

Höhere Mathematik III
 für die Fachrichtung Physik

13. Übungsblatt

Aufgabe 48 Laplace-Operator in Kugelkoordinaten

Sei $u \in C^2(\mathbb{R}^3)$ und $v(r, \varphi, \theta) := u(r \cos \varphi \cos \theta, r \sin \varphi \cos \theta, r \sin \theta)$. Zeigen Sie die folgende Darstellung des Laplace-Operators Δ :

Für $(x, y, z) = (r \cos \varphi \cos \theta, r \sin \varphi \cos \theta, r \sin \theta)$ gilt:

$$\Delta u(x, y, z) = \frac{1}{r^2} \partial_r (r^2 \partial_r v(r, \varphi, \theta)) + \frac{1}{r^2 \cos^2 \theta} \partial_{\varphi\varphi} v(r, \varphi, \theta) + \frac{1}{r^2 \cos \theta} \partial_{\theta} (\cos \theta \partial_{\theta} v(r, \varphi, \theta)).$$

Lösung

Mit der Kettenregel erhalten wir:

$$\begin{aligned} \partial_r v &= \partial_x u \cos \varphi \cos \theta + \partial_y u \sin \varphi \cos \theta + \partial_z u \sin \theta \\ \partial_{rr} v &= \partial_{xx} u \cos^2 \varphi \cos^2 \theta + \partial_{yy} u \sin^2 \varphi \cos^2 \theta + \partial_{zz} u \sin^2 \theta \\ &\quad + 2\partial_{xy} u \sin \varphi \cos \varphi \cos^2 \theta + 2\partial_{xz} u \cos \varphi \sin \theta \cos \theta + 2\partial_{yz} u \sin \varphi \sin \theta \cos \theta \\ \partial_{\varphi} v &= -\partial_x u r \sin \varphi \cos \theta + \partial_y u r \cos \varphi \cos \theta \\ \partial_{\varphi\varphi} v &= \partial_{xx} u r^2 \sin^2 \varphi \cos^2 \theta + \partial_{yy} u r^2 \cos^2 \varphi \cos^2 \theta - 2\partial_{xy} u r^2 \sin \varphi \cos \varphi \cos^2 \theta \\ &\quad - \partial_x u r \cos \varphi \cos \theta - \partial_y u r \sin \varphi \cos \theta \\ \partial_{\theta} v &= -\partial_x u r \cos \varphi \sin \theta - \partial_y u r \sin \varphi \sin \theta + \partial_z u r \cos \theta \\ \partial_{\theta\theta} v &= \partial_{xx} u r \cos^2 \varphi \sin^2 \theta + \partial_{yy} u r \sin^2 \varphi \sin^2 \theta + \partial_{zz} u r \cos^2 \theta \\ &\quad + 2\partial_{xy} u r \sin \varphi \cos \varphi \sin^2 \theta - 2\partial_{xz} u r \cos \varphi \sin \theta \cos \theta - 2\partial_{yz} u r \sin \varphi \sin \theta \cos \theta \\ &\quad - \partial_x u r \cos \varphi \cos \theta - \partial_y u r \sin \varphi \cos \theta - \partial_z u r \sin \theta. \end{aligned}$$

Damit ergibt sich:

$$\frac{1}{r^2} \partial_r (r^2 \partial_r v(r, \varphi, \theta)) + \frac{1}{r^2 \cos^2 \theta} \partial_{\varphi\varphi} v(r, \varphi, \theta) + \frac{1}{r^2 \cos \theta} \partial_{\theta} (\cos \theta \partial_{\theta} v(r, \varphi, \theta)) = \partial_{xx} u + \partial_{yy} u + \partial_{zz} u = \Delta u.$$

Aufgabe 49 Radialsymmetrische Lösungen der Poisson-Gleichung

Bestimmen Sie alle radialsymmetrischen Lösungen $u \in C^2(\mathbb{R}^n)$ der Gleichung:

$$-\Delta u(x) = 1$$

Lösung

Radialsymmetrische Funktionen haben die Form $u(x) = g(\|x\|)$ mit einer Funktion g . Es

gilt $\partial_j u(x) = g'(\|x\|) \frac{x_j}{\|x\|}$ und $\partial_{jj} u(x) = g''(\|x\|) \frac{x_j^2}{\|x\|^2} + g'(\|x\|) (\frac{1}{\|x\|} + \frac{x_j^2}{\|x\|^3})$. Damit erhalten wir $\Delta u(x) = g''(\|x\|) + \frac{n-1}{\|x\|} g'(\|x\|)$. Das führt auf die Gleichung $g''(r) + \frac{n-1}{r} g'(r) = -1$. Mit Substitution $y := g'$ kommen wir auf die Gleichung $y' = \frac{1-n}{r} y - 1$. Dies ist eine inhomogene lineare Gleichung 1. Ordnung. Ihre allgemeine Lösung ergibt sich zu $y(r) = -\frac{1}{n} r + c r^{1-n}$. Damit ist $g(r) = -\frac{1}{4} r^2 + c \ln r + d$ für $n = 2$ und $g(r) = -\frac{1}{2n} r^2 + c \frac{1}{1-2n} r^{2-n} + d$ für $n \neq 2$.

Aufgabe 50 Separationsansatz

Führen Sie einen Separationsansatz $u(t, x) = v(t)w(x)$ für das folgende Problem durch:

$$\begin{aligned} \partial_{tt} u - \partial_{xx} u &= 0, (t, x) \in \mathbb{R} \times (-\pi, \pi) \\ u(t, \pi) &= u(t, -\pi), u_x(t, \pi) = u_x(t, -\pi), t \in \mathbb{R} \\ u(0, x) &= f(x), u_t(0, x) = g(x), x \in (-\pi, \pi), \end{aligned}$$

wobei $f, g : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{R}$ gegebene Funktionen.

Lösung

Wir suchen nach nicht trivialen Lösungen der Gestalt $u(t, x) = v(t)w(x)$. Einsetzen in die Gleichung ergibt $v''(t)w(x) - v(t)w''(x) = 0$ und daher $\frac{v''(t)}{v(t)} = \frac{w''(x)}{w(x)}$ für alle $(t, x) \in \mathbb{R} \times (-\pi, \pi)$. Also muss es ein $\lambda \in \mathbb{R}$ geben mit $\frac{v''(t)}{v(t)} = \frac{w''(x)}{w(x)} = \lambda$. Es folgt:

$$\begin{aligned} v''(t) &= \lambda v(t), t \in \mathbb{R} \\ w''(x) &= \lambda w(x), x \in (-\pi, \pi). \end{aligned}$$

Wir nehmen an $\lambda > 0$. In diesem Fall lautet die allgemeine Lösung der zweiten Gleichung $w(x) = ae^{\sqrt{\lambda}x} + be^{-\sqrt{\lambda}x}$. Die Randbedingung $u(t, \pi) = u(t, -\pi)$ impliziert $w(\pi) = w(-\pi)$. Die Randbedingung $u_x(t, \pi) = u_x(t, -\pi)$ impliziert $w'(\pi) = w'(-\pi)$. Es folgt:

$$\begin{aligned} ae^{\sqrt{\lambda}\pi} + be^{-\sqrt{\lambda}\pi} &= ae^{-\sqrt{\lambda}\pi} + be^{\sqrt{\lambda}\pi} \\ \sqrt{\lambda}ae^{\sqrt{\lambda}\pi} - \sqrt{\lambda}be^{-\sqrt{\lambda}\pi} &= \sqrt{\lambda}ae^{-\sqrt{\lambda}\pi} - \sqrt{\lambda}be^{\sqrt{\lambda}\pi} \end{aligned}$$

Es folgt $a = 0 = b$ und damit $w = 0$, was auf eine triviale Lösung führt. Daher gehen wir von $a \leq 0$ aus.

Für $\lambda = 0$ ergibt sich $w(x) = ax + b$. Wegen $w(\pi) = w(-\pi)$ ist $a = 0$. Also $w(x) = b$ und analog $v(t) = ct + d$ für gewisse $b, c, d \in \mathbb{R}$. Damit folgt $u(t, x) = Bt + D$.

Sei nun $\lambda < 0$. Dann folgt $w(x) = a \sin(\sqrt{\lambda}x) + b \cos(\sqrt{\lambda}x)$. Die Randbedingungen liefern:

$$\begin{aligned} a \sin(\sqrt{-\lambda}\pi) + b \cos(\sqrt{-\lambda}\pi) &= -a \sin(\sqrt{-\lambda}\pi) + b \cos(\sqrt{-\lambda}\pi) \\ a \cos(\sqrt{-\lambda}\pi) - b \sin(\sqrt{-\lambda}\pi) &= a \cos(\sqrt{-\lambda}\pi) + b \sin(\sqrt{-\lambda}\pi). \end{aligned}$$

Ist $\sin(\sqrt{-\lambda}\pi) \neq 0$, so folgt $a = 0 = b$ und damit $w = 0$. Also muss $\sqrt{-\lambda} \in \mathbb{N}$ sein. Analog folgt $v(t) = c \sin(\sqrt{-\lambda}t) + d \cos(\sqrt{-\lambda}t)$. Insgesamt ergibt sich mit $k = \sqrt{-\lambda}$:

$$u(t, x) = A \sin(kx) \sin(kt) + B \sin(kx) \cos(kt) + C \cos(kx) \sin(kt) + D \cos(kx) \cos(kt).$$

In diesem Fall gilt $u(0, x) = B \sin(kx) + D \cos(kx)$, $u_t(0, x) = Ak \sin(kx) + Ck \cos(kx)$. Es muss also gelten, damit die Anfangsbedingung erfüllt ist:

$$\begin{aligned}u(0, x) &= f(x) \\u_t(0, x) &= g(x).\end{aligned}$$

Wir nehmen an, dass sich f und g durch ihre Fourier-Reihen darstellen lassen, also $f(x) = \frac{a_0(f)}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k(f) \cos(kx) + b_k(f) \sin(kx))$ und $g(x) = \frac{a_0(g)}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} (a_k(g) \cos(kx) + b_k(g) \sin(kx))$. Um das zu erfüllen, überlagern wir die oben gefundenen Lösungen und machen den Ansatz $u(t, x) = B_0 t + D_0 + \sum_{k=1}^{\infty} (A_k \sin(kx) \sin(kt) + B_k \sin(kx) \cos(kt) + C_k \cos(kx) \sin(kt) + D_k \cos(kx) \cos(kt))$. Koeffizientenvergleich liefert dann $B_0 = \frac{a_0(g)}{2}$, $D_0 = \frac{a_0(f)}{2}$, $A_k = b_k(g)/k$, $B_k = b_k(f)$, $C_k = a_k(g)/k$, $D_k = a_k(f)$.