

7. Übungsblatt:

• Abgabe 13.12.2011

• Aufgabe 17

... Zeigen Sie, dass die rechte Seite von (1)

Wk: Inhomogenen ~~≠~~ Potentialgleichungen / Lorentzbedingung

$$\square \phi(\underline{r}, t) = -\frac{\rho(\underline{r}, t)}{\epsilon_0} \quad \text{mit } \square = \Delta_{\underline{r}} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2}$$
$$\square \underline{A}(\underline{r}, t) = -\mu_0 \underline{j}(\underline{r}, t)$$

zu lösen also allgemein: $\square u(\underline{r}, t) = -f(\underline{r}, t)$

Ansatz:

$$(*) \quad u(\underline{r}, t) = \int_{-\infty}^{\infty} d\underline{r}' \int_{-\infty}^{\infty} dt' \underbrace{G(\underline{r} - \underline{r}', t - t')}_{\substack{\text{Faltung im Raum und} \\ \text{Zeit!}}} \cdot f(\underline{r}', t')$$

Green'sche Funktionen!

Kausalität: nur die Vergangenheit soll eine Rolle spielen, aber nicht die Zukunft!

$$g(\underline{r}-\underline{r}', t-t') \stackrel{!}{=} 0 \text{ für } t < t'$$

Beacht:

Der Ansatz $\textcircled{*}$ soll die Diff. gl. $\square u(\underline{r}, t) = -f(\underline{r}, t)$ erfüllen!

$$\square G(\underline{r}-\underline{r}', t-t') = -\delta(\underline{r}-\underline{r}') \delta(t-t')$$

Ziel nun: Bestimmung von
 $G(\underline{r}-\underline{r}', t-t')$

1. Schritt: Fouriertransformation.

$$f(\underline{r}, t) = \left(\frac{1}{2\pi}\right)^2 \int d\underline{k} \int d\omega \hat{f}(\underline{k}, \omega) e^{i(\underline{k}\cdot\underline{r} - \omega t)}$$

$$u(\underline{r}, t) = \left(\frac{1}{2\pi}\right)^2 \int d\underline{k} \int d\omega \tilde{u}(\underline{k}, \omega) e^{i(\underline{k}\cdot\underline{r} - \omega t)}$$

$$\text{(Rück-Transfo: } \tilde{u}(\underline{k}, \omega) = \left(\frac{1}{2\pi}\right)^2 \int d\underline{r} \int dt u(\underline{r}, t) e^{-i(\underline{k}\cdot\underline{r} - \omega t)}$$

$$\square u(\underline{r}, t) = \left(\Delta_{\underline{r}} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} \right) u(\underline{r}, t)$$

$$= \frac{1}{(2\pi)^3} \int d\underline{k} \int_{-\infty}^{\infty} d\omega \tilde{u}(\underline{k}, \omega) \underbrace{\square e^{i(\underline{k} \cdot \underline{r} - \omega t)}}_{\substack{-(k^2 - \frac{\omega^2}{c^2}) \\ \cdot e^{i(\underline{k} \cdot \underline{r} - \omega t)}}$$

$$\stackrel{!}{=} -f(\underline{r}, t)$$

$$= -\frac{1}{(2\pi)^3} \int d\underline{k} \int_{-\infty}^{\infty} d\omega \hat{f}(\underline{k}, \omega) e^{i(\underline{k} \cdot \underline{r} - \omega t)}$$

Durch Vergleich folgt:

$$-\left(k^2 - \frac{\omega^2}{c^2}\right) \tilde{u}(\underline{k}, \omega) = -\hat{f}(\underline{k}, \omega)$$

$$\Leftrightarrow \left[\tilde{u}(\underline{k}, \omega) = \frac{1}{k^2 - \frac{\omega^2}{c^2}} \hat{f}(\underline{k}, \omega) \right]$$

$\vec{g}(\underline{k}, \omega)$ Fouria transformierte
der Green'schen Fkt!

Rücktransformation:

$$u(\underline{r}, t) = \frac{1}{(2\pi)^2} \int d\underline{k} \int d\omega \vec{u}(\underline{k}, \omega) e^{i(\underline{k} \cdot \underline{r} - \omega t)}$$

$$\rightarrow \frac{1}{(2\pi)^2} \int d\underline{k} \int d\omega \frac{1}{k^2 - \frac{\omega^2}{c^2}} \underbrace{\hat{f}(\underline{k}, \omega)}_{\left\{ \frac{1}{(2\pi)^2} \int d\underline{r}' \int dt' f(\underline{r}', t') e^{-i(\underline{k} \cdot \underline{r}' - \omega t')} \right\}} e^{i(\underline{k} \cdot \underline{r} - \omega t)}$$

$$\stackrel{!}{=} \int d\underline{r}' \int dt' g(\underline{r} - \underline{r}', t - t') f(\underline{r}', t')$$

⊗

$$\rightarrow g(\underline{r} - \underline{r}', t - t') = \frac{1}{(2\pi)^4} \int d\underline{k} \int d\omega e^{i(\underline{k} \cdot (\underline{r} - \underline{r}') - \omega(t - t'))}$$

$$k^2 - \frac{\omega^2}{c^2}$$

Umschreiben: $\hat{z} = t - t'$
 $\underline{s} = \underline{r} - \underline{r}'$

$$G(\underline{s}, \hat{z}) = \frac{1}{(2\pi)^4} \int d\underline{k} \int d\omega \frac{e^{i(\underline{k} \cdot \underline{s} - \omega \hat{z})}}{k^2 - \frac{\omega^2}{c^2}}$$

$$= \frac{1}{(2\pi)^4} \int d\underline{k} e^{i\underline{k} \cdot \underline{s}} \Gamma(\underline{k}, \hat{z})$$

$$\text{mit } \Gamma(\underline{k}, \hat{z}) = \int_{-\infty}^{\infty} d\omega \frac{e^{-i\omega \hat{z}}}{k^2 - \frac{\omega^2}{c^2}}$$

Betrachte zunächst
die Funktion: $\Gamma(\underline{k}, \hat{z})$

• Kausalität bedeutet

$$\Gamma(\underline{k}, \hat{z}) \stackrel{!}{=} 0$$

$$\text{für } \hat{z} < 0$$

$$\Leftrightarrow t - t' < 0$$

$$t < t'$$

- Nenner im Integrande ~~ist~~ von $\Gamma(k, z)$ wird Null für $\omega = \pm \underbrace{ck}_{\omega_0}$

umschreiben =

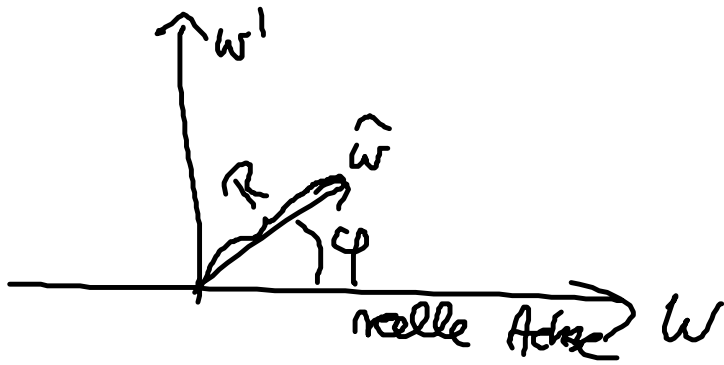
$$k^2 - \frac{\omega^2}{c^2} = \left(k - \frac{\omega}{c}\right) \left(k + \frac{\omega}{c}\right) = \frac{1}{c^2} (kc - \omega)(kc + \omega)$$
$$= \frac{1}{c^2} (\omega_0 - \omega)(\omega_0 + \omega)$$

$$= \frac{1}{c^2} (\omega_0^2 - \omega^2)$$

Wie geht man mit den Polen bei $\omega = \pm \omega_0$ um?

„Ausweg“: Komplexe Integration

Idee: Ersetze das Integral über die reellen Frequenzen ω durch ein Kurvenintegral in der komplexen Zahlenebene!



\Rightarrow Komplexe Frequenzen $\hat{w} = w + iw^i$

Realteil — Imaginärteil

$= R e^{i\varphi}$

mit $R = \sqrt{w^2 + w^{i2}}$
 $\tan \varphi = \frac{w^i}{w}$

Ersetze das Integral

$$\int_{-\infty}^{\infty} dw f(w) \longleftrightarrow \oint d\hat{w} f(\hat{w})$$

Dabei ist zu beachten =

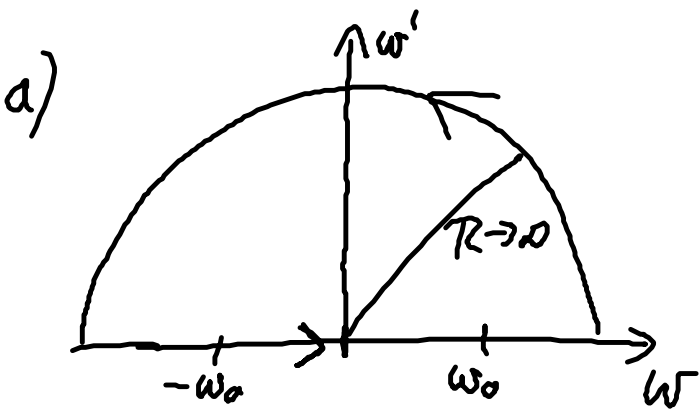
1) Beitrag des Kurvenstücks jenseits der reellen Achse muß verschwinden !

(sonst $\int_{-\infty}^{\infty} dw \rightarrow \oint d\hat{w}$ nicht zulässig)

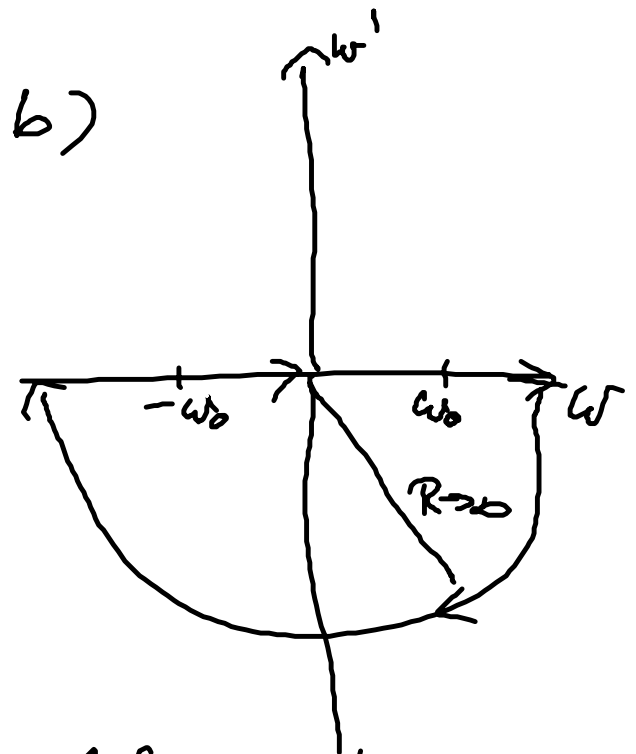
2) Kausalität :

Wir müssen gewährleisten, dass das ganze Integral für $\tilde{z} < 0$ verschwindet.

Zu 1) Es gibt 2 Möglichkeiten der Kurvenführung



Auf dem oberen Halbkreis:
gilt: $0 < \varphi < \pi$



Auf dem unteren Halbkreis:
 $\pi < \varphi < 2\pi$

Integrand von $\Gamma(k, \tilde{z})$:

$$\frac{e^{-i\tilde{w}\tilde{z}}}{\frac{1}{c^2}(\omega_0^2 - \tilde{w})}$$

muss auf dem Halbkreis (d.h. jenseits der reellen Achse verschwinden!)

Komplex

$$\lim_{R \rightarrow \infty} e^{-i\omega z} = \lim_{R \rightarrow \infty} \left(e^{-i \overbrace{R \cos \varphi}^{\omega} z} e^{\overbrace{R \sin \varphi}^{\omega'} z} \right)$$

• Für beiden Kurven a) und b) nimmt $\cos \varphi$ sowohl positive als auch negative Werte an!

• Im Bereich $0 < \varphi < \pi$ (Kurve a))
ist $\sin \varphi > 0$

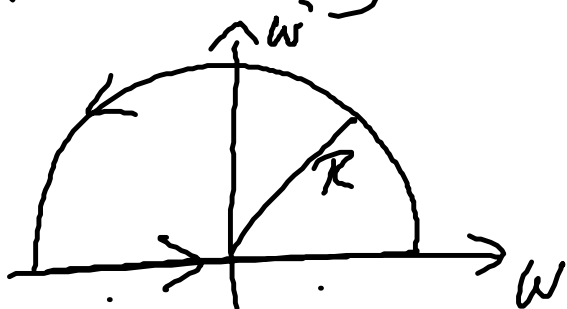
Damit der Integrand verschwindet, muss $z < 0$ sein!

• Im Bereich $\pi < \varphi < 2\pi$ (Kurve b))
ist $\sin \varphi < 0 \rightarrow z$ muss positiv sein!

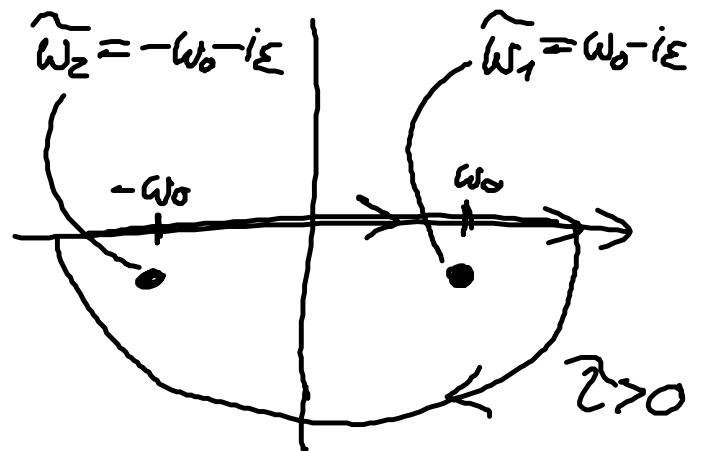
Für $\tilde{\tau} > 0$ bzw. $\tilde{\tau} < 0$ muß man die Kurve b) bzw. a) nehmen

Zu 2) ^{Kausalität} Ge währleistung, dass ^{das ganze Integral für} $\tilde{\tau} < 0$ verschwindet!

⇒ Verschiebung der Pole! (Grund später)



Kurve für den Fall $\tilde{\tau} < 0$



Also zu betrachten:

$$\Gamma(\underline{u}, \tilde{\tau}) = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \oint d\tilde{w} \frac{e^{-i\tilde{w}\tilde{\tau}}}{\frac{1}{c^2} (-1) (\hat{w}_1 - \tilde{w})(\hat{w}_2 - \tilde{w})}$$

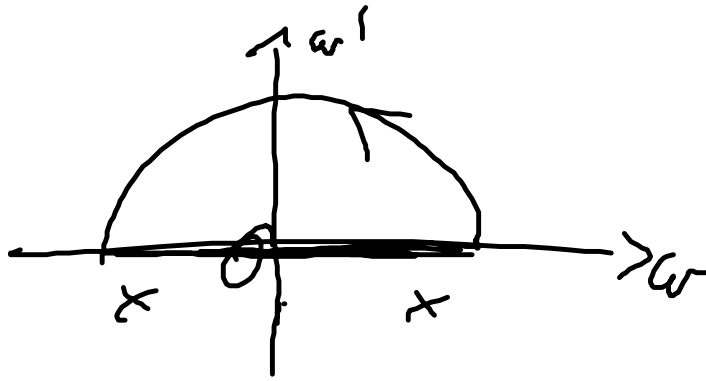
denn

$$(\hat{w}_1 - \tilde{w})(\hat{w}_2 - \tilde{w})$$

$$= -\omega_0^2 + \omega^2 + o(\varepsilon)$$

~~bis~~

$\tau < 0$:



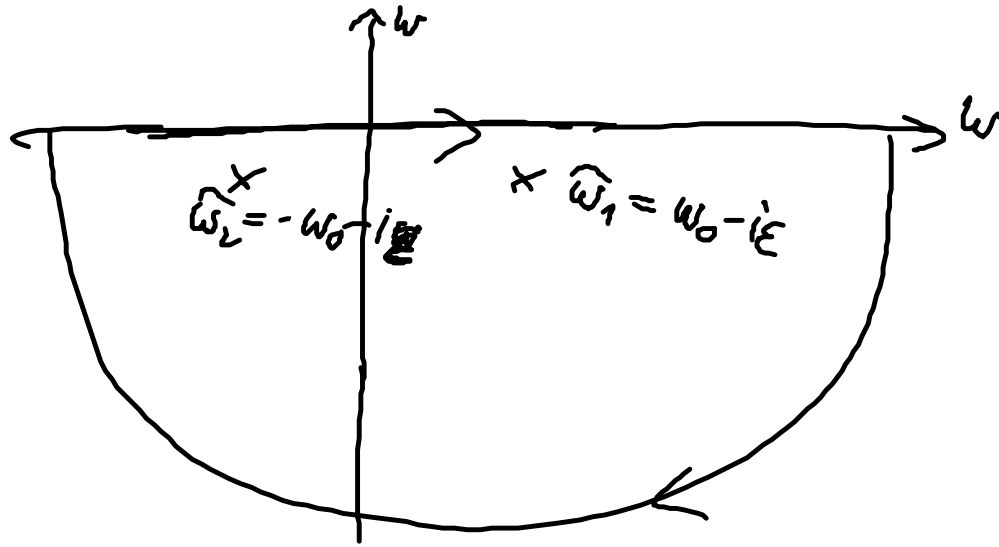
Kurve enthält keine Pole, d.h. $f(\bar{\omega})$ ist überall analytisch in dem von Kurve umschlossenen Gebiet.

Dann gilt Cauchy'scher Integralsatz:

$$\oint d\bar{\omega} f(\bar{\omega}) = 0 \quad !$$

$$\Rightarrow \Gamma(\underline{K}, \tau < 0) = 0 \quad \text{wie gefordert} \rightarrow \text{Kausalität}$$

$\tau > 0$:



Im Kurvengebiet ist der Integrand analytisch bis auf die beiden Pole 1. Ordnung

↳ denn Nenner:

$$\frac{1}{c^2 (\tilde{w}_1 - \tilde{w}) (\tilde{w}_2 - \tilde{w})} (-1)$$


⇒ Anwendung des Sogenannten Residuensatzes

$$\frac{1}{2\pi i} \oint f(\tilde{w}) d\tilde{w} = \sum_{d=1}^n \underbrace{\text{Res}_{\tilde{w}_d}}_{\text{Residuum}}$$

Summe über die Polstelle

Dabei ist das Residuum eines Pols erster Ordnung gegeben durch:

$$\text{Res}_{\tilde{\omega}_\alpha} = \lim_{\tilde{\omega} \rightarrow \tilde{\omega}_\alpha} [(\tilde{\omega} - \tilde{\omega}_\alpha) f(\tilde{\omega})]$$

Dabei muß die Kurve im mathematisch positiven Sinne durchlaufen werden: 

Betrachte die Residuen:

$$\text{Res}_{\tilde{\omega}_1} = \lim_{\tilde{\omega} \rightarrow \tilde{\omega}_1} \left[\cancel{(\tilde{\omega} - \tilde{\omega}_1)} \frac{e^{-i\tilde{\omega}^2}}{\frac{(-1)}{c^2} \cancel{(\tilde{\omega}_1 - \tilde{\omega})} (\tilde{\omega}_2 - \tilde{\omega})} \right]$$

$$= \lim_{\tilde{\omega} \rightarrow \tilde{\omega}_1} \left[\frac{e^{-i\tilde{\omega}^2}}{\frac{1}{c^2} (\tilde{\omega}_2 - \tilde{\omega})} \right]$$

$$= \frac{e^{-i\tilde{\omega}_1^2}}{\frac{1}{c^2} (\tilde{\omega}_2 - \tilde{\omega}_1)}$$

analog: $\text{Res}_{\tilde{\omega}_2} = \frac{e^{-i\tilde{\omega}_2^2}}{\frac{1}{c^2} (\tilde{\omega}_1 - \tilde{\omega}_2)}$

Damit

$$\Gamma(\underline{u}, \tau) \Big|_{\tau > 0} = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \oint d\tilde{\omega} \frac{e^{-i\tilde{\omega}\tau}}{\frac{(-1)}{c^2} (\tilde{\omega}_1 - \tilde{\omega})(\tilde{\omega}_2 - \tilde{\omega})}$$



Residuensatz

$$= \lim_{\epsilon \rightarrow 0} 2\pi i \left(\text{Res}_{\tilde{\omega}_1} + \text{Res}_{\tilde{\omega}_2} \right) (-1)$$

(wegen umgekehrte
Konturführung!)

$$= -\lim_{\epsilon \rightarrow 0} 2\pi i \left(\frac{e^{-i\tilde{\omega}_1\tau}}{\frac{1}{c^2} (\tilde{\omega}_2 - \tilde{\omega}_1)} + \frac{e^{-i\tilde{\omega}_2\tau}}{\frac{1}{c^2} (\tilde{\omega}_1 - \tilde{\omega}_2)} \right)$$

benutze: $\tilde{\omega}_1 = \omega_0 - i\epsilon$, $\tilde{\omega}_2 = -\omega_0 - i\epsilon$

$$\Rightarrow \Gamma(\underline{u}, \tau > 0)$$

$$= -2\pi i \left(\frac{e^{-i\omega_0\tau}}{\frac{1}{c^2} (-2\omega_0)} + \frac{e^{i\omega_0\tau}}{\frac{1}{c^2} (+2\omega_0)} \right)$$

$$= -2\pi i c^2 \left(\frac{e^{i\omega_0\tau}}{2\omega_0} - \frac{e^{-i\omega_0\tau}}{2\omega_0} \right)$$

$$\Gamma(\underline{k}, \hat{z} > 0) = 2\pi c^2 \frac{\sin \omega_0 \hat{z}}{\omega_0}$$

mit $\omega_0 = ck$

Zurück zur Green'schen Funktion:

$$G(\underline{s}, \hat{z}) = \frac{1}{(2\pi)^4} \int d\underline{k} e^{i\underline{k} \cdot \underline{s}} \Gamma(\underline{k}, \hat{z})$$

$$= \frac{c}{(2\pi)^3} \int d\underline{k} e^{i\underline{k} \cdot \underline{s}} \frac{\sin(ck\hat{z})}{k} \quad \begin{cases} \underline{s} = \underline{r} - \underline{r}' \\ \hat{z} = t - t' \end{cases}$$

Auswerten in Polarkoordinaten!

→ Übung

Ergebnis:

$$g(\underline{r} - \underline{r}', t - t')$$

$$= \frac{1}{4\pi |\underline{r} - \underline{r}'|} \delta\left(t - t' - \underbrace{\frac{|\underline{r} - \underline{r}'|}{c}}\right)$$

Retardierung

Retardierte Green'sche Funktion