

Wellenausbreitungskern in drei Dimensionen

Der Wellenausbreitungskern $u_\delta(t, \vec{r})$ wurde eingeführt als Lösung der homogenen Wellengleichung mit den Anfangsdaten $u_\delta(0, \vec{r}) = 0$ und $\dot{u}_\delta(0, \vec{r}) = \delta(\vec{r})$. Es ist leicht zu sehen, dass

$$u_\delta(t, \vec{r}) = \int \frac{d^d k}{(2\pi)^d} \frac{1}{2i\omega(\vec{k})} (e^{i\omega(\vec{k})t} - e^{-i\omega(\vec{k})t}) e^{i\vec{k}\cdot\vec{r}} \quad \text{mit} \quad \omega(\vec{k}) = c|\vec{k}|$$

in D Raumdimensionen. Führen Sie das Fourier-Integral im Fall von $d=3$ aus, indem Sie

- Kugelkoordinaten (k, ϑ, φ) im \vec{k} -Raum einführen
- dort die z -Achse in \vec{r} -Richtung legen, so dass $\vec{k} \cdot \vec{r} = k r \cos \vartheta$
- die φ - und ϑ -Integrationen ausführen; mit $\cos \vartheta =: z \rightarrow \int_0^\pi d\vartheta \sin \vartheta \dots = \int_{-1}^{+1} dz \dots$
- mit Symmetrie unter $k \leftrightarrow -k$ das k -Intervall verdoppeln: $\int_0^\infty dk \dots \rightarrow \frac{1}{2} \int_{-\infty}^\infty dk \dots$
- die Formeln $\int_{-\infty}^\infty dk e^{ikx} = 2\pi \delta(x)$ und $\delta(ax) = \frac{1}{|a|} \delta(x)$ nutzen.

Interpretieren Sie das Ergebnis.

Separation in Polarkoordinaten

Separieren Sie die zweidimensionale Wellengleichung in Polarkoordinaten

$$\left(\frac{1}{c^2} \partial_t^2 - \frac{1}{r} \partial_r r \partial_r - \frac{1}{r^2} \partial_\varphi^2 \right) u(t, r, \varphi) = 0.$$

Machen Sie hierzu den Ansatz $u(t, r, \varphi) = T(t) v(r, \varphi)$. Dies sollte Sie zur Helmholtz-Gleichung

$$\left(\frac{1}{r} \partial_r r \partial_r + \frac{1}{r^2} \partial_\varphi^2 + k^2 \right) v(r, \varphi) = 0 \quad \text{sowie zu} \quad \ddot{T} + c^2 k^2 T = 0$$

mit einer beliebigen reellen Konstante k bringen.

Machen Sie nun einen erneuten Separationsansatz $v(r, \varphi) = R(r) \Phi(\varphi)$ und geben Sie die Lösung für Φ an. Welche (gewöhnliche) Differentialgleichung erhalten Sie für R ?

Im Spezialfall $k^2=0$ (d.h. $\dot{u}=0$, $u=v$, $\Delta v=0$) führt ein Potenzansatz $R = r^\lambda$ zur Lösung. Geben Sie die allgemeine Lösung für v an und drücken sie durch die komplexe Variable $z = r e^{i\varphi}$ aus.