

Wiederholung

Laplace transform

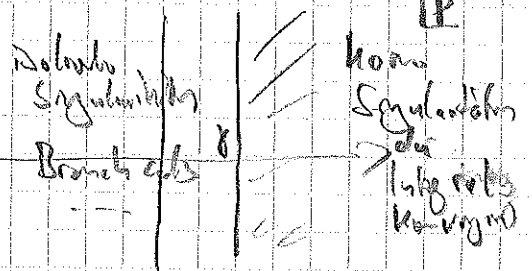
$$L[f(t)](p) = \bar{F}(p) = \int_0^{\infty} dt f(t) e^{-pt} \quad p \in \mathbb{C}$$

Existenz des Integrals wenn $f(t)$ keine nicht integrierbaren Singularitäten besitzt und höchstens exponentiell anwächst

$$t \rightarrow \infty \quad |f(t)| \leq C e^{\gamma t}$$

dann konvergiert das Integral für $\operatorname{Re}(p) > \gamma$

Durch analytische Fortsetzung $\bar{F}(p)$ für $p \in \mathbb{C}$
erhalten wir $\bar{F}(p)$ für $p \in \mathbb{C}$ (analytisch für $\operatorname{Re}(p) > \gamma$)



Beispiele

$$L[e^{kt}](p) = \frac{1}{p-k}$$

einfacher Pol
bei $p=k$

Übungen:

$$L[t^n e^{kt}](p) = \frac{n!}{(p-k)^{n+1}}$$

$n+1$ facher Pol
bei $p=k$

Eigenschaften: Lege. Ableitungen

$$L[f'(t)](p) = p f(p) - f(0)$$

$$L[f''(t)](p) = p^2 f(p) - p f(0) - f'(0) \quad \text{usw.}$$

Beachte Inverse Laplace transform zur Lösung physikalischer Probleme

Inverse Laplace Transformation:

Wie bei Fouriertransformation benötigt man inverse Laplace Transformation bei der Lösung physikalischer Probleme

Empfehlte Möglichkeit ist Tabellen mit

$$f(t) \quad \mathcal{L}[f(t)]$$

wobei \mathcal{L} jeweils oftmals abgelesen werden kann

Deriviert kann auch ein Integraldarstellung sein, wie bei inverse Fouriertransformation, auch bei inverse Fouriertransformation werden können

Bekanntlich zurück zu Poissonkern von $f(t)$, $f(t) = \int_{-\infty}^{\infty} dt' S(t-t') f(t')$

z.B. über die Inverse erweist

$$\forall f \quad \mathcal{L}^{-1} \{ f(\omega) \} = \int_{-\infty}^{\infty} dt' S(t-t') f(t')$$

$$\begin{aligned} \text{Poisson Darstellung} &= \int_{-\infty}^{\infty} dt' \left(\int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\omega}{2\pi} e^{i\omega(t-t')} f(t') \right) \\ \mathcal{L}^{-1} \text{-Darstellung} &= \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\omega}{2\pi} e^{i\omega t} \underbrace{\left(\int_{-\infty}^{\infty} dt' e^{-i\omega t'} f(t') \right)}_{= f(\omega)} \end{aligned}$$

$$\Rightarrow f(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\omega}{2\pi} e^{i\omega t} f(\omega)$$

Inverse Fouriertransformation

Betrachte nun Laplace transformierte

Betrachte
ausschließlich $t > 0$,
da Laplace transform
nur positive Werte
betrachtet

$$\begin{aligned}
 f(t) &= \int_0^{\infty} dt' \delta(t-t') f(t') e^{\gamma(t-t')} \\
 &= \int_0^{\infty} dt' \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{d\omega}{2\pi i} e^{s\omega(t-t')} f(t') e^{\delta(t-t')} \\
 &= \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{d\omega}{2\pi i} e^{(\gamma+\delta)t} \underbrace{\int_0^{\infty} dt' e^{-(\gamma+i\omega)t'} f(t')}
 \end{aligned}$$

Laplace transformierte
von $f(t)$ bei
Kontinuum $\omega = \gamma + i\omega$

Wenn γ hinreichend groß gewählt ist, existiert
 $L[f(t)](\gamma + i\omega)$ für alle $\omega \in \mathbb{R}$, und wir
können die obige Formel zur Inversion verwenden

Durch Variablentransformation

$$\begin{aligned}
 s(\omega) &= \gamma + i\omega \quad \text{mit} \quad \operatorname{Re}(s) = \gamma \quad \text{fest} \\
 &\quad \text{so dass } L[f(t)](s) \text{ keine} \\
 &\quad \text{Singularitäten besitzt}
 \end{aligned}$$

erhalten wir mit

$$\frac{d\omega}{2\pi i} = \frac{ds}{2\pi i} \quad \text{und}$$

Grenzen

$$s(\omega = \pm\infty) = \gamma \pm i\infty$$

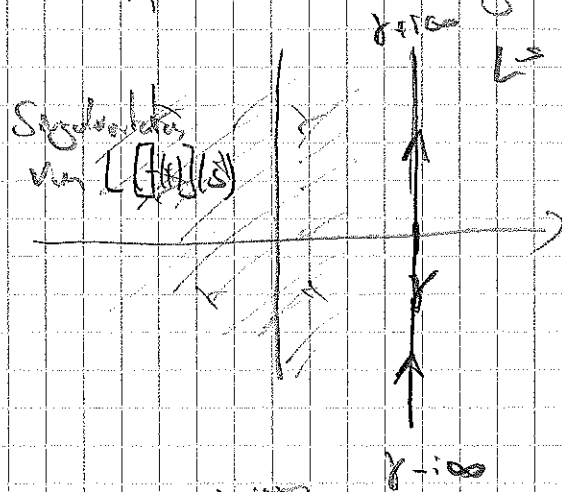
$$\left. f(t) = \int_{\gamma-i\infty}^{\gamma+i\infty} \frac{ds}{2\pi i} e^{st} \int_0^{\infty} dt' e^{-st'} f(t') \right\}$$

$L^{-1}[\cdot]$

$L[f(t)](s)$

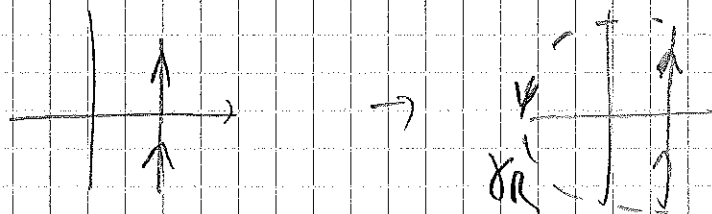
analytisch fortgesetzt
für komplexes s

D.h. in der komplexen Ebene entspricht die inverse Laplace-Transformation dem folgenden Integral



$$\text{Da } f(t) = \int_{\gamma-i\infty}^{\gamma+i\infty} \frac{ds}{2\pi i} e^{st} L[F(s)](s)$$

Sieht es sich bei der Berechnung des inversen Laplace-Transformierten an, so Contour zu einer geschlossenen Kurve zu machen



$$\text{Betrachte nun } \int_{\gamma R} \frac{ds}{2\pi i} e^{st} L[F(s)](s)$$

$$= \lim_{R \rightarrow \infty} \int_{\frac{\pi}{2}}^{\frac{3\pi}{2}} \frac{d\varphi}{2\pi i} i R e^{i\varphi} e^{+R \cos\varphi + i t R \sin\varphi} L[F(s)](R e^{i\varphi})$$

Das ist $\cos(\varphi) \leq 0$ für $\varphi \in [\frac{\pi}{2}, \frac{3\pi}{2}]$

und daher typischer Weise

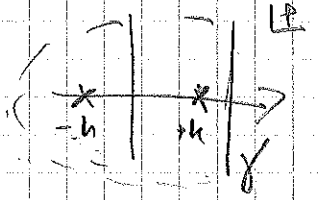
$$\int_{\gamma R} \frac{ds}{2\pi i} e^{st} L[F(s)](s) \rightarrow 0$$

so dass wir die inverse Laplace-Transformation oft nur mit Hilfe des Residuensatzes bestimmen können

Beispiel:

Betrachte $L\{f(t)\}(p) = \frac{k}{p^2 - k^2}$ dann sind für $p \in \mathbb{C}$, für
also die analytisch fortgesetzte Funktion des Singularitäts

einmalige Pole bei $p = \pm k$



\Rightarrow Wähle $\gamma > k$ so dass $L\{f(t)\}(p)$ für

$\text{Re}(p) \geq \gamma$ konvergiert. Singularitäten nicht berührt

$$f(t) = \int_{\gamma - i\infty}^{\gamma + i\infty} \frac{ds}{2\pi i} e^{st} \frac{k}{p^2 - k^2} \stackrel{\text{Schwefel-Kurve}}{=} \int_{\gamma \ominus \gamma_R} \frac{ds}{2\pi i} e^{st} \frac{k}{p^2 - k^2}$$

da Betrag durch Betrag von e^{st} verschwindet

Berechnung des Integrals mittels Residuensatz

Umkehrfall: $\forall_{\gamma \in \mathbb{R}} V_{\gamma \in \mathbb{R}}(\pm k) = 1$ beide Pole einfach umlaufen

Residuen:

$$\text{res}_{s=k} \left(\frac{k e^{st}}{s^2 - k^2} \right) = \text{res}_{s=k} \left(\frac{k e^{st}}{(s-k)(s+k)} \right) = \frac{k e^{kt}}{2k} = \frac{e^{kt}}{2}$$
$$\text{res}_{s=-k} \left(\frac{k e^{st}}{s^2 - k^2} \right) = \frac{k e^{-kt}}{-2k} = -\frac{e^{-kt}}{2}$$

$$\Rightarrow f(t) = \frac{1}{2\pi i} \left(2\pi i V(k) \text{res}_k(\cdot) + 2\pi i V(-k) \text{res}_{-k}(\cdot) \right)$$

$$\stackrel{\text{dann}}{\int_{\gamma \ominus \gamma_R} \frac{ds}{2\pi i}} \left(\frac{e^{kt}}{2} - \frac{e^{-kt}}{2} \right) = \sinh(kt)$$

Bemerkung: Die Berechnung der neuen Laplace-Transformierten mit Hilfe der oberen Kurve ist nur dann möglich wenn die Bahn verschwindet mit dem Integral. Von Schwefel entfernt. Ansonsten muss die Integralstrecke anders gewählt werden und im Endeffekt Schwefel ersetzen.

Beispiel: Bestimme $\mathcal{L}^{-1}\left[\frac{k^2}{p(p^2-k^2)}\right](t) = \frac{k^2}{p(p^2-k^2)}$

Singularitäten bei $p=0$ und $p=\pm k$

\Rightarrow Durch Angabe Residuen berechnen wir Residuen bei

$$\text{res}_{p=0} \left(\frac{k^2}{p(p^2-k^2)} \right) = -1$$

Inverse Laplace Transform $\Rightarrow -1 \cdot e^{0t} = -1$

$$\text{res}_{p=k} \left(\frac{k^2}{p(p^2-k^2)} \right) = +\frac{1}{2}$$

$$\Rightarrow \frac{e^{kt}}{2}$$

$$\text{res}_{p=-k} \left(\frac{k^2}{p(p^2-k^2)} \right) = +\frac{1}{2}$$

$$\Rightarrow \frac{e^{-kt}}{2}$$

$$\Rightarrow f(t) = \cosh(kt) - 1$$

Es gibt alternative Weise für Bestimmung \mathcal{L}^{-1} durch Partialbruchzerlegung

$$\frac{k^2}{p(p^2-k^2)} = \frac{a}{p} + \frac{b}{p-k} + \frac{c}{p+k}$$

$$\Rightarrow k^2 = a(p^2-k^2) + b p(p+k) + c p(p-k)$$

\Rightarrow Setze $p=0$
 $a = -1$

Setze $p=k$
 $b = \frac{1}{2}$

Setze $p=-k$
 $c = +\frac{1}{2}$

Daher ist $\frac{k^2}{p(p^2-k^2)} = \frac{-1}{p} + \frac{\frac{1}{2}}{p-k} + \frac{\frac{1}{2}}{p+k}$

so dass $= \mathcal{L}^{-1}\left[\frac{-1}{p}\right](t) = \mathcal{L}^{-1}\left[\frac{1}{2}e^{kt}\right](t) = \mathcal{L}^{-1}\left[\frac{1}{2}e^{-kt}\right](t)$
und wir können die Inverse Laplace transform direkt ablesen