

# Green'sche Funktionen als Hilfsmittel zur Konstruktion klassischer Lösungen von partiellen Differentialgleichungen

Katharina Block und David Hafemann

26. April 2010

## 1 Einleitung

Gegeben sei ein linearer oder semilinearer Differentialoperator  $L$  und die sich daraus ergebende inhomogene Differentialgleichung

$$Lu = f.$$

Als klassische Lösung bezeichnet man eine Lösung  $u$  der partiellen Differentialgleichung der Ordnung  $k$ , die  $k$ -mal differenzierbar ist.

Eine Lösung  $u(x, t)$  des inhomogenen Problems lässt sich mit Hilfe von Green'schen Funktionen wie folgt darstellen:

$$u(x, t) = \int_{-\infty}^{\infty} G(x, s, t) f(s) ds.$$

## 2 Mathematische Grundlagen

### 2.1 Faltung

**Definition 2** Die Faltung für Funktionen  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  und  $g : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$  ist definiert durch

$$f * g : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}, x \mapsto \int_{-\infty}^{+\infty} f(t)g(x-t)dt.$$

Eigenschaften der Faltung:

- Kommutativität:  $f * g = g * f$
- Assoziativität:  $f * (g * h) = (f * g) * h = f * g * h$
- Distributivität:  $f * (g + h) = (f * g) + (f * h)$
- Faltungstheorem:  $F(f * g) = (2\pi)^{\frac{n}{2}} ((Ff) \cdot (Fg))$ , d.h. aus einer Faltung im Ortsraum wird eine normale Multiplikation im Impulsraum
- Ableitung:  $D(f * g) = Df * g = f * Dg$

### 2.2 $\delta$ -Distribution

**Definition 2** Eine Distribution ist eine stetige lineare Abbildung

$$T : C_0^\infty(\mathbb{R}) \rightarrow \mathbb{R}.$$

**Definition 2** Die Distribution  $\delta : C_0^\infty(\mathbb{R}) \rightarrow \mathbb{R}, \varphi \mapsto \varphi(0)$  heißt die Dirac-Distribution.

$\delta$  ist das neutrale Element bezüglich der Verknüpfung  $*$ .

**Satz 2.1** Für alle  $\varphi \in D$  ist

$$\delta * \varphi = \varphi.$$

**Definition 2** Eine Distribution  $T$  heißt Grundlösung zum Differentialoperator  $L$ , wenn gilt:

$$LT = \delta.$$

**Satz 2.2** Ist  $T$  eine Grundlösung zu  $L$ , so gilt für jedes  $\rho \in D$ :

$$L(T * \rho) = \rho.$$

Wenn man zu  $L$  eine Grundlösung  $T$  hat, so kann man für jedes  $\rho \in D$  eine Lösung  $u$  von  $Lu = f$  angeben: es ist  $u = T * \rho$ . Man erhält also eine Lösung einer inhomogenen Differentialgleichung  $Lu = f$  dadurch, dass man eine Grundlösung  $T$  mit der auf der rechten Seite stehenden Funktion  $f$  faltet.

### 3 Definition

**Definition 3** Wir nennen die (verallgemeinerte) Funktion  $G(x)$  für die gilt

$$LG(x) = \delta(x)$$

die Green'sche Funktion oder auch Fundamentallösung des Differentialoperators  $L$ .

Es gehören also zu verschiedenen Differentialoperatoren verschiedene Green'sche Funktionen  $G$ .

### 4 Eigenschaften

Die Green'sche Funktion hat folgende weitere Eigenschaften:

1. Sie ist kausal.

$$G(x, s) = 0 \quad \text{für } x < s$$

2. Sie genügt der Ausstrahlungsbedingung im Unendlichen.

$$\frac{dG_{\pm}}{dx} = ikG_{\pm}, \quad \forall x \neq s$$

3. Es gilt eine Reziprozitätsrelation

$$G(x, s) = G(s, x)$$

### 5 Berechnung der Green'schen Funktion

In der Praxis berechnet man zuerst die Fouriertransformierte der Green'schen Funktion:

#### 5.1 Berechnung der Fouriertransformierten von $G$

Für einen linearen Differentialoperator  $L = \sum_{|\alpha|=0}^m a_{\alpha} D^{\alpha}$  soll gelten:

$$\begin{aligned} LG(x) &= \delta(x) \\ \Rightarrow \mathcal{F}[LG](x) &= \mathcal{F}[\delta(x)] \\ \mathcal{F}\left[\sum a_{\alpha} D^{\alpha} G\right] &= 1 \\ \sum a_{\alpha} \mathcal{F}[D^{\alpha} G] &= 1 \\ \sum a_{\alpha} (-ik)^{\alpha} \mathcal{F}[G] &= 1 \\ \mathcal{F}[G] \sum a_{\alpha} (-ik)^{\alpha} &= 1 \\ \Rightarrow \mathcal{F}[G] &= \frac{1}{\sum a_{\alpha} (-ik)^{\alpha}} \quad \Leftrightarrow \quad G(x) = \mathcal{F}^{-1}\left[\frac{1}{\sum a_{\alpha} (-ik)^{\alpha}}\right] \end{aligned}$$

## 5.2 Beispiele

### I 1D-Wellengleichung

Gegeben sei der Differentialoperator, der 1D-Wellengleichung

$$Lu = \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2}.$$

Mit der oben aufgestellten Formel ergibt sich:

$$\mathcal{F}[G](k, \omega) = \frac{1}{-k^2 + \frac{\omega^2}{c^2}} = \frac{c^2}{\omega^2 - c^2 k^2}$$

### II Poissongleichung

Gegeben sei eine Punktladung  $\rho$ , die sich am Ort  $\vec{r} = \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix}$ . Dann ist das elektrische Feld durch die inhomogene Poissongleichung gegeben.

$$\Delta \Phi = 4\pi \rho(\vec{r}),$$

wobei  $\Delta := \frac{\partial^2}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2}{\partial x_3^2}$ . Um die Green'sche Funktion der Poissongleichung zu berechnen, nehmen wir die Formel aus 5.1:

$$\Rightarrow \mathcal{F}[G] = \frac{1}{\sum a_\alpha (-ik)^\alpha},$$

wobei für den Multiindex gilt  $\alpha = 2$  und für die Koeffizienten  $a_\alpha = 1$ .

$$\Rightarrow \mathcal{F}[G] = \frac{1}{k^2}$$

## 5.3 Rücktransformation

### I Wellengleichung

Hier brauchen wir die Rücktransformation von  $G(x, s)$  nicht!

### II Poissongleichung

Man erhält folgendes Integral. Man führt Kugelkoordinaten ein und legt die  $k_z$ -Achse in Richtung von  $\vec{r}$ :

$$\begin{aligned} G(\vec{r}) &= \frac{1}{(2\pi)^3} \int \frac{e^{i\vec{k}\vec{r}}}{k^2} d^3k \\ &= \frac{1}{(2\pi)^3} \int_0^\infty dk k^2 \int_0^\pi d\Theta \sin \Theta \int_0^{2\pi} d\phi \frac{e^{ikr \cos \phi}}{k^2} \\ &= \frac{1}{(2\pi)^2} \int_0^\infty dk \int_0^\pi d\Theta \sin \Theta e^{ikr \cos \Theta}, \quad s = \cos \Theta \\ &= \frac{1}{(2\pi)^2} \int_0^\infty dk \int_{-1}^1 s e^{ikrs} \\ &= \frac{1}{(2\pi)^2} \int_0^\infty dk \frac{e^{ikr} - e^{-ikr}}{ikr} \\ &= \frac{1}{2\pi^2} \int_0^\infty dk \frac{\sin kr}{kr} \\ &= \frac{1}{2\pi^2 r} \int_0^\infty d(kr) \frac{\sin(kr)}{kr} \\ &= \frac{1}{4\pi r}, \quad \int_0^\infty \frac{\sin x}{x} dx = \frac{\pi}{2} \\ &\Rightarrow G(\vec{r} - \vec{s}) = \frac{1}{4\pi} \frac{1}{|\vec{r} - \vec{s}|} \end{aligned}$$

## 6 Bestimmung der partikulären Lösung des inhomogenen Problems

Gegeben sei das inhomogene Problem

$$(Lu)(x) = h(x).$$

Sei  $G(x)$  die Green'sche Funktion des Differentialoperators  $L$ , dann gilt:

$$\begin{aligned}(LG)(x, s) &= \delta(x - s) \\ \Rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} (LG)(x, s)h(s) &= \int_{-\infty}^{\infty} h(s)\delta(x - s) \\ \Rightarrow L \int_{-\infty}^{\infty} G(x, s)h(s) &= \int_{-\infty}^{\infty} h(s)\delta(x - s) \\ L(G(x, s) * h(s)) &= \delta(s) * h(s) = h(s)\end{aligned}$$

D.h.  $G(x, s) * h(s)$  ist eine Lösung der inhomogenen Differentialgleichung.

### 6.1 Beispiele

#### I Wellengleichung

$$Lu = \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial x^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 u(x, t)}{\partial t^2} = f(x).$$

Wir kennen die Fouriertransformierte der Green'schenfunktion:

$$\mathcal{F}[G](k, \omega) = \frac{1}{-k^2 + \frac{\omega^2}{c^2}} = \frac{c^2}{\omega^2 - c^2 k^2}$$

Damit ergibt sich die partikuläre Lösung:

$$y_p = \mathcal{F}^{-1} \left[ \frac{c^2}{\omega^2 - c^2 k^2} \cdot \mathcal{F}[f] \right]$$

#### II Poissongleichung

$$\Delta \Phi = 4\pi \rho(\vec{r})$$

Wir berechnen das Faltungsprodukt:

$$\begin{aligned}\Phi(\vec{r}) &= G(\vec{r}) * 4\pi \rho(\vec{r}) \\ &= 4\pi \int G(\vec{r} - \vec{s}) \rho(\vec{s}) d^3 s \\ &= \int \frac{\rho(\vec{s})}{|\vec{r} - \vec{s}|} d^3 s.\end{aligned}$$