

3.3 Das Abtasttheorem

In der Praxis kennt man von einer zeitabhängigen Funktion f (einem Signal) meist nur diskret „abgetastete“ Werte $f(n\Delta)$, mit festem $\Delta > 0$ und ganzzahligem n . Unter welchen Bedingungen kann man f aus den abgetasteten Werten rekonstruieren?

Eine solche Frage ist wichtig bei der CD-Technik, beim ISDN-Telefon oder der Bildverarbeitung. In all diesen Fällen muss man kontinuierliche Information (ein auf einem Intervall definiertes Signal) digitalisieren, also f durch die Werte $f(n\Delta)$ ersetzen, um sie mit Computern verarbeiten zu können. Es stellt sich die Frage, unter welchen Voraussetzungen man vermeiden kann, Information oder Qualität zu verlieren.

Definition: Ein Zeitsignal $f(t)$ erfüllt die **Abtast-** oder **Nyquist-Bedingung** für ein $\Delta > 0$, falls gilt:

1. f besitzt **endliche Bandbreite**, d.h. es gibt ein $\Omega > 0$, so dass $\hat{f}(\omega) = 0$ für $|\omega| > \Omega$ ist.
2. Die **Abtastfrequenz** $\frac{2\pi}{\Delta}$ ist mindestens doppelt so groß wie Ω , d.h.: $\Delta\Omega \leq \pi$.

Das Abtasttheorem von Claude Shannon (Harry Nyquist, Edmund Taylor Whittaker, Wladimir Alexandrowitsch Kotelnikow) besagt, dass man ein Signal f endlicher Bandbreite aus den Werten $f(n\Delta)$ rekonstruieren kann, wenn nur Δ nicht zu groß gewählt wird.

3.3.1 Satz (Abtasttheorem v. Shannon): Ist $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ absolut integrierbar und $\hat{f}(\omega) = 0$ für $|\omega| > \Omega$, so gilt für jedes Δ mit $0 < \Delta \leq \pi/\Omega$:

Wenn die Reihe $\sum_{n \in \mathbb{Z}} |f(n\Delta)|$ konvergiert, so ist

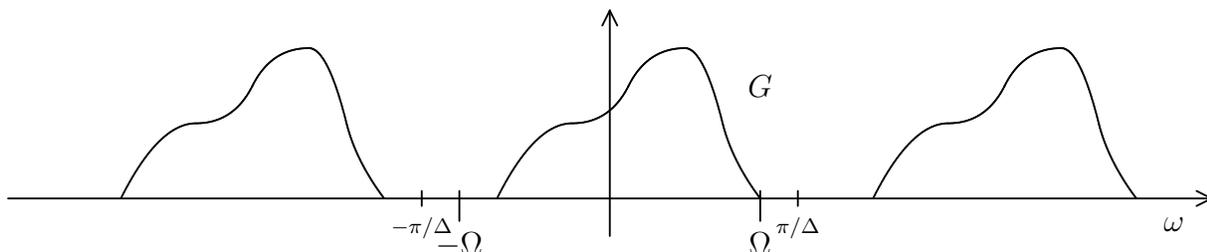
$$f(t) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} f(n\Delta) \operatorname{si}\left(\frac{\pi}{\Delta}(t - n\Delta)\right)$$

für alle t .

Beweis. Wir sehen uns die Funktion

$$G(\omega) := \sum_{n \in \mathbb{Z}} \hat{f}\left(\omega - 2n\frac{\pi}{\Delta}\right)$$

an. Zu jedem $\omega \in \mathbb{R}$ gibt es nur ein n , so dass $\omega - 2n\pi/\Delta$ in $[-\Omega, \Omega]$ liegt. Bei festem ω ist deshalb nur ein Term der Summe ungleich 0. Also ist G überall stetig. Außerdem ist die Funktion T -periodisch, mit $T = 2\pi/\Delta$.



Wir berechnen die Fourierreihe von G . Sei $a := \Delta/(2\pi)$ das Inverse der Abtastfrequenz. Dann ist $2\pi a = \Delta = 2\pi/T$ die Frequenz der Funktion G , und als Fourierkoeffizienten von G erhalten wir:

$$\begin{aligned}
 c_k(G) &= \frac{1}{T} \int_0^T G(\omega) e^{-\mathbf{j}k\Delta\omega} d\omega = a \int_0^T \sum_{n \in \mathbb{Z}} \hat{f}(\omega - 2n\frac{\pi}{\Delta}) e^{-\mathbf{j}k\Delta\omega} d\omega \\
 &= a \sum_{n \in \mathbb{Z}} \int_0^T \hat{f}(\omega - nT) e^{-\mathbf{j}k(2\pi/T)\omega} d\omega \\
 &= a \sum_{n \in \mathbb{Z}} \int_{-nT}^{-(n-1)T} \hat{f}(u) e^{-\mathbf{j}k\Delta u} du \quad (\text{Substitution } u = \omega - nT) \\
 &= a \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(u) e^{-\mathbf{j}k\Delta u} du \\
 &= 2\pi a \cdot f(-k\Delta) \quad (\text{Fourier-Umkehrformel})
 \end{aligned}$$

Die Fourier-Umkehrformel ist anwendbar, denn \hat{f} ist absolut integrierbar und stetig. Da die Reihe $\sum_{n \in \mathbb{Z}} |f(n\Delta)|$ konvergiert, konvergiert die Funktionen-Reihe

$$\sum_{k \in \mathbb{Z}} f(k\Delta) e^{-\mathbf{j}k\Delta\omega}$$

gleichmäßig auf \mathbb{R} gegen eine stetige Funktion F (mit Periode $T = 2\pi/\Delta$). Andererseits hat die Fourierreihe von G die Gestalt

$$\sum_{k \in \mathbb{Z}} c_k(G) e^{\mathbf{j}k\Delta\omega} = 2\pi a \sum_{k \in \mathbb{Z}} f(-k\Delta) e^{\mathbf{j}k\Delta\omega} = 2\pi a \sum_{k \in \mathbb{Z}} f(k\Delta) e^{-\mathbf{j}k\Delta\omega},$$

und da sie auch gleichmäßig konvergiert, stellt sie die Funktion G überall dar.

Wir setzen wir

$$\pi_{T/2}(\omega) = \begin{cases} 1 & \text{für } |\omega| < T/2 = 1/(2a) = \pi/\Delta \\ 0 & \text{sonst} \end{cases}$$

Dann ist

$$\hat{f}(\omega) = G(\omega) \pi_{T/2}(\omega) = 2\pi a \sum_{k \in \mathbb{Z}} f(k\Delta) \pi_{T/2}(\omega) e^{-\mathbf{j}k\Delta\omega}$$

Multiplizieren wir mit $e^{\mathbf{j}\omega t}$ und integrieren über ω , so ergibt die Umkehrformel:

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(\omega) e^{\mathbf{j}\omega t} d\omega = a \sum_{k \in \mathbb{Z}} f(k\Delta) \int_{-T/2}^{T/2} e^{\mathbf{j}(t-k\Delta)\omega} d\omega.$$

Weiter gilt:

$$\begin{aligned}
\int_{-T/2}^{T/2} e^{j(t-k\Delta)\omega} d\omega &= \frac{1}{j(t-k\Delta)} e^{j(t-k\Delta)\omega} \Big|_{\omega=-T/2}^{T/2} \\
&= \frac{1}{j(t-k\Delta)} (e^{j(t-k\Delta)T/2} - e^{-j(t-k\Delta)T/2}) \\
&= \frac{2}{t-k\Delta} \sin((t-k\Delta)T/2) = \frac{1}{a} \text{si}((t-k\Delta)T/2).
\end{aligned}$$

Setzen wir dies in die Reihendarstellung ein, so folgt mit $T = 1/a$ und $T/2 = \pi/\Delta$ die Behauptung. □

Manchmal muss der gewöhnliche Funktionsbegriff erweitert werden.

Definition: Eine beliebig oft differenzierbare Funktion $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ heißt **stark abfallend** oder eine **Testfunktion**, falls es für alle $p, q \in \mathbb{N}$ ein $M > 0$ gibt, so dass gilt:

$$|x^p f^{(q)}(x)| \leq M \quad \text{für alle } x \in \mathbb{R}.$$

\mathcal{S} sei die Menge aller Testfunktionen.

Die Funktion e^{-x^2} gehört z.B. zu \mathcal{S} , und natürlich jede beliebig oft differenzierbare Funktion, die außerhalb eines abgeschlossenen Intervalls verschwindet. Linearkombinationen von Funktionen aus \mathcal{S} liegen wieder in \mathcal{S} , und mit f gehört auch die Ableitung f' zu \mathcal{S} . Außerdem gehört das Produkt eines Elementes von \mathcal{S} mit einem Polynom stets wieder zu \mathcal{S} . Offensichtlich existiert zu jedem $f \in \mathcal{S}$ die Fourier-Transformierte \hat{f} , und auch sie liegt wieder in \mathcal{S} .

Ist f stetig und absolut integrierbar, so wird durch

$$T_f[\varphi] := \int_{-\infty}^{\infty} f(t)\varphi(t) dt, \quad (\text{für } \varphi \in \mathcal{S})$$

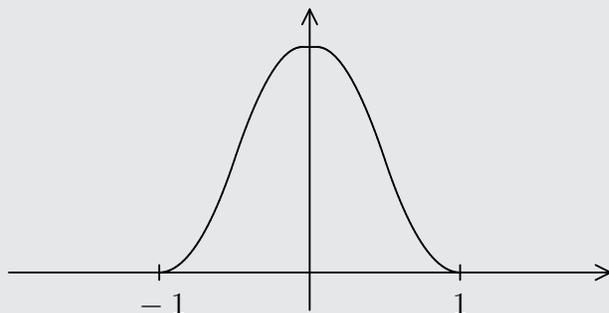
eine lineare Abbildung (ein Funktional, ein Operator) $T_f : \mathcal{S} \rightarrow \mathbb{C}$ definiert.

3.3.2 Satz: Man kann die Funktionswerte von f aus den Integralen $T_f[\varphi]$, $\varphi \in \mathcal{S}$ wieder berechnen, oder anders ausgedrückt: Sind f, g zwei stetige und absolut integrierbare Funktionen, und ist $T_f[\varphi] = T_g[\varphi]$ für alle $\varphi \in \mathcal{S}$, so ist auch $f = g$.

Beweis. Man kann eine Funktion $\varphi \in \mathcal{S}$ mit folgenden Eigenschaften konstruieren:

1. $\varphi(t) \geq 0$ für alle t und $\varphi(t) = 0$ für $|t| \geq 1$.
2. $\varphi(-t) = \varphi(t)$ für alle t .
3. $\varphi(t)$ monoton wachsend für $-1 < t < 0$.
4. $\int_{-\infty}^{\infty} \varphi(t) dt = 1$.

5. $\varphi^{(q)}(0) = 0$ für alle $q \geq 1$.



Wir setzen $\varphi_\varepsilon(t) := (1/\varepsilon) \cdot \varphi(t/\varepsilon)$. Dann hat φ_ε ähnliche Eigenschaften wie φ , verschwindet aber außerhalb eines Intervalls der Länge 2ε , und das Maximum bei 0 wächst mit fallendem ε . Das Integral über die ganze Achse behält immer den Wert 1.

Es ist

$$\begin{aligned} \int_{-\infty}^{\infty} f(t)\varphi_\varepsilon(t-t_0) dt - f(t_0) &= \int_{-\infty}^{\infty} (f(t) - f(t_0))\varphi_\varepsilon(t-t_0) dt \\ &= \frac{1}{\varepsilon} \int_{-\infty}^{\infty} \varphi\left(\frac{t-t_0}{\varepsilon}\right) (f(t) - f(t_0)) dt \\ &= \int_{-1}^1 \varphi(s)(f(s\varepsilon + t_0) - f(t_0)) ds, \end{aligned}$$

und dieser Ausdruck strebt gegen 0 für $\varepsilon \rightarrow 0$.

Also ist

$$f(t_0) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \int_{-\infty}^{\infty} f(t)\varphi_\varepsilon(t-t_0) dt.$$

□

Das lineare Funktional T_f ist somit nur eine andere Erscheinungsform der Funktion f . Wir tun so, als wäre beides das Gleiche. Das erlaubt es, den Funktionsbegriff zu verallgemeinern:

Definition: Ein lineares Funktional $T : \mathcal{S} \rightarrow \mathbb{C}$ nennt man eine **verallgemeinerte Funktion** oder (*temperierte*) **Distribution**.

Bemerkung: Eigentlich ist unsere Definition der verallgemeinerten Funktionen unvollständig. Wir müssten genaugenommen noch fordern, dass T in folgendem Sinne stetig ist: Wenn (φ_n) in \mathcal{S} gegen φ konvergiert, dann konvergiert auch $T[\varphi_n]$ in \mathbb{C} gegen $T[\varphi]$.

Wir werden hier auf die Überprüfung dieser Bedingung verzichten.

Die Menge aller Distributionen bezeichnen wir mit \mathcal{D} . Wir haben gesehen, dass wir jede stetige, absolut integrierbare Funktion f auch als Distribution auffassen können. Umgekehrt geht das nicht! Es gibt Distributionen, die keiner Funktion entsprechen.

Beispiel. Durch

$$\delta[\varphi] := \varphi(0)$$

wird eine Distribution definiert, die sogenannte **Dirac'sche δ -Distribution**.

Sei

$$\pi_1(t) := \begin{cases} 1 & \text{für } |t| \leq 1/2, \\ 0 & \text{sonst.} \end{cases}$$

und $\pi_\varepsilon(t) := (1/\varepsilon) \cdot \pi_1(t/\varepsilon)$, sowie

$$F_\varepsilon[\varphi] := T_{\pi_\varepsilon}[\varphi] = \int_{-\infty}^{\infty} \varphi(t) \pi_\varepsilon(t) dt = \frac{1}{\varepsilon} \int_{-\varepsilon/2}^{\varepsilon/2} \varphi(t) dt.$$

Dann ist F_ε eine Distribution, und es gilt:

$$\begin{aligned} F_\varepsilon[\varphi] - \delta[\varphi] &= F_\varepsilon[\varphi] - \varphi(0) = \int_{-\infty}^{\infty} (\varphi(t) - \varphi(0)) \pi_\varepsilon(t) dt \\ &= \frac{1}{\varepsilon} \int_{-\infty}^{\infty} (\varphi(t) - \varphi(0)) \pi_1(t/\varepsilon) dt \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} (\varphi(\varepsilon u) - \varphi(0)) \pi_1(u) du \\ &= \int_{-1/2}^{1/2} (\varphi(\varepsilon u) - \varphi(0)) du \rightarrow 0 \text{ für } \varepsilon \rightarrow 0. \end{aligned}$$

In gewissem Sinne konvergiert also π_ε gegen δ . Wäre δ eine Funktion, so müsste gelten:

$$\delta(t) = \begin{cases} 0 & \text{für } t \neq 0, \\ \infty & \text{für } t = 0. \end{cases}$$

Aber eine solche Funktion gibt es nicht! Die Distributionen sind also wirklich „verallgemeinerte Funktionen“.

Wir betrachten nun eine Distribution $T = T_f$, die zu einer **stetig differenzierbaren** Funktion f gehört. Ist auch f' absolut integrierbar, so können wir f' als Distribution auffassen:

$$\begin{aligned} T_{f'}[\varphi] &= \int_{-\infty}^{\infty} f'(t) \varphi(t) dt \\ &= f(t) \varphi(t) \Big|_{-\infty}^{\infty} - \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \varphi'(t) dt = -T_f[\varphi']. \end{aligned}$$

Wir haben ein Gesetz gefunden, das sich auf beliebige Distributionen verallgemeinern lässt.

Definition: Ist $T \in \mathcal{D}$ eine beliebige Distribution, so definiert man die **Ableitung** T' von T durch

$$T'[\varphi] := -T[\varphi'].$$

Bei stetig differenzierbaren Funktionen mit absolut integrierbarer Ableitung ist die distributionelle Ableitung nichts anderes als die gewöhnliche Ableitung.

Beispiel: Wir beginnen mit der Funktion

$$f(t) := \begin{cases} 0 & \text{für } t \leq 0 \\ \frac{1}{2}t^2 & \text{für } t > 0. \end{cases}$$

f ist stetig differenzierbar, aber leider nicht absolut integrierbar. Da jedoch mit $\varphi \in \mathcal{S}$ auch $t^n \varphi(t)$ für jedes $n \geq 0$ eine stark abfallende Funktion ist, wird auch durch

$$T_f[\varphi] := \int_{-\infty}^{\infty} f(t)\varphi(t) dt = \frac{1}{2} \int_0^{\infty} t^2 \varphi(t) dt$$

eine Distribution definiert.

Nun ist

$$\begin{aligned} (T_f)'[\varphi] &= -T_f[\varphi'] = -\frac{1}{2} \int_0^{\infty} t^2 \varphi'(t) dt \\ &= -\frac{1}{2} \cdot [(t^2 \varphi(t)) \Big|_0^{\infty} - \int_0^{\infty} 2t \varphi(t) dt] \\ &= \int_0^{\infty} t \varphi(t) dt = T_{f'}[\varphi]. \end{aligned}$$

Auch hier ist die distributionelle Ableitung gleich der gewöhnlichen Ableitung. Die Funktion

$$f'(t) = \begin{cases} 0 & \text{für } t \leq 0 \\ t & \text{für } t > 0 \end{cases}$$

ist stetig, aber nicht absolut integrierbar. Wie schon f selbst definiert f' aber dennoch eine Distribution.

f' hat eine Knick-Stelle und ist daher im gewöhnlichen Sinne nicht mehr differenzierbar, wohl aber im Distributions-Sinne:

$$\begin{aligned} (T_{f'})'[\varphi] &= -T_{f'}[\varphi'] = -\int_0^{\infty} t \varphi'(t) dt \\ &= -[(t \varphi(t)) \Big|_0^{\infty} - \int_0^{\infty} \varphi(t) dt] \\ &= \int_0^{\infty} \varphi(t) dt = T_H[\varphi], \end{aligned}$$

wobei H die sogenannte **Heaviside-Funktion** ist, definiert durch

$$H(t) := \begin{cases} 0 & \text{für } t \leq 0 \\ 1 & \text{für } t > 0. \end{cases}$$

H ist nun nicht einmal mehr stetig! Dennoch ist T_H eine Distribution. Man beachte aber, dass H durch T_H nicht mehr eindeutig bestimmt ist. Wir können den Wert von H in $t = 0$ beliebig abändern, ohne dass sich T_H ändert.

Nichts kann uns daran hindern, T_H erneut zu differenzieren:

$$(T_H)'[\varphi] = -T_H[\varphi'] = -\int_0^\infty \varphi'(t) dt = -\varphi(t) \Big|_0^\infty = \varphi(0).$$

Also ist $(T_H)' = \delta$ die Dirac-Distribution!

Und nun differenzieren wir δ ein weiteres Mal:

$$\delta'[\varphi] = -\delta[\varphi'] = -\varphi'(0).$$

Offensichtlich kann man das beliebig oft so weitertreiben und erhält schließlich

$$\delta^{(n)}[\varphi] = (-1)^n \cdot \varphi^{(n)}(0).$$

Distributionen sind immer beliebig oft differenzierbar.

Ist f stetig und absolut integrierbar, so existiert die Fourier-Transformierte \hat{f} . Sie ist stetig und beschränkt und definiert daher eine Distribution, und es gilt:

$$\begin{aligned} T_{\hat{f}}[\varphi] &= \int_{-\infty}^{\infty} \hat{f}(t) \varphi(t) dt = \int_{-\infty}^{\infty} \varphi(t) \int_{-\infty}^{\infty} f(s) e^{-jst} ds dt \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} f(s) \int_{-\infty}^{\infty} \varphi(t) e^{-jst} dt ds = \int_{-\infty}^{\infty} f(s) \hat{\varphi}(s) ds = T_f[\hat{\varphi}]. \end{aligned}$$

Also bietet sich folgende Verallgemeinerung der Fourier-Transformation an:

Definition: Ist T eine Distribution, so wird ihre **Fourier-Transformierte** \hat{T} definiert durch

$$\hat{T}[\varphi] := T[\hat{\varphi}].$$

Beispiel: Wir berechnen die Fourier-Transformierte der Dirac-Distribution. Es ist

$$\hat{\delta}[\varphi] = \delta[\hat{\varphi}] = \hat{\varphi}(0) = \int_{-\infty}^{\infty} \varphi(t) dt = T_1[\varphi],$$

also $\hat{\delta} = 1$.