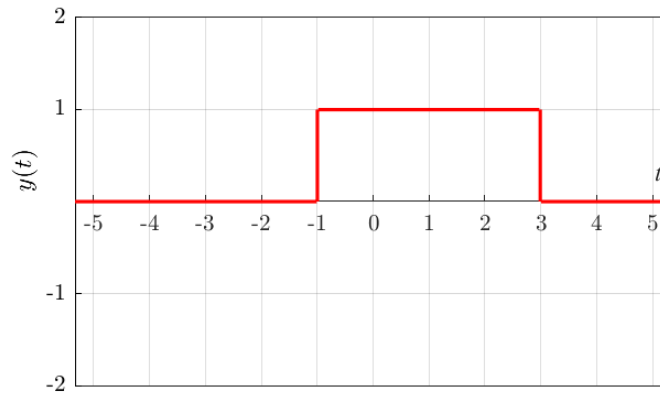


Die im Bild gezeigte Funktion  $y(t)$  wurde mithilfe von einer Hilfsfunktion  $x(t)$  konstruiert.



Welcher Ausdruck für  $x(t)$  entspricht den **beiden** folgenden Bedingungen?

$$\begin{cases} y(t) = x(t) - \varepsilon(t - 3) \\ y(t) = x(t) \cdot \varepsilon(3 - t) \end{cases}$$

## Antwortmöglichkeiten

- A: **richtig**       $x(t) = \varepsilon(t + 1)$
- B:             $x(t) = \varepsilon(t - 1)$
- C:             $x(t) = \text{rect}\left(\frac{t - 1}{4}\right)$

Über die Funktion  $x(t)$  ist bekannt, dass ihre gerader und konjugiert gerader Anteile,  $x_g(t) = x_{g^*}(t) \neq 0$ . Welche Behauptung ist auf jeden Fall richtig?

---

## Antwortmöglichkeiten

- A: **richtig**       $x(t)$  ist rein reellwertig
  - B:             $x(t)$  ist gerade
  - C:             $x(t)$  ist rein imaginär
- 

**Lösungsweg:**

$$\left. \begin{array}{l} x_g = \frac{1}{2}(x(t) + x(-t)) \\ x_{g^*} = \frac{1}{2}(x(t) + x^*(-t)) \end{array} \right\} \Rightarrow x(t) = x^*(t) \Rightarrow \operatorname{Im}\{x(t)\} = 0 \Rightarrow x(t) = \operatorname{Re}\{x(t)\}$$

Gesucht sind zwei harmonische Schwingungen  $x(t)$  und  $y(t)$  die folgenden Bedingungen entsprechen:

- 1)  $x(t)$  ist konjugiert gerade,
- 2) Das Skalar Produkt  $\langle x(t), y(t) \rangle = 0$

Wählen Sie **alle** Funktionspaare die beiden Bedingungen passen.

A)  $x(t) = j\sin(\omega_1 t), y(t) = \cos(\omega_2 t), \omega_1 = \omega_2$

B)  $x(t) = j\cos(\omega_1 t), y(t) = \sin(\omega_2 t), \omega_1 = \omega_2$

C)  $x(t) = j\sin(\omega_1 t), y(t) = \cos(\omega_2 t), \omega_1 \neq \omega_2$

D)  $x(t) = j\cos(\omega_1 t), y(t) = \sin(\omega_2 t), \omega_1 \neq \omega_2$

E)  $x(t) = \sin(\omega_1 t), y(t) = \cos(\omega_2 t), \omega_1 = \omega_2$

F)  $x(t) = \cos(\omega_1 t), y(t) = \sin(\omega_2 t), \omega_1 = \omega_2$

G)  $x(t) = \sin(\omega_1 t), y(t) = \cos(\omega_2 t), \omega_1 \neq \omega_2$

H)  $x(t) = \cos(\omega_1 t), y(t) = \sin(\omega_2 t), \omega_1 \neq \omega_2$

---

## Antwort

A, C, F, H

---

### Lösungsweg:

Laut 1. Bedingung,  $x(t) = x^*(-t)$ . Dies gilt nur für  $x(t)$  in der Form  $x(t) = j\sin(\omega_1 t)$  und  $x(t) = \cos(\omega_1 t)$ . Tatsächlich:

$$\left. \begin{array}{l} x(t) = j\sin(\omega_1 t) \\ x^*(t) = -j\sin(\omega_1 t) \end{array} \right\} \Rightarrow x^*(-t) = -j\sin(-\omega_1 t) = j\sin(\omega_1 t) = x(t)$$

$$\left. \begin{array}{l} x(t) = \cos(\omega_1 t) \\ x^*(t) = \cos(\omega_1 t) \end{array} \right\} \Rightarrow x^*(-t) = \cos(-\omega_1 t) = \cos(\omega_1 t) = x(t)$$

Die 2. Bedingung (Orthogonalität) ist erfüllt für alle  $\omega_1 \neq \omega_2$  und für den Spezialfall  $\omega_1 = \omega_2$  bei  $\frac{\pi}{2}$  relativer Phasenverschiebung.

Somit sind die richtigen Paare: A, C, F, H

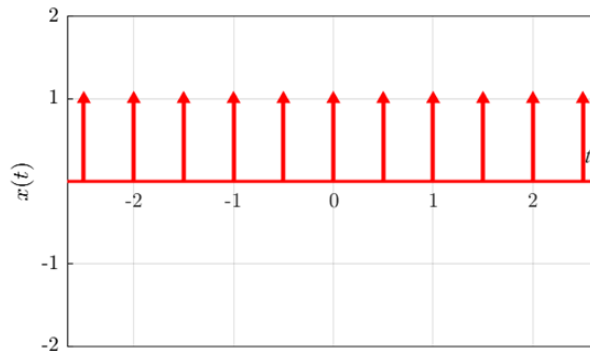
Welche Beschreibung des Signals  $x(t) = \delta(\sin(\omega t))$  trifft zu?  $\omega \in \mathbb{R} > 0$

## Antwortmöglichkeiten

- A: **richtig**  $x(t)$  ist ein Leistungssignal
- B:  $x(t)$  ist ein Energiesignal
- C:  $x(t)$  ist ein zeitbegrenzt Signal

### Lösungsweg:

$x(t) = \delta(\sin(\omega t))$  ist eine periodische Dirac- $\delta$  Folge mit der Periodendauer von  $T = \frac{2\pi}{\omega}$ .



Die übertragene Leistung ist

$$P_{x(t)} = \frac{1}{T} \int_0^T |\delta(0)|^2 dt = 1^2 \cdot \frac{T}{T} = 1 < \infty$$

Die übertragene Energie ist  $E_{x(t)} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} 1^2 \rightarrow \infty$

Also es handelt sich um ein Leistungssignal.  
 $x(t)$  ist zeitunbegrenzt indem  $x(t \rightarrow \infty) \neq 0$ .

$$\delta(t) * \delta(t) = ?$$

## Antwortmöglichkeiten

- A: richtig  $\delta(t)$
- B:  $\delta'(t)$
- C:  $2\delta(t)$

Lösungsweg:

### Spezielle kontinuierliche Signale

Buch Kap. 5.2.2

#### Dirac-Impuls:

Der Dirac-Impuls  $\delta(t)$  wird als Distribution implizit definiert über

$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) \cdot \phi(t) dt = \phi(0)$$

wobei  $\phi(t)$  stetig und beliebig oft differenzierbar sein muß.

Eine weitere gebräuchliche Bezeichnung für den Dirac-Impuls ist:  $\delta_0(t)$

Der Dirac-Impuls besitzt folgende elementare Eigenschaften:

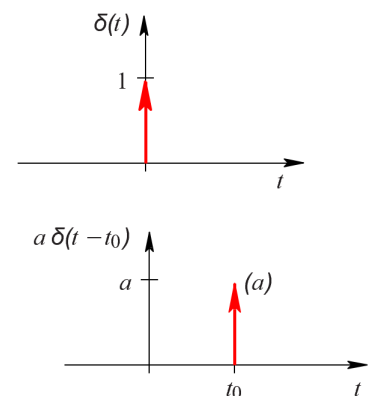
$$\delta(t) = 0 \quad t \neq 0 \quad \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) dt = 1$$

Abtast- oder Ausblendeigenschaft:

$$x(t) \cdot \delta(t - t_0) = x(t_0) \cdot \delta(t - t_0) \quad \text{bzw.} \quad \int_{-\infty}^{\infty} x(t) \cdot \delta(t - t_0) dt = x(t_0)$$

Zeit-skaliertes Dirac-Impuls:

$$\delta(at) = \frac{1}{|a|} \cdot \delta(t) \quad \int_{-\infty}^{\infty} \delta(ta) dt = \int_{\tau=at}^{\infty} \delta(\tau) \frac{1}{|a|} d\tau = \frac{1}{|a|}$$



Gegeben sei die **zweiseitige** Laplace-Transformierte  $X(s) = \frac{100}{s^2 - as - bs + ab}$  mit  $a, b \in \mathbb{R} > 0$  und  $b > a$  im Konvergenzgebiet  $Re\{s\} < a$ . Berechnen Sie die zugehörige Zeitfunktion  $x(t)$  für  $a = 2$  und  $b = 3$  und bestimmen Sie daraus das numerische Ergebnis für  $x(t = -4)$ .

Hinweis: Verwenden Sie den Residuensatz. Beachten Sie dabei den Umlaufsinn der Hilfskurve: Das Residuum weist ein positives Vorzeichen auf falls die eingeschlossene Singularität im mathematisch positiven Sinn umlaufen wird, und negatives Vorzeichen falls der Umlauf im mathematisch negativen Sinn erfolgt.  
Geforderte Genauigkeit:  $\pm 0.01$ .

**Lösungsweg:**

$X(s)$  besitzt einfache Pole bei  $a$  und  $b$ . Das Konvergenzgebiet liegt lt. Angabe links von  $a$ . Für  $t > 0$  schließen wir die Hilfskurve links und erhalten  $x(t) = 0$ . Für  $t < 0$  schließen wir die Hilfskurve rechts und berechnen die zwei umschlossenen Residuen gemäß:

$$\text{Res}_1 = - \lim_{s \rightarrow a} (s - a) \frac{100e^{st}}{(s - a)(s - b)} = 100 \frac{e^{at}}{b - a}$$

$$\text{Res}_2 = - \lim_{s \rightarrow b} (s - b) \frac{100e^{st}}{(s - a)(s - b)} = 100 \frac{e^{bt}}{a - b}$$

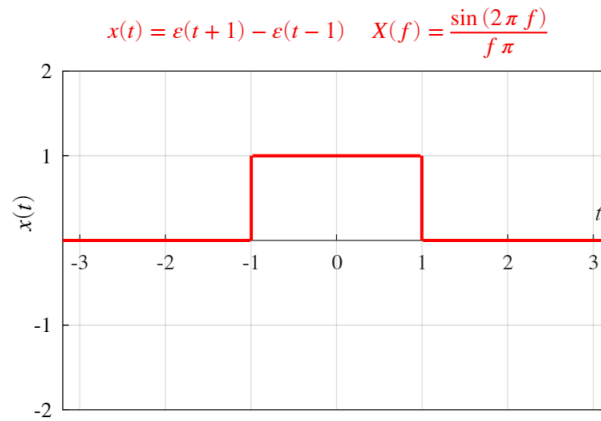
Das negative Vorzeichen ergibt sich hier jeweils aufgrund der Umlaufrichtung der Kurve im mathematisch negativen Sinn. Zusammengefasst ergibt das:

$$x(t) = 100 \frac{e^{at} - e^{bt}}{b - a} \varepsilon(-t)$$

Einsetzen der Zahlenwerte:  $x(t = -4) = 0.03$

Berechnen Sie die **zweiseitige** Laplace-Transformierte von  $x(t) = \varepsilon(t + 1) - \varepsilon(t - 1)$  und bestimmen Sie daraus das numerische Ergebnis für den Betrag von  $X(s)$  and der Stelle  $s = 1$ , d.h.  $|X(s = 1)|$ . Geforderte Genauigkeit:  $\pm 0.1$ .

**Lösungsweg:**



$$X(s) = \int_{-\infty}^{\infty} [\varepsilon(t + 1) - \varepsilon(t - 1)] e^{-st} dt = \int_{-1}^1 e^{-st} dt = \frac{e^s - e^{-s}}{s}$$

Zahlenwert einsetzen:  $|X(s = 1)| = 2.4$

Wie Sie wissen besitzt der ideale Hilbert-Transformator die Impulsantwort  $h_{ideal}(t) = \frac{1}{\pi t}$  mit zugehöriger Übertragungsfunktion (Fourier-Transformierter)

$H_{ideal}(f) = \mathcal{F}\{h_{ideal}(t)\} = -j \operatorname{sgn}(f)$ . Real existierende Systeme sind jedoch in ihrer Bandbreite  $B$  stets begrenzt. In dieser Aufgabe sollen Sie untersuchen wie sich diese Bandbegrenzung auf die Impulsantwort des Hilbert-Transformators auswirkt. Verwenden Sie dazu folgende modellhafte Übertragungsfunktion

$$H_{bandbegrenzt}(f) = H_{ideal}(f) \cdot \operatorname{rect}\left(\frac{f}{2B}\right)$$

mit  $B = 5$  Hz. Berechnen Sie die zugehörige Impulsantwort

$h_{bandbegrenzt}(t) = \mathcal{F}^{-1}\{H_{bandbegrenzt}(f)\}$ . Werten Sie das Ergebnis zur Zeit  $t = 0.1$  s aus, d.h. geben Sie den Wert  $h_{bandbegrenzt}(t = 0.1)$  an. Geforderte Genauigkeit:  $\pm 0.1$

**Lösungsweg:**

$$h_{bandbegrenzt}(t) = \mathcal{F}^{-1}\{H_{bandbegrenzt}(f)\} = \int_{-B}^0 j e^{2\pi f t} df + \int_0^B (-j) e^{2\pi f t} df = \frac{1 - \cos(2\pi B t)}{\pi t}$$

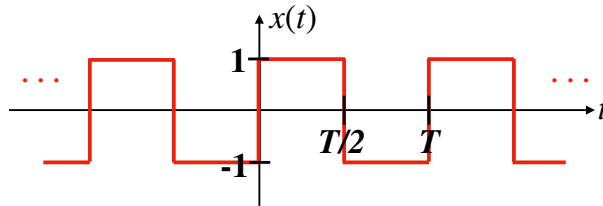
Durch Einsetzen der Zahlenwerte erhält man:  $h_{bandbegrenzt}(t = 0.1 \text{ s}) = 6.4$



Berechnen Sie den Klirrfaktor des unten dargestellten periodischen Signals  $x(t)$  mit Periode  $T = 1$ . Der Klirrfaktor ist definiert durch:

$$k = \sqrt{\frac{|X_2|^2 + |X_3|^2 + |X_4|^2 + |X_5|^2 + \dots}{|X_1|^2 + |X_2|^2 + |X_3|^2 + |X_4|^2 + |X_5|^2 + \dots}} \times 100\%$$

worin  $X_n$  den  $n$ -ten (komplexen) Fourier-Koeffizienten bezeichnet. Geben Sie das Ergebnis in Prozent (%) an. Hinweis:  $\sum_{n=1,3,5,7,\dots}^{\infty} \frac{1}{n^2} = \frac{\pi^2}{8}$   
 Geforderte Genauigkeit:  $\pm 0.1\%$



**Lösungsweg:**

Die Fourier-Koeffizienten des periodischen, symmetrischen Rechtecksignals  $x(t)$  sind lt. Buch, Seite 258:

$$X_n = \begin{cases} -j \frac{2}{\pi n} & n \text{ ungerade} \\ 0 & \text{sonst} \end{cases}$$

Eingesetzt in die Definitions-Gleichung des Klirrfaktors ergibt das:

$$\begin{aligned} k &= \sqrt{\frac{|X_2|^2 + |X_3|^2 + |X_4|^2 + |X_5|^2 + \dots}{|X_1|^2 + |X_2|^2 + |X_3|^2 + |X_4|^2 + |X_5|^2 + \dots}} \times 100\% = \sqrt{\frac{\sum_{3,5,7,\dots}^{\infty} \frac{4}{\pi^2 n^2}}{\sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{4}{\pi^2 n^2}}} \times 100\% = \\ &= \sqrt{\frac{\sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{1}{n^2} - 1}{\sum_{1,3,5,\dots}^{\infty} \frac{1}{n^2}}} \times 100\% = \sqrt{\frac{\pi^2/8 - 1}{\pi^2/8}} \times 100\% = 43.4\% \end{aligned}$$

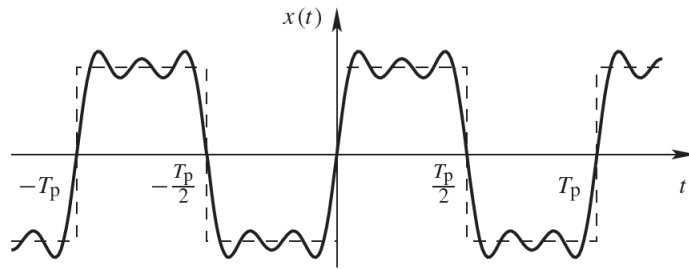


Bild 8.18: Darstellung eines periodischen Rechtecksignals über die ersten drei Glieder der Fourier-Reihe

**Beispiel 8.5:      Fourier-Reihe periodisches Rechtecksignal**

Wir bestimmen die Fourier-Reihe des periodischen Rechtecksignals  $x(t) = \text{sgn}\left(\sin\left(2\pi\frac{t}{T_p}\right)\right)$ . Die komplexen Fourier-Koeffizienten berechnen sich zu

$$\begin{aligned} X_n &= \frac{1}{T_p} \int_{-T_p/2}^{T_p/2} x(t) \cdot e^{-j2\pi n \frac{t}{T_p}} dt = \frac{1}{T_p} \int_{-T_p/2}^0 -e^{-j2\pi n \frac{t}{T_p}} dt + \frac{1}{T_p} \int_0^{T_p/2} e^{-j2\pi n \frac{t}{T_p}} dt \\ &= \frac{1}{T_p} \left[ -\frac{T_p}{-j2\pi n} e^{-j2\pi n \frac{t}{T_p}} \right]_{-T_p/2}^0 + \frac{1}{T_p} \left[ \frac{T_p}{-j2\pi n} e^{-j2\pi n \frac{t}{T_p}} \right]_0^{T_p/2} \\ &= -\frac{j}{2\pi n} [1 - (-1)^n] + \frac{j}{2\pi n} [(-1)^n - 1] = \frac{j}{\pi n} [(-1)^n - 1]. \end{aligned}$$

Für gerades  $n$  verschwindet der Term, für ungerades  $n$  gilt:

$$X_n = -j\frac{2}{\pi n} \quad \text{bzw.} \quad a_n = 0 \quad \text{und} \quad b_n = \frac{4}{\pi n}.$$

Damit lautet die komplexe bzw. reelle Fourier-Reihendarstellung

$$x(t) = \sum_{n \text{ ungerade}} -j\frac{2}{\pi n} \cdot e^{j2\pi n \frac{t}{T_p}} = \sum_{n \text{ ungerade}} \frac{4}{\pi n} \cdot \sin\left(2\pi n \frac{t}{T_p}\right).$$

Bild 8.18 zeigt das Signal und dessen approximierte Darstellung durch die ersten drei Glieder der Fourier-Reihe. ■

Gegeben sind zwei Signale  $x_1(t)$  und  $x_2(t)$  als harmonische Schwingungen in der Form  $x_i(t) = A_i \cdot e^{j(\omega_i t + \varphi_i)} + c. c.$

Bekannt ist, dass  $\omega_1 \equiv \omega_0$  und  $\omega_2 \equiv 2\omega_0$ .

Ermitteln Sie die Anfangsphase  $\varphi_1$  (bzw.  $\varphi_2$ ), wenn das Produkt

$$x_1(t) \cdot x_2(t) = 2A_1 A_2 [\sin(\omega_0 t) + \cos(3\omega_0 t)].$$

$$A_1, A_2, \omega_0 \in \mathbb{R} > 0$$

Geben Sie den Phasenwert im Bereich  $[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}]$  in Vielfachen von  $\pi$  an. Erforderliche Genauigkeit  $\pm 0,01$ .

Bsp.: für den Phasenwert von  $-\frac{\pi}{3}$  tragen Sie "-0,33" ein.

**Lösungsweg:**

$$x_i(t) = A_i e^{j\omega_i t + \varphi_i} + c.c. = 2\cos(\omega_i t + \varphi_i)$$

$$\cos(\alpha) \cdot \cos(\beta) = \frac{1}{2} [\cos(\alpha - \beta) + \cos(\alpha + \beta)]$$

$$x_1(t) \cdot x_2(t) = 2A_1 A_2 [\cos((\omega_1 - \omega_2)t + (\varphi_1 - \varphi_2)) + \cos((\omega_1 + \omega_2)t + (\varphi_1 + \varphi_2))]$$

Einsetzen von  $\omega_1 = \omega_0$  und  $\omega_2 = 2\omega_0$  :

$$x_1(t) \cdot x_2(t) = 2A_1 A_2 [\cos(\omega_0 t - (\varphi_1 - \varphi_2)) + \cos(3\omega_0 t + (\varphi_1 + \varphi_2))]$$

Vergleich mit der gegebenen Form des Produkts:

$$x_1(t) \cdot x_2(t) = 2A_1 A_2 [\sin(\omega_0 t) + \cos(3\omega_0 t)] = 2A_1 A_2 \left[ \cos\left(\omega_0 t - \frac{\pi}{2}\right) + \cos(3\omega_0 t + 0) \right]$$

Hier haben wir berücksichtigt, dass  $\sin(t) = \cos\left(t - \frac{\pi}{2}\right)$ .

Somit:

$$\begin{cases} -(\varphi_1 - \varphi_2) = -\frac{\pi}{2} \\ \varphi_1 + \varphi_2 = 0 \end{cases} \Rightarrow \varphi_1 = \frac{\pi}{4} \quad \varphi_2 = -\frac{\pi}{4}$$

Vergleich mit der gegebenen Form des Produkts (Alternative Angabevariante):

$$x_1(t) \cdot x_2(t) = 2A_1 A_2 [\cos(\omega_0 t) + \sin(3\omega_0 t)] = 2A_1 A_2 \left[ \cos(\omega_0 t + 0) + \cos\left(3\omega_0 t - \frac{\pi}{2}\right) \right]$$

Somit:

$$\begin{cases} \varphi_1 - \varphi_2 = 0 \\ \varphi_1 + \varphi_2 = -\frac{\pi}{2} \end{cases} \Rightarrow \varphi_1 = \varphi_2 = -\frac{\pi}{4}$$

### Erzeugung von Summen- und Differenzfrequenz

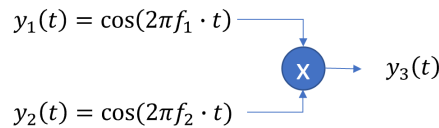
Mit der trigonometrischen Identität von vorher:

$$\cos \alpha + \cos \beta = 2 \cdot \cos \frac{\alpha + \beta}{2} \cdot \cos \frac{\alpha - \beta}{2}$$

$$\theta = \frac{\alpha + \beta}{2} \quad \text{und} \quad \varphi = \frac{\alpha - \beta}{2}$$

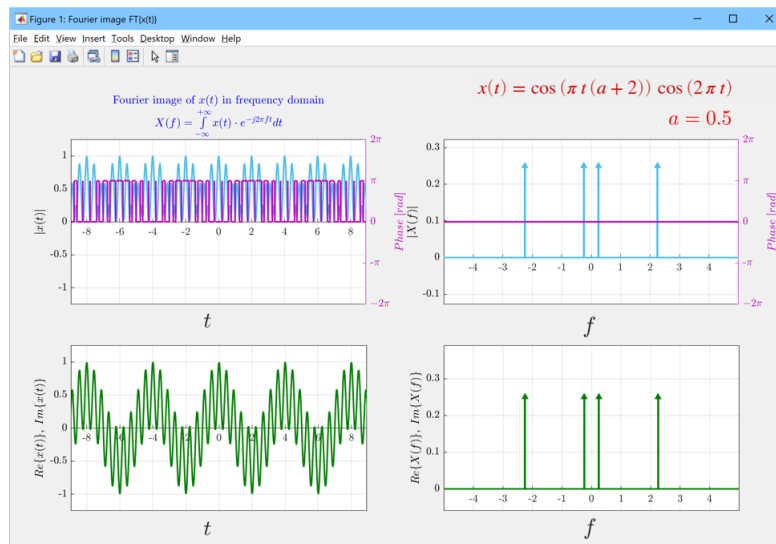
$$2 \cdot \cos(\theta) \cdot \cos(\varphi) = \underbrace{\cos(\theta - \varphi)}_{\text{Summenfrequenz}} + \underbrace{\cos(\theta + \varphi)}_{\text{Differenzfrequenz}}$$

Summenfrequenz      Differenzfrequenz

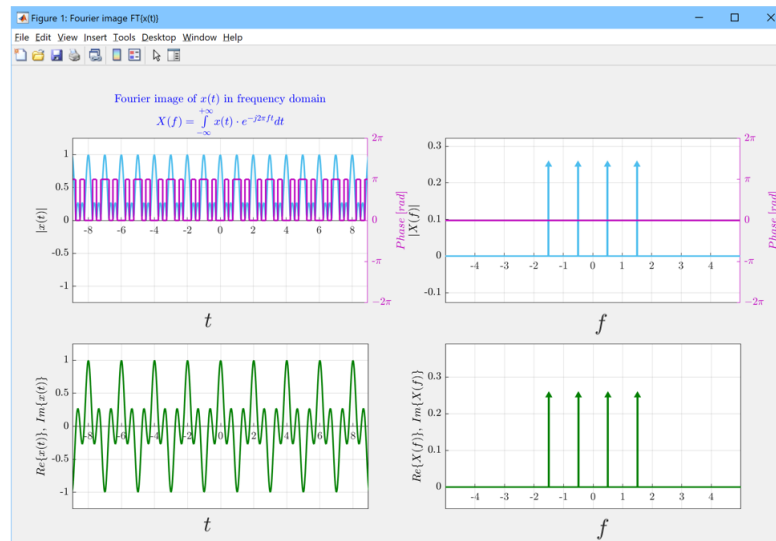


## Multiplikative Überlagerung im Fourier Bereich

**Bsp. 32** Warum ist die Amplitude aller Schwingungskomponenten 0.25 ?



**Bsp. 33** Entarteter Fall:  $f=0.5$  und  $2f=1.0 \rightarrow 3$ . Harmonische + Differenzfrequenz  $f$



Berechnen Sie:

Variante A:

das Faltungsintegral  $x(t) * y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) \cdot y(t - \tau) d\tau$

Variante B:

das Korrelationsintegral  $\langle x(t), y(t + \tau) \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} x^*(t) \cdot y(t + \tau) dt$

für folgende Funktionspaare:

Variante	$x(t)$	$y(t)$	Antwort
1	$\cos(\omega_0 t)$	$\cos^2(\omega_0 t)$	0
2	$\sin(\omega_0 t)$	$\sin^2(\omega_0 t)$	0
3	$\sin(\omega_0 t)$	$\cos^2(\omega_0 t)$	0
4	$\cos(\omega_0 t)$	$\sin^2(\omega_0 t)$	0
5	$e^{j\omega_0 t}$	$\cos^2(\omega_0 t)$	0
6	$e^{-j\omega_0 t}$	$\cos^2(\omega_0 t)$	0
7	1	$\cos^2(\omega_0 t)$	$\frac{1}{2}$
8	1	$\sin^2(\omega_0 t)$	$\frac{1}{2}$

Geben Sie Ihre Antwort mit der  $\pm 0.01$  Genauigkeit ein.

## Antwort

0 - für Varianten 1-6

0.5 - für Varianten 7,8

### Lösungsweg:

Für Varianten 1-6, weisen  $x(t)$  und  $y(t)$  keine gemeinsame Periodizität (= spektrale Überlagerung) auf. Daher ergibt die Integralauswertung für alle diese Fälle  $\boxed{0}$ .

Für Varianten 7 und 8 gilt  $y(t) = \frac{1}{2} \pm \frac{\cos(2\omega_0 t)}{2}$ . Somit ergibt die Faltungsoperation zweier

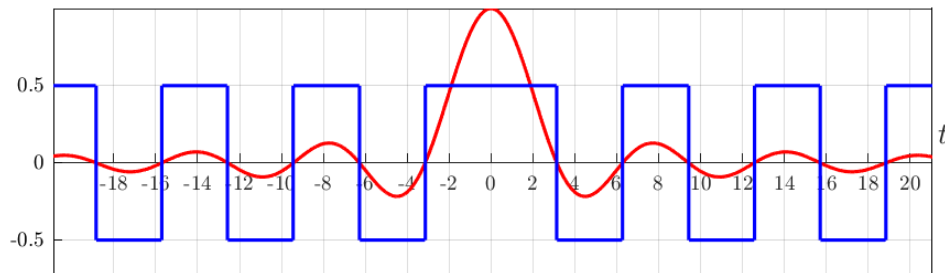
Konstanten  $\frac{1}{2T} \int_{-T}^T \left(\frac{1}{2} \cdot 1\right) dt = \boxed{\frac{1}{2}}$

Berechnen Sie die Leistung eines **nichtperiodisches** Signals  $x(t) = \frac{1}{2}\text{sgn}[\text{si}(t)]$ :

## Antwort

$$P_{x(t)} = \frac{1}{4}$$

Lösungsweg:



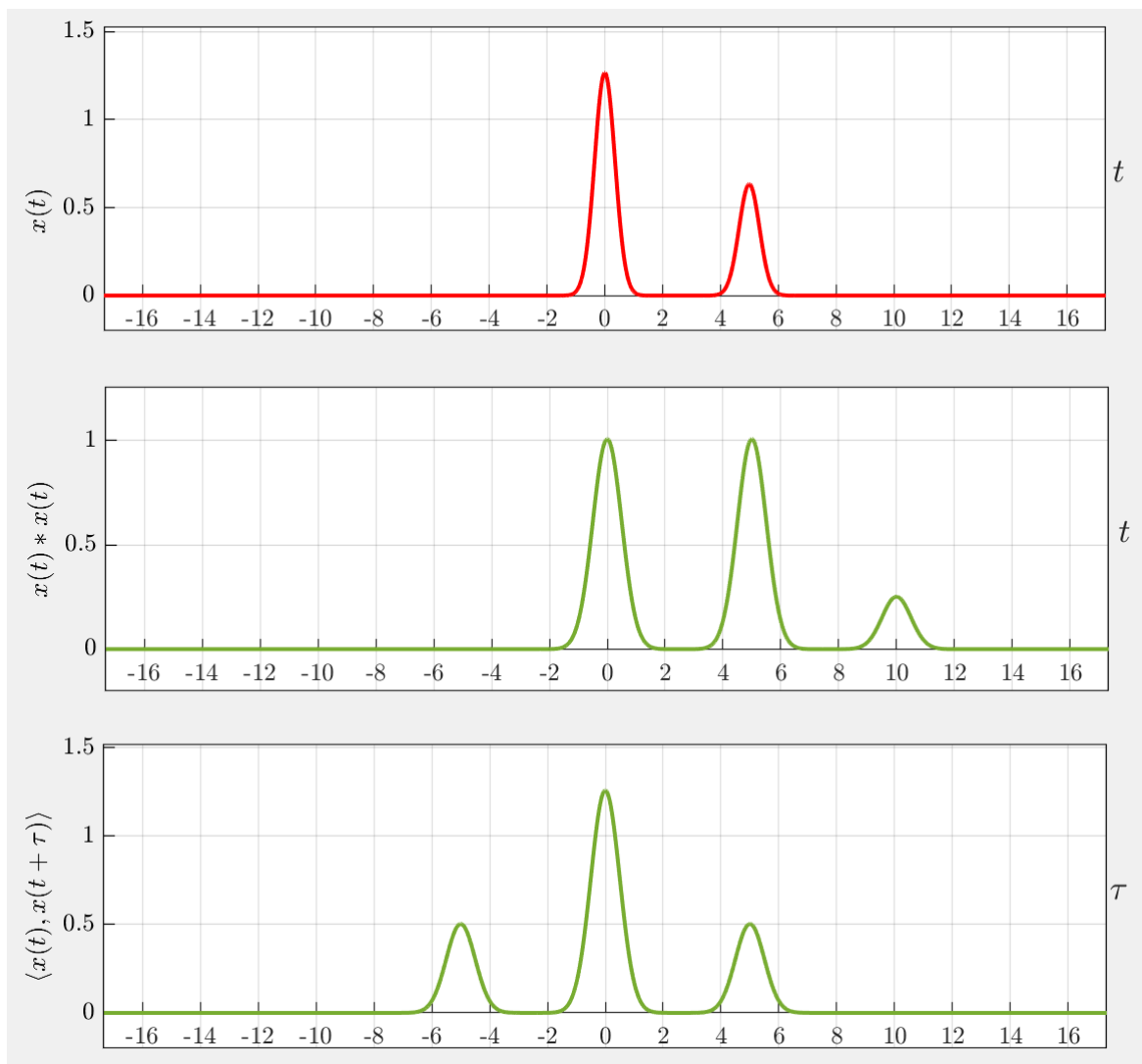
$\text{sgn}(t)$  ist an der Stelle  $t = 0$  nicht definiert. Allerdings, hat dies keinen Einfluss auf die Auswertung der Fläche unter dem  $\text{sgn}^2$  Profil.

$$P_{x(t)} = \lim_{T \rightarrow \infty} \left( \frac{1}{2T} \int_{-T}^T |x(t)|^2 dt \right) = \lim_{T \rightarrow \infty} \left( \frac{1}{2T} \int_{-T}^T \left( \frac{1}{2} \cdot 1 \right)^2 dt \right) = \boxed{\frac{1}{4}}$$

Für ein unbekanntes Zeitsignal  $x(t)$  gegeben ist seine Selbstfaltung als Funktion  $y(t)$ . Finden Sie den Wert der Autokorrelationsfunktion des Signals  $x(t)$  zum Zeitpunkt  $\tau_1$ . Nehmen Sie an, dass die Impulsbreite  $T \ll t_0$  ist.

Variante	$y(t)$	$\tau_1$	Antwort
1	$e^{-\left(\frac{t}{T}\right)^2} + e^{-\left(\frac{t-t_0}{T}\right)^2} + \frac{1}{4}e^{-\left(\frac{t-2t_0}{T}\right)^2}$	0	1.25
2	$e^{-\left(\frac{t}{T}\right)^2} + e^{-\left(\frac{t-t_0}{T}\right)^2} + \frac{1}{4}e^{-\left(\frac{t-2t_0}{T}\right)^2}$	$t_0$	0.5
3	$e^{-\left(\frac{t}{T}\right)^2} + e^{-\left(\frac{t-t_0}{T}\right)^2} + \frac{1}{4}e^{-\left(\frac{t-2t_0}{T}\right)^2}$	$-t_0$	0.5
4	$e^{-\left(\frac{t}{T}\right)^2} + e^{-\left(\frac{t-t_0}{T}\right)^2} + \frac{1}{4}e^{-\left(\frac{t-2t_0}{T}\right)^2}$	$2t_0$	0
5	$e^{-\left(\frac{t}{T}\right)^2} + e^{-\left(\frac{t+t_0}{T}\right)^2} + \frac{1}{4}e^{-\left(\frac{t+2t_0}{T}\right)^2}$	0	1.25
6	$e^{-\left(\frac{t}{T}\right)^2} + e^{-\left(\frac{t+t_0}{T}\right)^2} + \frac{1}{4}e^{-\left(\frac{t+2t_0}{T}\right)^2}$	$t_0$	0.5
7	$e^{-\left(\frac{t}{T}\right)^2} + e^{-\left(\frac{t+t_0}{T}\right)^2} + \frac{1}{4}e^{-\left(\frac{t+2t_0}{T}\right)^2}$	$-t_0$	0.5
8	$e^{-\left(\frac{t}{T}\right)^2} + e^{-\left(\frac{t+t_0}{T}\right)^2} + \frac{1}{4}e^{-\left(\frac{t+2t_0}{T}\right)^2}$	$-2t_0$	0

Lösungsweg:



Wir wenden das Faltungstheorem an, finden das Bild im Fourier-Bereich, bestimmen den Betragsquadrat und berechnen die AKF mittels des Korrelationstheorems.  
Die gegebene Funktion  $y(t)$  besteht aus verzögerten Impulsen. Laut Fourier-Korrespondenz:

$$g(t) = e^{-\left(\frac{t}{T}\right)^2} \circ\text{---} G(f) = \sqrt{\pi}T \cdot e^{-(\pi fT)^2}$$

Laut Fourier Verschiebungstheorem:

$$g(t - t_0) \circ\text{---} G(f) \cdot e^{-j2\pi f t_0}$$

Somit:

$$y(t) \circ\text{---} Y(f) = G(f) \left( 1 + e^{-j2\pi f t_0} + \frac{1}{4} e^{-j4\pi f t_0} \right) = G(f) \left( 1 + \frac{1}{2} e^{-j2\pi f t_0} \right)^2$$

Laut Faltungstheorem  $Y(f) \equiv X^2(f)$ , wo  $x(t) \circ\text{---} X(f)$  ist. Gesucht wird das Fourier-Bild der AKF in der Form  $Z(f) \equiv |X(f)|^2$ . Der Betragsquadrat kann direkt aus dem quadratischen Term in  $Y(f)$  durch Konjugation gewonnen werden:

$$\begin{aligned} Z(f) &= G(f) \left( 1 + \frac{1}{2} e^{-j2\pi f t_0} \right) \left( 1 + \frac{1}{2} e^{+j2\pi f t_0} \right) \\ &= G(f) \left( 1 + \frac{1}{4} + \frac{1}{2} e^{-j2\pi f t_0} + \frac{1}{2} e^{j2\pi f t_0} \right) \end{aligned}$$

Nach Anwendung des Korrelationstheorems, bekommen wir die AKF im Zeitbereich

$$Z(f) \text{---} \circ 1.25 \cdot e^{-\left(\frac{\tau}{T}\right)^2} + \frac{1}{2} e^{-\left(\frac{\tau-t_0}{T}\right)^2} + \frac{1}{2} e^{-\left(\frac{\tau+t_0}{T}\right)^2}$$

### Spezielle Signale

Aufpassen!  $z^2$  und  $|z|^2$  unterscheiden sich!

Betragsquadrat

 vs. Quadrat einer komplexen Zahl

$z = \text{Re} + j\text{Im}$

$$\begin{aligned} z^2 &= \\ &= (\text{Re} + j\text{Im}) \cdot (\text{Re} + j\text{Im}) \\ &= (\text{Re}^2 - \text{Im}^2) + j2\text{Im} \cdot \text{Re} \end{aligned}$$

**Re** $\{z^2\} = \text{Re}^2 - \text{Im}^2$

**Im** $\{z^2\} = 2\text{Im} \cdot \text{Re}$

$\angle\{z^2\} = \text{atan}\left(\frac{2\text{Im} \cdot \text{Re}}{\text{Re}^2 - \text{Im}^2}\right) = 2\theta$

$z^2 = |z|^2 e^{j2\theta} = \rho^2 e^{j2\theta}$

$$\begin{aligned} |z|^2 &= z \cdot z^* \\ &= (\text{Re} + j\text{Im}) \cdot (\text{Re} - j\text{Im}) \\ &= (\text{Re}^2 + \text{Im}^2) \end{aligned}$$