

81 Harmonische Funktionen und Dirichlet-Probleme

81.1 Definition. Es sei $D \subseteq \mathbb{R}^n$ offen. Eine Funktion $u \in \mathcal{C}^2(D, \mathbb{K})$ heißt harmonisch, wenn $\Delta u = 0$ gilt. Mit $\mathcal{H}(D, \mathbb{K})$ wird der Raum aller \mathbb{K} -wertigen harmonischen Funktionen auf D bezeichnet.

Im Fall $n = 2$ ist eine reelle harmonische Funktion nach Satz 64.7 lokal Realteil einer holomorphen Funktion und daher automatisch \mathcal{C}^∞ und reell-analytisch. Aus der folgenden Integralformel (4) ergibt sich diese Aussage auch für den Fall $n \geq 3$.

81.2 Newton-Potentiale. a) Es sei $\tau_n = \sigma(S^{n-1})$ das Maß der Einheitskugel des \mathbb{R}^n , also etwa $\tau_2 = 2\pi$ und $\tau_3 = 4\pi$. Aufgrund der Volumenformel 63.5 bzw. des Gaußschen Integralsatzes hat man $\tau_n = n\omega_n$, wobei $\omega_n = \lambda^n(K_1(0))$ das Volumen der Einheitskugel des \mathbb{R}^n ist (vgl. (57.20) oder (59.6)).

b) Die auf $\mathbb{R}^n \setminus \{0\}$ harmonische und dort reell-analytische Funktion

$$E(x) := \begin{cases} -\frac{1}{(n-2)\tau_n} \frac{1}{|x|^{n-2}} & , \quad n \geq 3 \\ \frac{1}{2\pi} \log |x| & , \quad n = 2 \end{cases} \quad (1)$$

wird als *Fundamentallösung* des Laplace-Operators Δ bezeichnet (vgl. dazu HM 4); diese besitzt eine *Singularität* im Nullpunkt. Nach 51.6 c) sind *alle rotationssymmetrischen* harmonischen Funktionen auf $\mathbb{R}^n \setminus \{0\}$ gegeben durch $c_1 E + c_2$, $c_1, c_2 \in \mathbb{R}$.

c) Offenbar gilt für $n \geq 2$

$$\text{grad } E(x) = \frac{1}{\tau_n} \frac{x}{|x|^n}, \quad x \in \mathbb{R}^n \setminus \{0\}. \quad (2)$$

d) Für $x \in \mathbb{R}^n$ heißt die Funktion

$$E_x : y \mapsto E(y - x) \quad (3)$$

das *Newton-Potential* mit Singularität $x \in \mathbb{R}^n$.

81.3 Satz. Es sei $\Omega \in \mathfrak{G}_s(\mathbb{R}^n)$ ein Gebiet mit fast überall glattem Rand und endlichem Randinhalt $\sigma(\partial\Omega) < \infty$. Für eine in Ω harmonische Funktion $u \in \overline{\mathcal{C}}^1(\Omega, \mathbb{R})$ gilt dann

$$\int_{\partial\Omega} (u \partial_n E_x - E_x \partial_n u)(y) d\sigma(y) = \begin{cases} u(x) & , \quad x \in \Omega \\ 0 & , \quad x \notin \overline{\Omega} \end{cases} . \quad (4)$$

BEWEIS. a) Für $x \notin \overline{\Omega}$ ist E_x auf einer Umgebung von $\overline{\Omega}$ harmonisch, und die Greensche Integralformel (63.11) liefert

$$\int_{\partial\Omega} (u \partial_n E_x - E_x \partial_n u) d\sigma = \int_{\Omega} (u \Delta E_x - E_x \Delta u) d^n y = 0. \quad (5)$$

b) Für $x \in \Omega$ wählt man ein $\delta > 0$ mit $\overline{K_\delta(x)} \subseteq \Omega$ und wendet für $0 < r < \delta$ gemäß Beweisteil a) Formel (5) auf $x \notin \Omega_x := \Omega \setminus \overline{K_r(x)}$ an; dann folgt

$$\int_{\partial\Omega} (u \partial_n E_x - E_x \partial_n u) d\sigma = \int_{\partial K_r(x)} (u \partial_n E_x - E_x \partial_n u) d\sigma. \quad (6)$$

Für $y \in \partial K_r(x)$ ist der äußere Normalenvektor gegeben durch $\mathbf{n}(y) = \frac{y-x}{r}$, und aus (2) ergibt sich

$$\partial_{\mathbf{n}} E_x(y) = \langle \text{grad } E_x(y), \mathbf{n}(y) \rangle = \frac{1}{\tau_n r^{n-1}}, \quad \text{also} \tag{7}$$

$$\lim_{r \rightarrow 0} \int_{\partial K_r(x)} u \partial_{\mathbf{n}} E_x d\sigma = \lim_{r \rightarrow 0} \frac{1}{\sigma(\partial K_r(x))} \int_{\partial K_r(x)} u d\sigma = u(x) \tag{8}$$

aufgrund der Stetigkeit von u . Mit $C := \|\text{grad } u\|_{\overline{K_\delta(x)}}$ gilt weiter

$$\begin{aligned} \left| \int_{\partial K_r(x)} E_x \partial_{\mathbf{n}} u d\sigma \right| &\leq \frac{C \sigma(\partial K_r(x))}{(n-2) \tau_n r^{n-2}} = \frac{C r}{n-2}, \quad n \geq 3, \\ &\leq \frac{C \sigma(\partial K_r(x)) \log r}{2\pi} = C r \log r, \quad n = 2, \end{aligned}$$

und somit $\int_{\partial K_r(x)} E_x \partial_{\mathbf{n}} u d\sigma \rightarrow 0$ für $r \rightarrow 0^+$. Die Behauptung ergibt sich somit aus (6) und (8).

81.4 Folgerung. Für offene Mengen $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ besteht $\mathcal{H}(\Omega) \subseteq C^\infty(\Omega)$ aus reell-analytischen Funktionen.

BEWEIS. Zu $a \in \Omega$ wählt man $r > 0$ mit $\overline{K_{3r}(a)} \subseteq \Omega$. Die Funktionen $E(x-y)$ und $\partial_{\mathbf{n}}^y E(x-y)$ sind für $y \in \mathbb{R}^n \setminus \overline{K_r(a)}$ reell-analytisch in $x \in K_r(a)$, und nach (4) für $\Omega = K_{2r}(a)$ ist auch $u \in \mathcal{H}(\Omega)$ auf $K_r(a)$ reell-analytisch.

81.5 Satz. Es sei $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ offen. Eine harmonische Funktion $u \in \mathcal{H}(\Omega)$ besitzt die folgende Mittelwerteigenschaft: Für $\overline{K_r(x)} \subseteq \Omega$ gilt

$$u(x) = \frac{1}{\tau_n r^{n-1}} \int_{\partial K_r(x)} u(y) d\sigma(y) = \frac{1}{\tau_n} \int_{S^{n-1}} u(x+r\eta) d\sigma(\eta). \tag{9}$$

BEWEIS. Auf $\partial K_r(x)$ sind E_x und $\partial_{\mathbf{n}} E_x$ konstant. Daher folgt die erste Gleichung in (9) sofort aus (4), (7) und (10); die zweite ergibt sich mittels der Variablentransformation $y = x+r\eta$.

In Satz 81.16 wird auch die Umkehrung von Satz 81.5 gezeigt. Eine wichtige Konsequenz der Mittelwerteigenschaft ist:

81.6 Satz (Maximum-Prinzip). Es seien $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ ein Gebiet und $u \in \mathcal{H}(\Omega)$ eine harmonische Funktion. Gibt es $a \in \Omega$ mit

$$u(a) = M := \max \{u(x) \mid x \in \Omega\},$$

so ist u konstant.

81.7 Folgerung. Es seien $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ ein beschränktes Gebiet und $u \in C(\overline{\Omega})$ in Ω harmonisch. Dann nimmt die Funktion u ihr Maximum und ihr Minimum auf dem Rand $\partial\Omega$ an.

81.8 Randwertprobleme. a) Für $\Omega \in \mathfrak{G}_s(\mathbb{R}^n)$ mit $\sigma(\partial\Omega) < \infty$ ist eine in Ω harmonische Funktion $u \in \overline{\mathcal{C}}^1(\Omega, \mathbb{R})$ aufgrund der Integralformel (4) durch die Werte von u und von $\partial_n u$ auf dem Rand $\partial\Omega$ eindeutig festgelegt.

b) Aufgrund des *Maximumprinzips* genügen dafür bereits die Funktionswerte $u|_{\partial\Omega}$; andererseits ist u in Ω durch $\partial_n u|_{\partial\Omega}$ nicht eindeutig festgelegt, was bereits konstante Funktionen zeigen.

c) Umgekehrt sei nun $g \in \mathcal{C}(\partial\Omega)$ gegeben. Gesucht ist dann eine Fortsetzung $u \in \mathcal{C}(\overline{\Omega})$ von g , die in Ω harmonisch ist. Dieses *Dirichlet-Problem* läßt sich für jedes beschränkte Gebiet $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ formulieren; es besitzt also stets *höchstens eine* Lösung auf Ω .

d) Für eine in Ω harmonische Funktion $u \in \overline{\mathcal{C}}^1(\Omega, \mathbb{R})$ gilt stets

$$\int_{\partial\Omega} \partial_n u(y) d\sigma(y) = 0; \quad (10)$$

dies folgt sofort aus (5) mit 1 an Stelle von E_x . Zu $g \in \mathcal{C}(\partial\Omega)$ kann es daher nur dann eine in Ω harmonische Funktion $u \in \overline{\mathcal{C}}^1(\Omega, \mathbb{R})$ mit $\partial_n u|_{\partial\Omega} = g$ geben (*Neumann-Problem*), wenn $\int_{\partial\Omega} g(y) d\sigma(y) = 0$ ist.

e) Auch *gemischte Randwertaufgaben* sind interessant: Zu Funktionen $g \in \mathcal{C}(\partial\Omega)$ und $h \in \mathcal{C}(\partial\Omega)$ mit $h \geq 0$ sucht man eine in Ω harmonische Funktion $u \in \overline{\mathcal{C}}^1(\Omega, \mathbb{R})$ mit $(\partial_n u + hu)|_{\partial\Omega} = g$.

In diesem Abschnitt lösen wir das Dirichlet-Problem für Kugeln und beginnen mit dem Fall $n = 2$.

81.9 Produktansatz in Polarkoordinaten. a) Der Laplace-Operator in ebenen Polarkoordinaten lautet

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2}. \quad (11)$$

Ein Produktansatz $u(r, \varphi) = f(r)g(\varphi)$ für Lösungen von $\Delta u = 0$ liefert

$$g''(\varphi) + \lambda g(\varphi) = 0, \quad (12)$$

$$r^2 f''(r) + r f'(r) - \lambda f(r) = 0. \quad (13)$$

b) Da g 2π -periodisch sein muß, hat man für (12) die Eigenfunktionen $e^{\pm ik\varphi}$ zu den Eigenwerten $\lambda = k^2$, $k \in \mathbb{N}_0$.

c) Setzt man $\lambda = k^2$ in (13) ein, so erhält man die Lösungen

$$f(r) = c + d \log r \quad \text{für } k = 0, \quad f(r) = cr^k + dr^{-k} \quad \text{für } k \in \mathbb{N}. \quad (14)$$

Es sind also $u(r, \varphi) = c + d \log r$ und $u(r, \varphi) = (cr^k + dr^{-k})e^{\pm ik\varphi}$ harmonische Funktionen auf Kreisringen.

81.10 Poisson-Kern in der Ebene. a) Auf Kreisen $K = K_R(0)$ muß in (14) $d = 0$ gelten. Zur Lösung des *Dirichlet-Problems* macht man den Ansatz

$$h(r, \varphi) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k r^{|k|} e^{ik\varphi}; \quad (15)$$

die Randbedingung $h(R, \varphi) = g(\varphi)$ liefert dann $c_k \overline{R^{|k|}} = \widehat{g}(k)$, $k \in \mathbb{Z}$. Es folgt

$$h(r, \varphi) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \widehat{g}(k) \left(\frac{r}{R}\right)^{|k|} e^{ik\varphi}. \tag{16}$$

b) Für $R = 1$ berechnet man weiter

$$h(r, \varphi) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} g(t) e^{-ikt} dt r^{|k|} e^{ik\varphi} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} P_r(\varphi - t) g(t) dt \tag{17}$$

mit dem *Poisson-Kern*

$$P_r(s) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} r^{|k|} e^{iks} = 1 + 2 \sum_{k=1}^{\infty} r^k \cos ks \tag{18}$$

$$= 1 + 2 \operatorname{Re} \sum_{k=1}^{\infty} r^k e^{iks} = \operatorname{Re} \left(1 + 2 \frac{r e^{is}}{1 - r e^{is}} \right)$$

$$= \operatorname{Re} \frac{1 + r e^{is}}{1 - r e^{is}} = \frac{1 - r^2}{|1 - r e^{is}|^2} \tag{19}$$

$$= \frac{1 - r^2}{1 - 2r \cos s + r^2}. \tag{20}$$

c) Es ist (P_r) eine *Dirac-Folge* für $r \rightarrow 1$. Es gilt

$$u(re^{i\varphi}) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} P_r(\varphi - t) u(e^{it}) dt \tag{21}$$

für jede auf \overline{K} stetige und in K harmonische Funktion u . Wegen (19) gilt dann $u = \operatorname{Re} f$ für die in K holomorphe Funktion

$$f(z) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \frac{e^{it} + z}{e^{it} - z} u(e^{it}) dt, \quad z = r e^{i\varphi}. \tag{22}$$

Auch im Fall $n \geq 3$ kann man analog zu 81.9 einen *Produktansatz in Kugelkoordinaten* durchführen. Statt dessen stellen wir eine andere Methode vor, die einige Vorbereitungen erfordert:

81.11 Greensche Funktionen. a) Es sei wieder $\Omega \in \mathfrak{G}_s(\mathbb{R}^n)$ mit $\sigma(\partial\Omega) < \infty$. Die Integralformel (4) bleibt für $x \in \Omega$ dann gültig, wenn das Newton-Potential $E_x : y \mapsto E(y - x)$ durch eine Funktion $G_x : y \mapsto E_x(y) - F_x(y)$ ersetzt wird, für die $F_x \in \overline{\mathcal{C}^1}(\Omega)$ auf Ω harmonisch ist; in der Tat gilt dann (5) für F_x , $x \in \overline{\Omega}$. Gilt nun $G_x(y) = 0$ für $y \in \partial\Omega$, so folgt aus (4) die Integralformel

$$u(x) = \int_{\partial\Omega} u(y) \partial_n G_x(y) d\sigma(y), \quad x \in \Omega. \tag{23}$$

b) Existiert eine solche Funktion $F_x \in \overline{\mathcal{C}^1}(\Omega)$ für alle $x \in \Omega$, so heißt

$$G : (\Omega \times \overline{\Omega}) \setminus \{(x, x) \mid x \in \Omega\} \mapsto \mathbb{R}, \quad G(x, y) = E_x(y) - F_x(y), \tag{24}$$

eine *Greensche Funktion* für Ω .

c) Für $x \in \Omega$ kann man F_x als *Lösung des Dirichlet-Problems* zur Randfunktion $E_x|_{\partial\Omega}$ wählen. Umgekehrt kann man für Kugeln Greensche Funktionen unmittelbar angeben und damit das *Dirichlet-Problem lösen*:

81.12 Satz. Eine Greensche Funktion für die Euklidische Einheitskugel $K := K_1(0)$ des \mathbb{R}^n ist gegeben durch

$$G(x, y) = E(x - y) - E\left(\frac{x}{|x|} - |x|y\right) \quad \text{für } x \in K \setminus \{0\} \quad (25)$$

und $G(0, y) = E(y) - E(\eta_0)$, $\eta_0 \in S^{n-1}$ fest. Auf der Menge

$$M := \{(x, y) \in \mathbb{R}^n \times \mathbb{R}^n \mid y \neq x \text{ und } y \neq \frac{x}{|x|^2}\}$$

ist G in x und in y harmonisch, und man hat $G(x, y) = G(y, x)$.

BEWEIS. Für $x \in \mathbb{R}^n$ ist $G(x, y)$ auf $\mathbb{R}^n \setminus \{x, \frac{x}{|x|^2}\}$ harmonisch in y ; aus

$$\left| \frac{x}{|x|} - |x|y \right|^2 = 1 - 2\langle x, y \rangle + |x|^2|y|^2 = \left| \frac{y}{|y|} - |y|x \right|^2 \quad (26)$$

für $x, y \in \mathbb{R}^n \setminus \{0\}$ folgt $G(x, y) = G(y, x)$ auf M . Daher ist $G(x, y)$ auf $\mathbb{R}^n \setminus \{y, \frac{y}{|y|^2}\}$ auch harmonisch in x , und man hat $G(x, y) = 0$ für $|y| = 1$ und $x \neq y$.

81.13 Poisson-Kern im \mathbb{R}^n . a) Mittels (2), (25) und (26) berechnet man

$$P(x, \eta) := \partial_n G_x(\eta) = \frac{1 - |x|^2}{\tau_n |\eta - x|^n}, \quad |x| < 1, \quad |\eta| = 1. \quad (27)$$

b) Die Funktion $P : K \times S^{n-1} \mapsto \mathbb{R}$ heißt *Poisson-Kern* für die Einheitskugel. Wegen

$$\Delta_x \partial_n^y G(x, y) = \partial_n^y \Delta_x G(x, y) = 0 \quad \text{für } |y| \text{ nahe } 1$$

ist die Funktion P^η für alle $\eta \in S^{n-1}$ harmonisch in $x \in K$.

c) Man hat $P \geq 0$, und aus (27) und (23) mit $u = 1$ folgt

$$\int_{S^{n-1}} P(x, \eta) d\sigma(\eta) = 1 \quad \text{für } |x| < 1. \quad (28)$$

Für alle $\delta > 0$ gilt nach (27)

$$\limsup_{r \rightarrow 1} \{P(r\xi, \eta) \mid \xi, \eta \in S^{n-1} \text{ und } |\xi - \eta| \geq \delta\} = 0. \quad (29)$$

Daher ist $\{P(r \cdot, \cdot)\}$ „eine Art“ *Dirac-Familie* für $r \rightarrow 1^-$, und ähnlich wie in Satz 79.4 ergibt sich:

81.14 Theorem. Für $g \in \mathcal{C}(S^{n-1})$ löst das Poisson-Integral

$$Pg(x) := \begin{cases} \int_{S^{n-1}} P(x, \eta) g(\eta) d\sigma(\eta) & , \quad |x| < 1 \\ g(x) & , \quad |x| = 1 \end{cases} \quad (30)$$

das *Dirichlet-Problem*: Es ist Pg auf \overline{K} stetig und in K harmonisch.

81.15 Bemerkungen. a) Ist $g \in \mathcal{C}(\overline{K})$ in K harmonisch, so lösen g und Pg das Dirichlet-Problem mit den Randwerten $g|_{\partial K}$, so daß $g = Pg$ folgt. Durch (30) ist also eine *Integralformel* für g , die *Poissonsche Integralformel* gegeben. Im Fall $n = 2$ stimmt diese mit (21) überein.

b) Für beliebige Kugeln $K_R(a)$ ergibt sich die Lösung des *Dirichlet-Problems* für $z = a + Rx \in K_R(a)$ mittels $y = a + R\eta$ zu

$$Pg(z) = \int_{S^{n-1}} \frac{1 - |x|^2}{\tau_n |\eta - x|^n} g(a + R\eta) d\sigma(\eta) \quad (31)$$

$$= \frac{1}{\tau_n R} \int_{\partial K_R(a)} \frac{R^2 - |z - a|^2}{|z - y|^n} g(y) d\sigma(y). \quad (32)$$

81.16 Satz. *Es sei $\Omega \subseteq \mathbb{R}^n$ offen. Eine stetige Funktion $u \in \mathcal{C}(\Omega)$ besitze die Mittelwerteigenschaft (9). Dann ist u harmonisch in Ω .*

BEWEIS. Es seien $\overline{K}_R(a) \subseteq D$ und $v \in \mathcal{H}(K_R(a))$ das Poisson-Integral (32) von $u|_{\partial K_R(a)}$. Die Funktion $u - v$ besitzt dann die Mittelwerteigenschaft in $K_R(a)$, so daß für diese das Maximum-Prinzip 81.6 gilt. Folgerung 81.7 impliziert dann $u - v = 0$ auf $K_R(a)$, so daß u dort harmonisch ist.

81.17 Folgerung. *Für eine Folge (u_n) in $\mathcal{H}(\Omega)$ gelte $f_n \rightarrow f$ lokal gleichmäßig. Dann gilt auch $u \in \mathcal{H}(\Omega)$.*

BEWEIS. Es ist f stetig, und die Mittelwerteigenschaft (9) vererbt sich von den u_n auf die Grenzfunktion u .