

1.4 Sphärische Mittelwerte und die Darboux'sche Dgl.

(17)

Die sphärischen Mittelwerte werden aus dem Einstieg liefern sowohl in die Analyse der Laplace-Gleichung wie auch zur Lösung des Cauchy-Problems für die Wellengleichung. Fritz John spricht in seinem Lehrbuch von der "Method of spherical means". Es ist ein kapitalübergreifendes Argument und steht daher bereits über die der Eile hinweg. Worum geht's?

Def.: Sei $f: \mathbb{R}^n \supset \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ stetig, $x \in \Omega$ mit $\overline{B_r(x)} \subset \Omega$ und ω_n die Oberfläche der n -dimensionalen Einheitskugel. Dann heißt

$$M(x, r; f) := \frac{1}{\omega_n r^{n-1}} \int_{\partial B_r(x)} f(y) dS_y = \frac{1}{\omega_n} \int_{|\xi|=1} f(x+r\xi) dS_\xi$$

der sphärische Mittelwert von f über $\partial B_r(x)$.

Bem.: (1) $\omega_n r^{n-1}$ ist die Oberfläche einer n -dim. Kugel vom Radius $r > 0$, insofern handelt es sich tatsächlich um einen Mittelwert. Man benutzt bisweilen die Abkürzung

$$M(x, r; f) = \int_{\partial B_r(x)} f(y) dS_y.$$

(2) Die zweite Darstellung in der Definition erlaubt die symmetrische Fortsetzung für $r < 0$: Wir haben

$$\int_{|\xi|=1} f(x+r\xi) dS_\xi = \int_{|\xi|=1} f(x-r\xi) dS_\xi$$

und daher vereinbaren wir $M(x, -r; f) := M(x, r; f)$.

Freier ist wegen der Stetigkeit von f

$$|M(x, r; f) - f(x)| \leq \sup_{|x-y| \leq r} |f(x) - f(y)| \xrightarrow{r \rightarrow 0} 0,$$

so dass auch die Konvention $M(x, 0; f) = f(x)$

sinnvoll ist.

=

Erinnerung an Analysis III: Wie integriert man über Kugeln und Sphären?

(Referenzen beziehen sich auf meine Vorl. aus dem WS 20/21.)

Eine Anwendung der Transformationsformel ergab:

Abschnitt 2.5, Satz 10: Sei f auf $B_R(0)$ Lebesgue-integrierbar und $B = \{\xi' = (\xi_1, \dots, \xi_{n-1}) \in \mathbb{R}^n : |\xi'| < 1\}$. Dann gilt mit $\xi_n = \sqrt{1 - |\xi'|^2}$

$$\int_{B_R(0)} f(y) dy = \int_0^R \left(\int_B (f(r\xi', r\xi_n) + f(r\xi', -r\xi_n)) \frac{r^{n-1}}{\sqrt{1 - |\xi'|^2}} d\xi' \right) dr.$$

("räumliche Polarkoordinaten")

Das innere Integral $\int_B \dots d\xi'$ können wir als Integral über die Sphäre $\partial B_r(0)$ identifizieren.

(Etwas genauere Erklärung dazu:)

Das Integral über ein parametrisiertes Flächenelement (13)

$$S = \{ \varphi(t) : t \in \Omega' \} \quad (\Omega' \subset \mathbb{R}^k, k \leq u-1)$$

ist einer C^1 -Einfachverknüpfung C^1 -Mannigfaltigkeit (= Parametrisierung) φ haben wir erklärt als

$$\int_S f(y) dS_y = \int_{\Omega'} f(\varphi(t)) \sqrt{g_\varphi(t)} dt,$$

wobei $g_\varphi(t) := \det(D\varphi(t)^t D\varphi(t))$ die Gramsche Determinante der Parametrisierung φ ist. (Hierbei sei f der Einfachwert l.u. als stetig bis zum Rand und \bar{S} als kompakt vorausgesetzt.)

Wendet man diese Definitionen an mit der Parametrisierung

$$\varphi_{\pm} : B \rightarrow H_r^{\pm} := \{ y \in \mathbb{R}^u : |y| = r, y_u \geq 0 \}$$

$$\xi' = (\xi_1, \dots, \xi_{u-1}) \mapsto r \left(\underbrace{\xi_1, \dots, \xi_{u-1}}_{=\xi'}, \pm \sqrt{1 - |\xi'|^2} \right)$$

der nördlichen bzw. südlichen Hemisphäre vom Radius $r > 0$, so erhält man

$$\int_{H_r^{\pm}} f(y) dS_y = \int_B f(r\xi', \pm r\sqrt{1-|\xi'|^2}) \sqrt{g_{\varphi_{\pm}}(\xi')} d\xi'.$$

Eine etwas längere Rechnung (Abschnitt 3.2, Bsp. 3) zeigt

$$\sqrt{g_{\varphi_{\pm}}(\xi')} = \frac{r^{u-1}}{\sqrt{1-|\xi'|^2}},$$

so dass sich das Integral über die gesamte Sphäre (20)

$$\partial B_r(0) = H_r^+ + H_r^- + \text{Äquator} \leftarrow \begin{array}{l} u-1\text{-dimensionale} \\ \text{Nullmenge} \end{array}$$

von Radius $r > 0$ ergibt als

$$\int_{\partial B_r(0)} f(y) dS_y = \int_B (f(r\xi, r\sqrt{1-|\xi|^2}) + f(r\xi, -r\sqrt{1-|\xi|^2})) \frac{r^{u-1}}{\sqrt{1-|\xi|^2}} d\xi$$

$$= r^{u-1} \cdot \int_{\partial B_r(0)} f(r\xi) dS_\xi,$$

was die Übereinstimmung der beiden Darstellungen
genau in der Definition von $M(x, r; f)$ klärt.

Einsetzen in Satz 10 ergibt den folgenden Spezialfall der sog. "Coarea-Formel":

$$\int_{B_R(0)} f(y) dS_y = \int_0^R \left(\int_{\partial B_r(0)} f(y) dS_y \right) dr$$

SEHR
NÜTZLICH
!

(Man kann sich als Tubus in Polarkoordinaten denken. Gibt es auch für andere Darstellungen räumlicher Bereiche als Vereinigung von Hyperflächenscharen. \rightarrow Evans, Appendix C 3)

Ein weiterer Zusammenhang zwischen Oberflächenn- und Volumenintegralen wird hergestellt durch den Gauss'schen Integralsatz. Ich gebe eine gut merkbare Version erst wenn nötig starkem Voraussetzungen, die für unsere Zwecke ausreicht:

Gauss'scher Integralsatz ("Divergenz Theorem"): (21)

Es sei $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ offen und $K \subset \Omega$ kompakt mit einem C^1 -Rand ∂K . $F: \Omega \rightarrow \mathbb{R}^n$ sei ein stetig differenzierbares Vektorfeld. Dann gilt

$$\int_K \operatorname{div} F(x) dx = \int_{\partial K} \langle F(x), \nu(x) \rangle dS_x.$$

Erläuterungen: (1) $\operatorname{div} F = \sum_{k=1}^n \frac{\partial F_k}{\partial x_k}$. Im Fall, dass

$F = \nabla u$ das Gradientenfeld einer C^2 -Funktion $u: \Omega \rightarrow \mathbb{R}$ ist, nimmt der Integralsatz die Gestalt

$$\int_K \underbrace{\Delta u(x)}_{= \operatorname{div} \nabla u} dx = \int_{\partial K} \underbrace{\frac{\partial u}{\partial \nu}(x)}_{= \langle \nabla u, \nu \rangle, \text{ Richtungsableitung}} dS_x \quad \text{acc.}$$

(2) "C¹-Rand" bedeutet, dass sich ∂K überall lokal als Nullstellenmenge einer C¹-Funktion darstellen lässt. Hierbei kann man "überall" durch "fast überall" ersetzen. Eine $n-1$ -dimensionale Nullmenge kann man vor der Formulierung ausschließen und damit Ecken, Kanten usw. zulassen.

(3) $U \subset \mathbb{R}^n$ sei eine Umgebung von $x \in \partial K$. Dann wird in (2) die Existenz einer C¹-Funktion

$$f: U \rightarrow \mathbb{R}$$

gefordert, so dass

$$K \cap U = \{y \in U : f(y) \leq 0\}$$

und weiter, $\partial K \cap U = \{y \in U : f(y) = 0\}$. Dann erhält man erst $\nu(x) := \frac{\nabla f(x)}{|\nabla f(x)|}$ den nach außen gerichteten Normaleneinheitsvektor (an ∂K in $x \in \partial K$), von dem ein Satz die Rede ist.

Bsp.: $\overline{B_R(0)} = K = \{x \in \mathbb{R}^n : \underbrace{|x|^2 - R^2}_{f(x)} \leq 0\}$
 $= f(x) = \sum_{k=1}^n x_k^2 - R^2$

$$\leadsto \nabla f(x) = 2x, \nu(x) = \frac{x}{|x|} = \frac{x}{R}$$

(Im Überlappungsbereich ist der Ausschauung!)

Satz 1: Es sei $\Omega \subset \mathbb{R}^n$ offen und $f \in C^2(\Omega)$. Für $x \in \Omega$ und $t < \text{dist}(x, \partial\Omega)$ sei $v(x, t) := M(x, t; f)$. Dann gelten für $t \neq 0$:

$$(1) \frac{\partial v}{\partial t}(x, t) = \frac{1}{\omega_n t^{n-1}} \int_{|x-y| < t} \Delta f(y) dy = \frac{1}{\omega_n t^{n-1}} \int_0^t \left(\int_{|x-y|=s} \Delta f(y) dS_y \right) ds$$

$$(2) \frac{\partial^2 v}{\partial t^2}(x, t) + \frac{n-1}{t} \frac{\partial v}{\partial t}(x, t) = \Delta v(x, t)$$

Beweis. Der Laplace-Operator in diesen Gleichungen bezieht sich nur auf die x -Variablen. - Die PDG in (2) wird als die Darboux'sche Dgl. bezeichnet.

Bew.: O.E. sei $t > 0$ annehmen.

(23)

$$\begin{aligned} \frac{\partial v}{\partial t}(x, t) &= \frac{\partial}{\partial t} \frac{1}{\omega_u} \int_{|\xi|=1} f(x+t\xi) dS_\xi = \frac{1}{\omega_u} \cdot \int_{|\xi|=1} \frac{\partial}{\partial t} (f(x+t\xi)) dS_\xi \\ &= \frac{1}{\omega_u} \cdot \int_{|\xi|=1} \langle \nabla f(x+t\xi), \xi \rangle dS_\xi \quad (\text{Kettenregel}) \end{aligned}$$

Hier ist $\omega(\xi) = \xi$, und für das Vektorfeld

$$F(\xi) = \nabla f(x+t\xi)$$

ist $\operatorname{div} F(\xi) = \sum_{i=1}^u \frac{\partial F_i}{\partial \xi_i}(x+t\xi) = \Delta f(x+t\xi) \cdot t$, also

$$\dots = \frac{t}{\omega_u} \cdot \int_{|\xi| \leq 1} \Delta f(x+t\xi) d\xi = \frac{1}{\omega_u \cdot t^{u-1}} \int_{|x-y| < t} \Delta f(y) dy$$

letzteres stimmt nach der Green-Formel überein

mit $\frac{1}{\omega_u t^{u-1}} \cdot \int_0^t \left(\int_{|x-y|=s} \Delta f(y) dS_y \right) ds$,

wobei der Teil (1) gezeigt ist. Jetzt leiten wir nochmal nach t ab, wobei wir die Produktregel beachten müssen:

$$\frac{\partial^2 v}{\partial t^2}(x, t) = -\frac{u-1}{\omega_u t^u} \cdot \int_0^t \left(\int_{|x-y|=s} \Delta f(y) dS_y \right) ds$$

Hauptsatz $+ \frac{1}{\omega_u t^{u-1}} \int_{|x-y|=t} \Delta f(y) dS_y$ $\swarrow = \frac{1}{\omega_u} \int_{|\xi|=1} \Delta f(x+t\xi) dS_\xi$

$$= -\frac{u-1}{t} \frac{\partial v}{\partial t}(x, t) + \Delta v(x, t).$$

(Die Vertauschung von Diff. und Int. ist rechtfertigt, weil die Sphäre kompakt und der Integrand C^2 ist.) □