \int_{\partial\Omega} v \overbrace{(\nabla u \cdot \underline{n})}^{u_n} \, dS(\mathbf{x}) \quad (19)$$

5.2.3 Druhá Greenova věta (Green's second identity) [wiki]

Dosazením $\underline{F} = v \nabla u - u \nabla v$ do Gaussovy věty dostaneme

$$\int_{\Omega} (v \Delta u - u \Delta v) \, d\mathbf{x} = \int_{\partial\Omega} \overbrace{(v \nabla u \cdot \underline{n} - u \nabla v \cdot \underline{n})}^{vu_n - uv_n} \, dS(\mathbf{x}) \quad (20)$$

5.3 Zobecněné sférické souřadnice [wiki]

Zde si popíšeme transformaci

$$H^n : \langle 0, \infty \rangle \times \langle 0, 2\pi \rangle \times \overbrace{\langle 0, \pi \rangle \times \dots \times \langle 0, \pi \rangle}^{n-2 \text{ krát}} \rightarrow \mathbb{R}^n, \quad n \geq 2$$

na souřadnice $r, \varphi, \phi_1, \dots, \phi_{n-2}$, kterým se říká zobecněné sférické souřadnice (pro $n = 2$ se používá název polární a pro $n = 3$ sférické). Ta je dána vztahy

$$\begin{aligned} x_1 &= r \cos(\varphi) \sin(\phi_1) \sin(\phi_2) \cdots \sin(\phi_{n-4}) \sin(\phi_{n-3}) \sin(\phi_{n-2}) \\ x_2 &= r \sin(\varphi) \sin(\phi_1) \sin(\phi_2) \cdots \sin(\phi_{n-4}) \sin(\phi_{n-3}) \sin(\phi_{n-2}) \\ x_3 &= r \cos(\phi_1) \sin(\phi_2) \cdots \sin(\phi_{n-4}) \sin(\phi_{n-3}) \sin(\phi_{n-2}) \\ x_4 &= r \cos(\phi_2) \cdots \sin(\phi_{n-4}) \sin(\phi_{n-3}) \sin(\phi_{n-2}) \\ &\vdots \\ x_{n-2} &= r \cos(\phi_{n-4}) \sin(\phi_{n-3}) \sin(\phi_{n-2}) \\ x_{n-1} &= r \cos(\phi_{n-3}) \sin(\phi_{n-2}) \\ x_n &= r \cos(\phi_{n-2}) \end{aligned}$$

$$\varphi \in \langle 0, 2\pi \rangle, \quad (\forall i \in \langle 1, n-2 \rangle_{\mathbb{N}}) : \phi_i \in \langle 0, \pi \rangle$$

Jakobián této transformace je

$$J_n = (-1)^n r^{n-1} \sin^{n-2}(\phi_{n-2}) \sin^{n-3}(\phi_{n-3}) \cdots \sin(\phi_1).$$

5.4 Koule v \mathbb{R}^n

$$\begin{aligned}
 \text{otevřená koule :} \quad & B^n(\underline{x}; r) = \{\underline{y} \in \mathbb{R}^n \mid |\underline{y} - \underline{x}| < r\} \text{ v } \mathbb{R}^n \text{ se středem v bodě } \underline{x} \\
 & \text{a poloměrem } r > 0 \\
 \text{uzavřená koule :} \quad & \overline{B^n(\underline{x}; r)} \\
 \text{jednotková sféra :} \quad & \partial B^n(\underline{x}; r) \dots \text{povrch jednotkové koule} \\
 \text{objem jednotkové koule :} \quad & \alpha(n) = |B^n(\underline{0}; 1)| = \frac{\pi^{\frac{n}{2}}}{\Gamma(\frac{n}{2} + 1)} = \frac{2\pi^{\frac{n}{2}}}{n\Gamma(\frac{n}{2})} \\
 \text{plocha jednotkové sféry :} \quad & \kappa(n) = |\partial B^n(\underline{0}; 1)| = n |B^n(\underline{0}; 1)| = \frac{n\pi^{\frac{n}{2}}}{\Gamma(\frac{n}{2} + 1)} = \frac{2\pi^{\frac{n}{2}}}{\Gamma(\frac{n}{2})} \\
 \text{platí :} \quad & |B^n(\underline{x}; r)| = r^n |B^n(\underline{0}; 1)|, \quad |\partial B^n(\underline{x}; r)| = r^{n-1} |\partial B^n(\underline{0}; 1)|
 \end{aligned}$$

6 Některé důkazy

6.1 Důkaz invariance Laplaceova operátoru vůči translaci a rotaci

Důkaz provedeme ve 2D, obecný případ n n D si lze představit jako posloupnost operací rotace kolem jedné osy a translace. Změnu souřadnic ve 2D si lze napsat jako

$$\begin{bmatrix} \bar{x}_1 \\ \bar{x}_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \cos(\alpha) & \sin(\alpha) \\ -\sin(\alpha) & \cos(\alpha) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} x_1 \\ x_2 \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} t_1 \\ t_2 \end{bmatrix}$$

V nových souřadnicích pak lze psát

$$u(x_1, x_2) = u^*(\bar{x}_1, \bar{x}_2) = u^*(x_1 \cos(\alpha) + x_2 \sin(\alpha) + t_1, -x_1 \sin(\alpha) + x_2 \cos(\alpha) + t_2)$$

tedy

$$\begin{aligned}
 u_{x_1} &= u_{\bar{x}_1}^* \cos(\alpha) - u_{\bar{x}_2}^* \sin(\alpha) \\
 u_{x_2} &= u_{\bar{x}_1}^* \sin(\alpha) + u_{\bar{x}_2}^* \cos(\alpha) \\
 u_{x_1 x_1} &= u_{\bar{x}_1 \bar{x}_1}^* \cos^2(\alpha) - 2u_{\bar{x}_1 \bar{x}_2}^* \sin(\alpha) \cos(\alpha) + u_{\bar{x}_2 \bar{x}_2}^* \sin^2(\alpha) \\
 u_{x_2 x_2} &= u_{\bar{x}_1 \bar{x}_1}^* \sin^2(\alpha) + 2u_{\bar{x}_1 \bar{x}_2}^* \sin(\alpha) \cos(\alpha) + u_{\bar{x}_2 \bar{x}_2}^* \cos^2(\alpha) \\
 0 &= u_{x_1 x_1} + u_{x_2 x_2} = u_{\bar{x}_1 \bar{x}_1}^* + u_{\bar{x}_2 \bar{x}_2}^*
 \end{aligned}$$

6.2 Odvození vzorece pro Jakobián transformace do zobecněných sférických souřadnic

Spočítejme Jakobián (pravé strany vydělené r označme g_i^n , $i \in \langle 1, n \rangle_{\mathbb{N}}$)

$$\begin{aligned}
 J_n &= \begin{vmatrix} g_1^n & r\partial_\varphi g_1^n & r\partial_{\phi_1} g_1^n & \cdots & r\partial_{\phi_{n-3}} g_1^n & r\partial_{\phi_{n-2}} g_1^n \\ g_2^n & r\partial_\varphi g_2^n & r\partial_{\phi_1} g_2^n & \cdots & r\partial_{\phi_{n-3}} g_2^n & r\partial_{\phi_{n-2}} g_2^n \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ g_{n-1}^n & r\partial_\varphi g_{n-1}^n & r\partial_{\phi_1} g_{n-1}^n & \cdots & r\partial_{\phi_{n-3}} g_{n-1}^n & r\partial_{\phi_{n-2}} g_{n-1}^n \\ g_n^n & r\partial_\varphi g_n^n & r\partial_{\phi_1} g_n^n & \cdots & r\partial_{\phi_{n-3}} g_n^n & r\partial_{\phi_{n-2}} g_n^n \end{vmatrix} \\
 &= r^{n-1} \begin{vmatrix} g_1^n & \partial_\varphi g_1^n & \partial_{\phi_1} g_1^n & \cdots & \partial_{\phi_{n-3}} g_1^n & \partial_{\phi_{n-2}} g_1^n \\ g_2^n & \partial_\varphi g_2^n & \partial_{\phi_1} g_2^n & \cdots & \partial_{\phi_{n-3}} g_2^n & \partial_{\phi_{n-2}} g_2^n \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ g_{n-1}^n & \partial_\varphi g_{n-1}^n & \partial_{\phi_1} g_{n-1}^n & \cdots & \partial_{\phi_{n-3}} g_{n-1}^n & \partial_{\phi_{n-2}} g_{n-1}^n \\ g_n^n & \partial_\varphi g_n^n & \partial_{\phi_1} g_n^n & \cdots & \partial_{\phi_{n-3}} g_n^n & \partial_{\phi_{n-2}} g_n^n \end{vmatrix}
 \end{aligned}$$

zobrazení z odstavce 5.3. Pokušíme se odvodit rekurzivní vztah pro J_n a to tak, že matici v předchozím determinantu vyjádříme pomocí J_n . Snadno lze ukázat, že pro $n = 2$ je

$$J_2 = r \begin{vmatrix} \cos(\varphi) & -\sin(\phi_1) \\ \sin(\varphi) & \cos(\phi_1) \end{vmatrix} = r.$$

Dále pak

$$\begin{aligned} J_n &= r^{n-1} \begin{vmatrix} \sin(\phi_{n-2})g_1^{n-1} & \sin(\phi_{n-2})\partial_\varphi g_1^{n-1} & \sin(\phi_{n-2})\partial_{\phi_1} g_1^{n-1} & \cdots & \sin(\phi_{n-2})\partial_{\phi_{n-3}} g_1^{n-1} & \cos(\phi_{n-2})g_1^{n-1} \\ \sin(\phi_{n-2})g_2^{n-1} & \sin(\phi_{n-2})\partial_\varphi g_2^{n-1} & \sin(\phi_{n-2})\partial_{\phi_1} g_2^{n-1} & \cdots & \sin(\phi_{n-2})\partial_{\phi_{n-3}} g_2^{n-1} & \cos(\phi_{n-2})g_2^{n-1} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ \sin(\phi_{n-2})g_{n-1}^{n-1} & \sin(\phi_{n-2})\partial_\varphi g_{n-1}^{n-1} & \sin(\phi_{n-2})\partial_{\phi_1} g_{n-1}^{n-1} & \cdots & \sin(\phi_{n-2})\partial_{\phi_{n-3}} g_{n-1}^{n-1} & \cos(\phi_{n-2})g_{n-1}^{n-1} \\ \cos(\phi_{n-2}) & 0 & 0 & \cdots & 0 & -\sin(\phi_{n-2}) \end{vmatrix} \\ &= r \sin^{n-3}(\phi_{n-2}) r^{n-2} \begin{vmatrix} \sin^2(\phi_{n-2})g_1^{n-1} & \partial_\varphi g_1^{n-1} & \partial_{\phi_1} g_1^{n-1} & \cdots & \partial_{\phi_{n-3}} g_1^{n-1} & \cos(\phi_{n-2})g_1^{n-1} \\ \sin^2(\phi_{n-2})g_2^{n-1} & \partial_\varphi g_2^{n-1} & \partial_{\phi_1} g_2^{n-1} & \cdots & \partial_{\phi_{n-3}} g_2^{n-1} & \cos(\phi_{n-2})g_2^{n-1} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ \sin^2(\phi_{n-2})g_{n-1}^{n-1} & \partial_\varphi g_{n-1}^{n-1} & \partial_{\phi_1} g_{n-1}^{n-1} & \cdots & \partial_{\phi_{n-3}} g_{n-1}^{n-1} & \cos(\phi_{n-2})g_{n-1}^{n-1} \\ \cos(\phi_{n-2})\sin(\phi_{n-2}) & 0 & 0 & \cdots & 0 & -\sin(\phi_{n-2}) \end{vmatrix} \\ &= r \sin^{n-3}(\phi_{n-2}) r^{n-2} \begin{vmatrix} g_1^{n-1} & \partial_\varphi g_1^{n-1} & \partial_{\phi_1} g_1^{n-1} & \cdots & \partial_{\phi_{n-3}} g_1^{n-1} & \cos(\phi_{n-2})g_1^{n-1} \\ g_2^{n-1} & \partial_\varphi g_2^{n-1} & \partial_{\phi_1} g_2^{n-1} & \cdots & \partial_{\phi_{n-3}} g_2^{n-1} & \cos(\phi_{n-2})g_2^{n-1} \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots & \vdots \\ g_{n-1}^{n-1} & \partial_\varphi g_{n-1}^{n-1} & \partial_{\phi_1} g_{n-1}^{n-1} & \cdots & \partial_{\phi_{n-3}} g_{n-1}^{n-1} & \cos(\phi_{n-2})g_{n-1}^{n-1} \\ 0 & 0 & 0 & \cdots & 0 & -\sin(\phi_{n-2}) \end{vmatrix} = (-1)r \sin^{n-3}(\phi_{n-2}) \cdot J_{n-1} \end{aligned}$$

kde v poslední úpravě matice jsme k prvnímu sloupci přičetli $\cos(\phi_{n-2})$ násobek posledního. Pomocí tohoto rekurentního vztahu již obdržíme

$$\begin{aligned} J_n &= (-1)^{n-2} r^{n-2} \sin^{n-2}(\phi_{n-2}) \sin^{n-3}(\phi_{n-3}) \cdots \sin(\phi_1) J_2 \\ &= (-1)^n r^{n-1} \sin^{n-2}(\phi_{n-2}) \sin^{n-3}(\phi_{n-3}) \cdots \sin(\phi_1). \end{aligned}$$

6.3 Důkaz $\alpha(n) = |B^n(\underline{0}; 1)| = \frac{\pi^{n/2}}{\Gamma(\frac{n}{2}+1)}$, $\kappa(n) = |\partial B^n(\underline{0}; 1)| = \frac{2\pi^{n/2}}{\Gamma(\frac{n}{2})}$

Spočteme obecnější integrály (značení viz 5.4)

$$\int_{B^n(\underline{0}; R)} |\underline{x}|^{2\alpha} d\underline{x}, \quad \int_{\partial B^n(\underline{0}; 1)R} |\underline{x}|^{2\alpha} d\underline{x}$$

požadované důkazy pak získáme dosazením $\alpha = 0$, $R = 1$. Pomocí substituce do zobecněných sférických souřadnic (viz 5.3) získáme

$$\int_{B^n(\underline{0}; R)} |\underline{x}|^{2\alpha} d\underline{x} = \int_0^R \rho^{2\alpha+n-1} d\rho \cdot \int_0^{2\pi} 1 d\rho \cdot \prod_{i=1}^{n-2} \int_0^{2\pi} \sin^i(\phi_i) d\phi_i = \left[\frac{\rho^{2\alpha+n}}{2\alpha+n} \right]_0^R \cdot [\varphi]_0^{2\pi} \cdot \prod_{i=1}^{n-2} I_i = \frac{2\pi R^{2\alpha+n}}{2\alpha+n} \cdot \prod_{i=1}^{n-2} I_i$$

$$\int_{\partial B^n(\underline{0}; R)} |\underline{x}|^{2\alpha} d\underline{x} = R^{2\alpha+n-1} \cdot \int_0^{2\pi} 1 d\rho \cdot \prod_{i=1}^{n-2} \int_0^{2\pi} \sin^i(\phi_i) d\phi_i = 2\pi R^{2\alpha+n-1} \cdot \prod_{i=1}^{n-2} I_i = \frac{2\alpha+n}{R} \int_{B^n(\underline{0}; R)} |\underline{x}|^{2\alpha} d\underline{x}$$

kde jsme využili

$$I_1 = \int_0^\pi \sin(\phi) d\phi = [-\cos(\phi)]_0^\pi = 2$$

$$I_2 = \int_0^\pi \sin^2(\phi) d\phi = \int_0^\pi \frac{1 + \cos(2\phi)}{2} d\phi = \left[\frac{\phi}{2} - \frac{\sin(2\phi)}{4} \right]_0^\pi = \frac{\pi}{2}$$

a rekurzivního vztahu

$$\begin{aligned}
I_k &= \int_0^\pi \sin^k(\phi) d\phi = \int_0^\pi \sin^{k-1}(\phi) \sin(\phi) d\phi \\
&= \left[-\sin^{k-1}(\phi) \cos(\phi) \right]_0^\pi + (k-1) \int_0^\pi \sin^{k-2}(\phi) \cos^2(\phi) d\phi \\
&= (k-1) \int_0^\pi \sin^{k-2}(\phi) (1 - \sin^2(\phi)) d\phi = (k-1) (I_{k-2} - I_k) = \frac{k-1}{k} I_{k-2} \\
&= \begin{cases} 2 \cdot \frac{2}{3} \cdot \frac{4}{5} \cdots \frac{2l}{2l+1} = 2 \frac{(k-1)!!}{k!!} & k = 2l + 1 \\ \frac{\pi}{2} \cdot \frac{3}{4} \cdot \frac{5}{6} \cdots \frac{2l-1}{2l} = \pi \frac{(k-1)!!}{k!!} & k = 2l \end{cases}, l \in \mathbb{N}
\end{aligned}$$

kde symbolem $(\cdot)!!$ (dvojitý faktoriál) jsme označili

$$n!! = \prod_{i=1}^k (2i + m), \quad n = 2k + m, \quad k \in \mathbb{N}, \quad m \in \{0, 1\} \text{ a } 0!! = 1!! = 1$$

Pro zajímavost

k	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10	11	12	13
I_k	2	$\frac{1\pi}{2}$	$\frac{4}{3}$	$\frac{3\pi}{8}$	$\frac{16}{15}$	$\frac{5\pi}{16}$	$\frac{32}{35}$	$\frac{35\pi}{128}$	$\frac{256}{315}$	$\frac{63\pi}{256}$	$\frac{512}{693}$	$\frac{231\pi}{1024}$	$\frac{2048}{3003}$
$\prod_{i=1}^k I_i$	2	π	$\frac{4\pi}{3}$	$\frac{1\pi^2}{2}$	$\frac{8\pi^2}{15}$	$\frac{1\pi^3}{6}$	$\frac{16\pi^3}{105}$	$\frac{1\pi^4}{24}$	$\frac{32\pi^4}{945}$	$\frac{1\pi^5}{120}$	$\frac{64\pi^5}{10395}$	$\frac{1\pi^6}{720}$	$\frac{128\pi^6}{135135}$

Dále

$$I_k I_{k+1} = 2 \frac{(k-1)!!}{k!!} \pi \frac{(k)!!}{(k+1)!!} = 2\pi \frac{(k-1)!!}{(k+1)[(k-1)!!]} = \frac{2\pi}{k+1}$$

a proto

$$\begin{aligned}
\prod_{i=1}^{n-2} I_i &= \begin{cases} I_1 \prod_{j=1}^{\frac{n-3}{2}} I_{2j} I_{2j+1} = 2 \prod_{j=1}^{\frac{n-3}{2}} \frac{2\pi}{2j+1} = 2 \frac{(2\pi)^{\frac{n-3}{2}}}{(n-2)!!} = \frac{2^{\frac{n-1}{2}} \pi^{\frac{n-3}{2}}}{(n-2)!!} & n = 2k + 1 \\ \prod_{j=1}^{\frac{n-2}{2}} I_{2j-1} I_{2j} = \prod_{j=1}^{\frac{n-2}{2}} \frac{\pi}{j} = \frac{\pi^{\frac{n-2}{2}}}{(\frac{n-2}{2})!} \stackrel{[l! = \frac{(2l)!!}{2^l}]}{=} \frac{2^{\frac{n-2}{2}} \pi^{\frac{n-2}{2}}}{(n-2)!!} & n = 2k + 2 \end{cases}, k \in \mathbb{N} \\
&= \frac{2^{\lfloor \frac{n-1}{2} \rfloor} \pi^{\lfloor \frac{n-2}{2} \rfloor}}{(n-2)!!} = \frac{\pi^{\lfloor \frac{n-2}{2} \rfloor}}{\Gamma(\frac{n}{2})}.
\end{aligned}$$

Využijeme toho k dopočtení

$$\int_{B^n(\underline{0}; R)} |\underline{x}|^{2\alpha} d\underline{x} = \begin{cases} \frac{2\pi R^{2\alpha+n}}{2\alpha+n} \frac{2^{\frac{n-1}{2}} \pi^{\frac{n-3}{2}}}{(n-2)!!} = \frac{2^{\frac{n+1}{2}} \pi^{\frac{n-1}{2}} R^{2\alpha+n}}{(2\alpha+n) \cdot (n-2)!!} & n = 2k + 1 \\ \frac{2\pi R^{2\alpha+n}}{2\alpha+n} \frac{\pi^{\frac{n-2}{2}}}{(\frac{n-2}{2})!} = \frac{2^{\frac{n}{2}} \pi^{\frac{n}{2}} R^{2\alpha+n}}{(2\alpha+n) \cdot (n-2)!!} & n = 2k + 2 \end{cases} = \frac{2^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor} \pi^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor} R^{2\alpha+n}}{(2\alpha+n) \cdot (n-2)!!}, k \in \mathbb{N}$$

Speciálně pro $\alpha = 0$ je

$$|B^n(\underline{0}; R)| = \frac{2^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor} \pi^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor} R^n}{n \cdot (n-2)!!} = \begin{cases} \frac{2^{\frac{n+1}{2}} \pi^{\frac{n-1}{2}} R^n}{n!!} & n = 2k + 1 \\ \frac{2\pi^{\frac{n}{2}} R^n}{n \cdot (\frac{n-2}{2})!} & n = 2k + 2 \end{cases}, k \in \mathbb{N}$$

a další volbou $R = 1$ obdržíme pro $|B^n(\underline{0}; 1)| = \int_{B^n(\underline{0}; 1)} 1 d\underline{x}$ a $|\partial B^n(\underline{0}; 1)| = n|B^n(\underline{0}; 1)|$ vztahy (viz také [wiki])

$$\begin{aligned}
|\partial B^n(\underline{0}; 1)| &= n|B^n(\underline{0}; 1)| = \begin{cases} \frac{n 2^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor} \pi^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor}}{n!!} = \frac{2\pi^{\frac{n}{2}}}{\sqrt{\pi} \frac{(n-2)!!}{2^{\frac{n-1}{2}}}} & n = 2k + 1 \\ \frac{\pi^{\frac{n}{2}}}{(\frac{n-2}{2})!} & n = 2k + 2 \end{cases}, k \in \mathbb{N} \\
&= \frac{2\pi^{\frac{n}{2}}}{\Gamma(\frac{n}{2})} = \frac{n\pi^{\frac{n}{2}}}{\Gamma(1 + \frac{n}{2})}
\end{aligned}$$

kde jsme využili vlastností

$$\Gamma\left(\frac{n}{2}\right) = \Gamma\left(\frac{1}{2} + k\right) = \frac{(2k-1)!!\sqrt{\pi}}{2^k} = \frac{(n-2)!!\sqrt{\pi}}{2^{\frac{n-1}{2}}} \quad \forall n = 2k+1, k \in \mathbb{N}$$

$$\Gamma\left(\frac{n}{2}\right) = \Gamma(k) = (k-1)! = \left(\frac{n-2}{2}\right)! \quad \forall n = 2k+2, k \in \mathbb{N}$$

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

funkce Γ , viz [wiki]. Pro počáteční hodnoty hodnoty n můžeme sestavit tabulku

n	2	3	4	5	6	7	8	9	10
$ B^n(\underline{0}; 1) $	π	$\frac{4\pi}{3}$	$\frac{\pi^2}{2}$	$\frac{8\pi^2}{15}$	$\frac{\pi^3}{6}$	$\frac{16\pi^3}{105}$	$\frac{\pi^4}{24}$	$\frac{32\pi^4}{945}$	$\frac{\pi^5}{120}$
$ \partial B^n(\underline{0}; 1) $	2π	4π	$2\pi^2$	$\frac{8\pi^2}{3}$	π^3	$\frac{16\pi^3}{15}$	$\frac{\pi^4}{3}$	$\frac{32\pi^4}{105}$	$\frac{\pi^5}{12}$

Reference

- [Rok11] Mirko Rokyta: Parciální diferenciální rovnice I, Klasická teorie,
<http://www.karlin.mff.cuni.cz/~rokyta/vyuka/>
- [KalKub09] Josef Kalas, Jaromír Kuben: Integrální počet funkcí více proměnných,
http://is.muni.cz/el/1431/podzim2011/M3100/IP_II.pdf
- [Bro12] Martin Brokate: Partielle Differentialgleichungen,
http://www-m6.ma.tum.de/~brokate/pde_ws11.pdf
- [Ewa10] Lawrence C. Evans: Partial Differential Equations