Signale und Systeme 2

FS 24 Prof. Dr. Heinz Mathis

Autoren:

Simone Stitz, Laurin Heitzer

Version:

1.0.20240521

 $\underline{https:/\!/github.com/P4ntomime/signale-und-systeme-2}$



Inhaltsverzeichnis

l	LTI-Systeme (S. 171)				6 Ortskurve (Nyquist-Diagramm) (S. 240)			
	1.1	Zusammenhänge zwischen den Grössen (S. 174-176)	2		6.1 N	Nyquistdiagramme mit MatLab	(
	1.2	Phasenlaufzeit $\tau_P(\omega)$ (S. 183)	2	_				
	1.3	Gruppenlaufzeit $\tau_G(\omega)$ (S. 182)	2	7		lität im Nyquist-Diagramm		
	1.4	Phasenlaufzeit / Gruppenlaufzeit identisch (S. 186)	2			Offener und geschlossener Regelkreis		
	1.5	Verzerrungen (S. 187-188)	2			Vereinfachtes Nyquist-Kriterium		
	1.6	Klirrfaktor (S. 189)	2			Amplitudenrand und Phasenrand (Verstärkungsreserve)	(
	1.7	Verzerrungsfreie Übertragung von Signalen (S. 190)	2		7.4 A	Amplitudenrand und Phasenrand im Nyquist-Diagramm		
	1.8	Übertragung stochastischer Signale (S. 193-194)	3	8	Zustai	ndsraumdarstellung (ZRD)	,	
						Vorteile der ZRD (S. 253-254)		
2	Dän	npfung, Verstärkung, Dezibel	3			Zustandsraumdarstellung (ZRD) im Zeitbereich (S. 255)		
	2.1	Dämpfungsfaktor D (S. 206)	3			Zustandsraumdarstellung (ZRD) im Laplace-Bereich (S. 264)	•	
	2.2	Dämpfungsmass a in Dezibel (S. 206)	3			Ordnung eines Systems (S. 256)	•	
	2.3	Rechenregeln mit Dezibel	3			ZRD mit Matlab		
	2.4	Spannungsverstärkungsfaktor (S. 209)	3		8.6 A	Äquivalente Zustandsraumdarstellung (ZRD) (S. 257)	•	
	2.5	Umrechnungs-Tabelle Dezibel – Faktor	3		8.7 N	Matrix bmA diagonalisieren	:	
	2.6	Relativer und Absoluter Pegel (S. 210)	3			Einschub – Lineare Algebra: 2x2 Matrix invertieren		
						Lösung der ZRD im Zeitbereich (S. 259-260)		
3	Freq	qunzverhalten analoger LTI-Systeme	3			Fundamentalmatrix (S. 260-263)		
	3.1	Zusammenhang Frequenzgang – UTF (S. 211)	4			Lösung der ZRD im Zeitbereich – SISO-Systeme (S. 263)		
	3.2	Pol- und Nullstellendiagramme (S. 212)	4			Stabilität von ZRDs (S. 275)		
	3.3	Stabilitätsbetrachtung im Pol- Nullstellendiagramm	4			Beobachtbarkeit und Steuerbarkeit – Begriffe (S. 277)		
	3.4	Pole in der komplexen Zahlenebene (S. 214)	4			Steuerbarkeit (S. 277)		
	3.5	Bestimmung Frequenzgang aus UTF (S. 216)	4			Beobachtbarkeit (S. 278)		
	3.6	Bestimmung Frequenzgang aus Pol- / Nullstellendiagramm	4		8.16	Standardformen der ZRD (S. 267)		
	3.7	Vorgehen Frequenzgang aus Pol-NS-Diagramm ermitteln	5	9	Filter		1	
	3.8	Allpassnetzwerk (S. 220)	5			Grundtypen (S. 291)	1	
	3.9	Minimalphasige- und nicht-minimalphasige Systeme (S. 221)	5			Frequnezgang H(jimg omega) – Übertragungsfunktion H(s)		
						Approximation im Frequnezbereich		
4	Bode	ediagramm	5			Ideales Tiefpassfilter (S. 297)		
	4.1	Bodediagramme mit Matlab	5			Amplitudengang mit char. Funktion K(Omega2)		
	4.2	Approximationen im Bodediagramm (S. 230)	5			Approximation mittels kritisch-gedämpfter Filter (S. 299)		
	4.3	Ergänzung: Konjugiert-komplexe Pole und Nullstellen (S. 228)	6			Standard-Filtertypen – Überblick		
						Vorgehen Filter dimensionieren / auslegen		
5	Stab	oilität im Bodediagramm	6		9.9 N	Nomogramme	1	
	5.1	Amplitudenrand und Phasenrand	6		9.10	Tabellen	1	
	5.2	Amplitudenrand und Phasenrand im Bodediagramm	6		9.11	Approximation nach Butterworth (S. 303)	- 1	

1 LTI-Systeme (S. 171)

Eingangssignal

Ausgangssignal v(t)Dirac-Stoss $\delta(t)$

Impulsantwort (Antwort auf Dirac-Stoss) h(t)

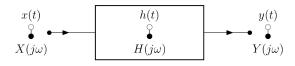
 $H(j\omega)$ Frequenzgang $|H(j\omega)|$ Amplitudengang $\theta(j\omega)$

Phasengang $H(s) = \frac{Y(s)}{X(s)}$ Übertragungsfunktion (UTF) H(s)

1.1 Zusammenhänge zwischen den Grössen (S. 174-176)

Die Impulsantwort h(t) und der Frequenzgang $H(j\omega)$ sind ein

Fourier-Transformationspaar:



Die Impulsantwort h(t) und die Übertragungsfunktion H(s) sind ein Laplace-Transformationspaar:

$$h(t) \circ --- H(s)$$

Das Ausgangssignal berechnet sich als:

$$y(t) = h(t) * x(t) \circ - Y(s) = H(s) \cdot X(s)$$

1.1.1 Zusammenhang Impulsantwort - Einheitssprungantwort

Impulsantwort

Einheitssprungantwort g(t)

$$h(t) = \frac{dg(t)}{dt} \quad \Leftrightarrow \quad g(t) = \int_{-\infty}^{t} h(\tau) d\tau$$

$$H(s) = s \cdot G(s) \quad \Leftrightarrow \quad G(s) = \frac{1}{s}H(s)$$

$$H(s) = s \cdot G(s) \quad \Leftrightarrow \quad G(s) = \frac{1}{s}H(s)$$

1.1.2 Zusammenhang Impulsantwort & Kausalität LTI-System

Damit ein LTI-System kausal ist, muss dessen Impulsantwort h(t) für alle t < 0gleich Null sein.

1.2 Phasenlaufzeit $\tau_P(\omega)$ (S. 183)

Die Phasenlaufzeit ist nur für reine Sinus-Schwingungen exakt bestimmbar! Das System ist beschrieben durch:

$$x(t) = A \cdot \sin(\omega_0 t + \gamma)$$

$$H(\mathrm{j}\omega) = \alpha \cdot e^{-\mathrm{j}\omega t_0} \circ -\!\!\!\!\!- \!\!\!\!\!- \!\!\!\!\!- h(t) = \alpha \cdot \delta(t-t_0)$$

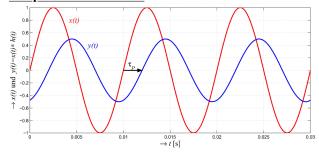
Das Ausgangssignal y(t) = x(t) * h(t) ist gegenüber dem Eingangssignal x(t) mit Faktor α gewichtet und um die Zeit to verzögert.

⇒ Diese Verzögerung wird Phasenlaufzeit genannt

$$\tau_P(\omega) = \frac{-\theta(\omega)}{\omega}$$

 $\theta(\omega)$ entspricht dem Phasengang des Systems

Beispiel: Phasenlaufzeit



1.2.1 Negative Phasenlaufzeit

Eine negative Phasenlaufzeit bedeutet nicht, dass ein System akausal ist!

1.3 Gruppenlaufzeit $\tau_G(\omega)$ (S. 182)

Definiert für Signale mit mehreren Frequenzanteilen

Bei amplitudenmodulierten Signalen bestimmt die Gruppenlaufzeit $\tau_G(\omega)$ die Verzögerung der Hüllkurve der AM.

$$\tau_G(\omega) = \frac{-\,\mathrm{d}\theta(\omega)}{\,\mathrm{d}\omega}$$

 $\theta(\omega)$ entspricht dem Phasengang des Systems

Die Gruppenlaufzeit kann nur dann als Laufzeit des Signals interpretiert werden, wenn im Frequenzbereich des Signales die Gruppenlaufzeit und auch die Dämpfung ungefähr konstant sind.

1.3.1 Negative Gruppenlaufzeit

Bei Vierpolen mit konzentrierten Elementen ist in bestimmten Frequenzbereichen eine negative Gruppenlaufzeit möglich, insbesondere in Frequenzbereichen wo die Dämpfung stark ändert. (z.B. Nullstellen der UTF)

Bei negativer Gruppenlaufzeit erscheint die Wirkung nicht vor der Ursache!

⇒ Das System ist nicht akausal!

Das Maximum der Hüllkurve am Ausgang kann aber früher als am Eingang auftreten.

1.4 Phasenlaufzeit / Gruppenlaufzeit identisch (S. 186)

Die Signalverzögernug, Phasenlaufzeit $\tau_P(\omega)$ und Gruppenlaufzeit $\tau_G(\omega)$ sind identisch, wenn

$$\theta(\omega) = -\omega \cdot t_0$$

und der Amplitudengang ebenfalls konstant ist, d.h. $H(j\omega) = \alpha \cdot e^{-j\omega t_0}$ Die Signalverzögerung beträgt für **alle Frequenzen** t_0 (= $\tau_P = \tau_G$)

1.5 Verzerrungen (S. 187-188)

Stimmt der zeitliche Verlauf einer Schwingung auf der Empfängerseite nicht mehr mit der Senderseite überein, arbeitet das Übertragungssystem nicht verzerrungsfrei.

1.5.1 Lineare Verzerrung

Eine Dämpfung eines Signals (z.B. durch einen Tiefpassfilter) entspricht einer linearen Verzerrung

1.5.2 Nichtlineare Verzerrung

Nichtlineare Verzerrungen werden durch Übersteuerung des Systems (Kanal) oder dessen **nichtlineare Kennlinie** hervorgerufen werden.

Durch nichtlineare Verzerrungen treten neue, im Ursprungssignal nicht enthaltene Schwingungen auf.

Ein Mass für nichtlineare Verzerrungen ist der Klirrfaktor

1.6 Klirrfaktor (S. 189)

Verhältnis des Effektivwerts der neu am Ausgang eines Systems entstandenen Harmonischen zum Effektivwert des gesamten Signals

$$k = \sqrt{\frac{U_2^2 + U_3^2 + \dots + U_n^2}{U_1^2 + U_2^2 + \dots + U_n^2}}$$

 U_1 entspricht der Grundharmonischen \Rightarrow Es gilt: $1 > k \ge 0$

1.6.1 Klirrdämpfungsmass

$$a_k = 20 \cdot \log_{10}\left(\frac{1}{k}\right)$$

1.6.2 Total Harmonic Disortion (THD)

Wird vor allem im englisch-sprachigen Raum verwendet

THD =
$$\sqrt{\frac{U_2^2 + U_3^2 + \dots + U_n^2}{U_1^2}}$$
 U_1 entspricht der Grundharmonischen \Rightarrow Es gilt: $\infty > \text{THD} \ge 0$

geringe Verzerrungen: THD $\approx k$ allgemein: THD > k

1.7 Verzerrungsfreie Übertragung von Signalen (s. 190)

Frequenzgang $H(j\omega)$ und Impulsantwort h(t) eines verzerrungsfreien Signals:

$$H(j\omega) = \alpha \cdot e^{-j\omega t_0} = |H(j\omega)| \cdot e^{j\theta(\omega)} \circ - \bullet h(t) = \alpha \cdot \delta(t - t_0)$$

Damit ein Signal verzerrungsfrei übertragen wird, müssen folgende Bedingungen erfüllt

- **1.** Amplitude konstant (unabhängig von der Frequenz) $\Leftrightarrow |H(j\omega)| = \text{konstant} = \alpha \neq 0$ → Keine Amplitudenverzerrung vorhanden
- **2. Phase** proportional zur Frequenz $\Leftrightarrow \theta(\omega) = -\omega t_0$ (äquivalenz zu Abschnitt 1.4) → Keine Phasenverzerrung vorhanden

1.8 Übertragung stochastischer Signale (S. 193-194)

Wird ein stochastisches Signal x(t) (schwach stationär) durch ein LTI-System mit Impulsantowort h(t) übertragen, so berechnet sich das Ausgangssignal y(t) gemäss Abschnitt 1.1 aus:

$$y(t) = h(t) * x(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) h(t - \tau) d\tau \circ - \Phi Y(s) = H(s) \cdot X(s)$$

1.8.1 Linearer Mittelwert

Der lineare Mittelwert Y_0 des Ausgangssignals y(t) bei der Frequenz $\omega = 0$ entspricht

$$Y(j0) = X(j0) \cdot H(j0) \Rightarrow Y_0 = X_0 \cdot H(j0)$$

 $H(j\omega)$ = Frequenzgang und X_0 = linearer Mittelwert von x(t)

1.8.2 Autokorrelationsfunktion (AKF) des Ausgangssignals

Da $\varphi_{vv}(\tau)$ und Y_0 nicht von t abhängen, ist auch y(t) schwach stationär.

$$\varphi_{yy}(\tau) = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} h(\alpha) h(\beta) \varphi_{xx}(\tau + \alpha - \beta) d\alpha d\beta = h(-\tau) * h(\tau) * \varphi_{xx}(\tau)$$

Es gelten folgende Zusammenhänge für die Fourier-Transformationspaare:

1.8.3 Leistungsdichtespektrum (PSD)

Die AKF und das PSD sind ein Fourier-Transformationspaar

Daraus folgt der Zusammenhang der Leistungsdichtespektren $\Phi(j\omega)$

$$\Phi_{yy}(j\omega) = |H(j\omega)|^2 \Phi_{xx}(j\omega)$$

Für die AKF des Ausgangssignals y(t) gilt

$$\varphi_{yy}(\tau) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |H(j\omega)|^2 \Phi_{xx}(j\omega) e^{j\omega\tau} d\omega$$

Die Leistung Y^2 des Ausgangssignals y(t) berechnet sich beim Zeitpunkt $\tau = 0$ als

$$Y^{2} = \varphi_{yy}(0) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |H(j\omega)|^{2} \Phi_{xx}(j\omega) d\omega$$

1.8.4 Kreuzkorrelationen

Die Kreuzkorrelationsfunktionen $\varphi_{xy}(\tau)$ und $\varphi_{yx}(\tau)$ des stochastischen, reellen Eingangssignals x(t) (Klasse 2b) und des stochastischen Ausgangssignals y(t) eines LTI-Systems hängen folgendermassen zusammen:

$$\varphi_{xy}(\tau) = h(\tau) * \varphi_{xx}(\tau) \circ - \Phi_{xy}(j\omega) = H(j\omega) \cdot \Phi_{xx}(j\omega)$$

$$\varphi_{yx}(\tau) = h(-\tau) * \varphi_{xx}(\tau) \circ - \Phi_{yx}(j\omega) = H^*(j\omega) \cdot \Phi_{xx}(j\omega)$$

Somit gilt:

$$\varphi_{yx}(\tau) = \varphi_{xy}(-\tau) \circ - \Phi_{yx}(j\omega) = \Phi_{xy}(-j\omega) = \Phi_{xy}^*(j\omega)$$

2 Dämpfung, Verstärkung, Dezibel

Hinweis: Neben Dezibel gibt es ein weiteres Dämpfungs-/ bzw. Verstärkungsmass: Neper Np Auf dieses Mass wird allerdings nicht genauer eingegangen. → Skript: S.207

2.1 Dämpfungsfaktor *D* (S. 206)

Das Verhältnis zwischen Eingangs- und Ausgangssignal wird als Dämpfungsfaktor ${\cal D}$ bezeichnet

$$D_P = \frac{P_1}{P_2}$$

$$D_U = \frac{U_1}{U_2}$$

$$D_I = \frac{I_1}{I_2}$$

Die Indizes *U*, *P*, *I* stehen für die **Effektivwerte** von Spannung, Leistung und Strom.

2.2 Dämpfungsmass *a* in Dezibel (S. 206)

Durch ${\bf logarithmieren}$ des Dämpfungsfaktors Derhält man das Dämpfungsmass a

$$a_P = 10 \cdot \log_{10} \left(\frac{P_1}{P_2} \right)$$

$$a_U = 20 \cdot \log_{10} \left(\frac{U_1}{U_2} \right)$$

$$a_I = 20 \cdot \log_{10} \left(\frac{I_1}{I_2}\right)$$

2.2.1 Umrechnung Verstärkungsfaktor – Dezibel

$$dB = 10 \cdot \log_{10}(v) \iff v = 10^{\frac{dB}{10}}$$

2.3 Rechenregeln mit Dezibel

- Faktoren multiplizieren → Dezibel-Werte addieren
- Faktoren dividieren → Dezibel-Werte subtrahieren

2.4 Spannungsverstärkungsfaktor (S. 209)

Hält man sich strikt an die Definition des Verstärkungsfaktors bzw. die Definition der Dezibel, so würde man für Dämpfungen positive Dezibel-Werte erhalten und für Verstärkungen entspreched negative Dezibel-Werte. Dies ist gegen die Intuition des Ingenieurs. Somit wurde der **Spannungsverstärkungsfaktor** T_U definiert. Analog zum Dämpfungs-

$$T_U = \frac{U_2}{U_1}$$

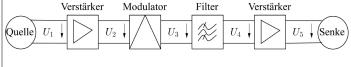
$$g_U = 20 \cdot \log_{10} \left(\frac{U_2}{U_1} \right)$$

Aus dieser Definition folgt für die Dezibel-Werte:

mass a wird ein **Verstärkungsmass** g_U definiert.

- Verstärkung: $(U_2 > U_1) \Rightarrow$ positive Dezibel-Zahl
- **Dämpfung:** $(U_2 < U_1) \Rightarrow$ negative Dezibel-Zahl

Beispiel: Kaskadiertes System (S. 209)



Formuliert mit dem Verstärkungsmass g ergeben sich umgekehrte Vorzeichen:

$$g_{U_{\text{tot}}} = -20 \,\text{dB} + 3 \,\text{dB} + 3 \,\text{dB} - 20 \,\text{dB} = -34 \,\text{dB}$$

2.5 Umrechnungs-Tabelle Dezibel - Faktor

Vorgehen: Gesuchten dB-Wert als Summe / Differenz von bekannten Werten darstellen → Summanden in Faktoren 'transferieren' und multiplizieren / dividieren

Vorgehen: Gesuchten Faktor als Produkt / Quotent von bekannten Werten darstellen

→ Faktoren in Summanden 'transferieren' und addieren / subtrahieren

Dezibel	Faktor
20 = 10 + 10	$100 = 10 \cdot 10$
12	$16 = 2 \cdot 2 \cdot 2 \cdot 2$
10	10
9 = 3 + 3 + 3	$8 = 2 \cdot 2 \cdot 2$
8 = 5 - 3	$6.4 = 3.2 \cdot 2$
7 = 10 - 3	$5 = \frac{10}{2}$
6 = 3 + 3	$4 = 2 \cdot 2$
5 = 15 - 10	$3.2 = \frac{32}{10} \approx \sqrt{10}$
4 = 10 - 6 = 10 - 3 - 3	$2.5 = \frac{10}{2 \cdot 2}$
3	2
2 = 12 - 10 = 5 - 3	$1.6 = \frac{16}{10}$
1 = 10 - 3 - 3 - 3	$1.25 = \frac{10}{2 \cdot 2 \cdot 2} = \frac{5}{4}$
0	1
-1	$0.8 = \frac{4}{5}$

2.6 Relativer und Absoluter Pegel (S. 210)

Bei den bisher ausgeführten Pegeln handelt es sich um **relative Pegel**. Im Gegensatz dazu beziehen sich **absolute Pegelangaben** immer auf eine Referenzgrösser (erzeugt von einem Normengenerator, siehe Skript).

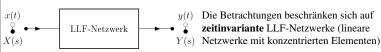
$$\begin{split} (L_U)_{\rm rel} &= 20 \cdot \log_{10} \left(\frac{U_2}{U_1} \right) \\ (L_I)_{\rm rel} &= 20 \cdot \log_{10} \left(\frac{I_2}{I_1} \right) \\ (L_I)_{\rm rel} &= 20 \cdot \log_{10} \left(\frac{I_2}{I_1} \right) \\ (L_P)_{\rm rel} &= 10 \cdot \log_{10} \left(\frac{P_2}{P_1} \right) \\ \end{split}$$

$$\begin{split} (L_D)_{abs} &= 20 \cdot \log_{10} \left(\frac{I_2}{1.291 \, {\rm mA}} \right) \\ (L_P)_{abs} &= 10 \cdot \log_{10} \left(\frac{P_2}{1.000 \, {\rm mW}} \right) \end{split}$$

2.6.1 Kennzeichnung absoluter Pegel

Notation	Bezugsgrösse	Notation	Bezugsgrösse
dBW	1 W	dBm	$1 \mathrm{mW}$
dBV	1 V	dΒμV	1 μW

3 Frequnzverhalten analoger LTI-Systeme



3.1 Zusammenhang Frequenzgang - UTF (s. 211)

Alle LTI-Systeme lassen sich mit einer Differntialfleichung der folgenden Form beschrei-

$$a_n \frac{\mathrm{d}^n y}{\mathrm{d}t^n} + a_{n-1} \frac{\mathrm{d}^{n-1} y}{\mathrm{d}t^{n-1}} + \dots + a_1 \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}t} + a_0 y = b_m \frac{\mathrm{d}^m x}{\mathrm{d}t^m} + b_{m-1} \frac{\mathrm{d}^{m-1} x}{\mathrm{d}t^{m-1}} + \dots + b_1 \frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} + b_0 x$$

Die Laplace-Transformierte der DGL hat die Form

$$H(s) = \frac{Y(s)}{X(s)} = \frac{b_m s^m + b_{m-1} s^{m-1} + \dots + b_1 s + b_0}{a_n s^n + a_{n-1} s^{n-1} + \dots + a_1 s + a_0} = \frac{N(s)}{D(s)}$$

N(s)Zählerpolynom mit konstanten, reellen Koeffizienten

D(s)Nennerpolynom mit konstanten, reellen Koeffizienten

x(t)Eingangssignal

Ausgangssignal v(t)

Die Wurzeln der Gleichung N(s) = 0 ergeben m endliche Nullstellen; die Wurzeln von D(s) = 0 ergeben n Pole des Systems. Aus Stabilitätsgründen müssen alle Pole in der linken Halbebene (LHE) liegen!

3.1.1 Praktische Schreibweise für Pol-/Nullstellen

Um die Pole bzw. Nullstellen des Systems direkt ablesen zu können, wird H(s) faktorisiert. \rightarrow Die UTF H(s) ist durch die Pole, Nullstellen und den Faktor K vollständig bestimmt!

$$H(s) = \underbrace{\frac{b_m}{a_m}}_{K} \cdot \underbrace{\prod_{i=1}^{m} (s - z_i)}_{j=1}^{n} (s - p_j)$$

Da die Wurzeln von Polynomen mit reellen Koeffizienten entweder reell oder konjugiertkomplexe Paare auftreten, ist es meistens sinnvoll, die Systemfunktionen als Produkt von Faktoren 1. und 2. Ordnung mit reelen Koeffizienten darzustellen.

$$H(s) = \underbrace{\frac{b_m}{a_m}}_{K} \cdot \underbrace{\prod_{i=1}^{r} (s^2 + 2\sigma_{zi}s + \omega_{zi}^2) \prod_{i=2r+1}^{m} (s - z_i)}_{\prod_{j=1}^{r} (s^2 + 2\sigma_{pj}s + \omega_{pj}^2) \prod_{j=2t+1}^{n} (s - p_j)}$$

Legende:

- Beschreibt komplex-konjugierte Nullstellen in der LHE
- Beschreibt reelle Nullstellen in der LHE
- Beschreibt komplex-konjugierte Polein der LHE
- Beschreibt reelle Pole in der LHE

Alternativ kann H(s) mittels **Polfrequenzen** und **Polgüten** beschrieben werden:

$$H(s) = \underbrace{\frac{b_m}{a_m}}_{K} \cdot \underbrace{\prod_{\substack{i=1\\i=1}}^{r} (s^2 + \frac{\omega_{zi}}{q_{zi}} s + \omega_{zi}^2) \prod_{\substack{i=2r+1\\i=2r+1}}^{m} (s - z_i)}_{p_i}$$

Polstellenfrequenzen ω_{zi} Polstellengüten

Nullstellenfrequenzen Nullstellengüten

3.2 Pol- und Nullstellendiagramme (S. 212)



Werden die Pole und Nullstellen in der komplexen Zahlenebene dargestellt, so spricht man von einem Pol-/Nullstellen-Diagramm.

In Matlab erzeugt der Befehl pzmap einen solchen Plot

Pole Kreuze NS Kreise

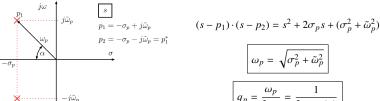
3.3 Stabilitätsbetrachtung im Pol- Nullstellendiagramm

Für Grenzstabilität gilt eine UND-Verknüpfung der aufgeführten Punkte. Für Stabilität und Instabilität gilt eine ODER-Verknüpfung der aufgeführten Punkte.

- Stabil:
 - Alle Polstellen in linker Halbebene (LHE)
 - Keine Polstellen vorhanden
- Asymptotisch stabil:
 - Polstellen nur in der linken Halbebene (LHE)
- Grenzstabil:
 - Keine Polstellen in der rechten Halbebene (RHE)
 - Mindestens eine einfache Polstelle auf imaginärer Achse
 - Keine doppelten Polstellen auf der imaginären Achse
- Instabil:
 - Mindestens eine Polstelle in der rechten Halbebene (RHE)
 - Mindestens eine mehrfache Polstelle auf der imaginären Achse

3.4 Pole in der komplexen Zahlenebene (S. 214)

Beispiel: Polynom 2. Ordnung mit komplex-konjugierten Polen



Polfrequenz → Entspricht Abstand des Pols vom Ursprun ω_p q_p

Grenzfälle

Doppelpol auf neg. reeller Achse $\sigma_p = \omega_p$ $\sigma_p = 0$ Polpar auf imaginärer Achse

3.4.1 Reelle Pole

$$\omega_p = \sqrt{\sigma_{p1} \cdot \sigma_{p2}}$$

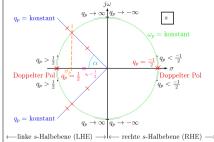
$$q_p = \frac{\sqrt{\sigma_{p1} \cdot \sigma_{p2}}}{\sigma_{p1} + \sigma_{p2}} \le \frac{1}{2}$$

- Für einzelne (reelle) Pole ist ist die Güte q_p nicht definiert
- Die Polfrequenz ω_p entspricht dem Abstand zum Ursprung.

Identische Werte

$$\overline{\sigma_{p1} = \sigma_{p2}} \quad |q_p| = \frac{1}{2}$$

3.4.2 Verallgemeinerung des Beispiels (S. 214)



Hinweise

- · Pole sind als rote Kreuze dargestellt
- Für die NS (Nullstellenfrequenzen, Nullstellengüten) gelten die gleichen geometrischen Beziehungen wie für die Polstellen

3.5 Bestimmung Frequenzgang aus UTF (S. 216)

Um den Frequenzgang zu erhalten, kann $s = j\omega$ eingesetzt werden.

$$H(j\omega) = H(s)\Big|_{s=j\omega} = |H(j\omega)| \cdot e^{j\theta(\omega)}$$

H(s)Übertragungsfunktion (UTF) $H(j\omega)$ Frequenzgang

 $|H(j\omega)|$ Amplitudengang $\theta(\omega)$ Phasengang

Der Frequenzgang bzw. Amplitudengang und Phasengang werden folgendermassen dargestellt:

Nyquist-Diagramm

 $H(j\omega)$ wird in Polarkoordinaten mit ω als Parameter aufgezeichnet

Bode-Diagramm

 $\alpha_{\rm dB}(\omega)$ und $\theta(\omega)$ werden je in Funktion von $\log_{10}(\omega)$ aufgezeichnet

3.6 Bestimmung Frequenzgang aus Pol- / Nullstellendiagramm

Durch einsetzen einer beliebigen Auswertungsfrequenz j ω_0 in die Übertragungsfunktion H(s) ergibt sich der Frequenzgang $H(j\omega_0)$ als:

$$H(\mathrm{j}\omega_0) = K \cdot \frac{(\mathrm{j}\omega_0 - z_1)(\mathrm{j}\omega_0 - z_2)\cdots(\mathrm{j}\omega_0 - z_m)}{(\mathrm{j}\omega_0 - p_1)(\mathrm{j}\omega_0 - p_2)\cdots(\mathrm{j}\omega_0 - p_n)} = |H(\mathrm{j}\omega_0)| \cdot e^{\mathrm{j}\theta(\omega_0)}$$

Die einzelnen Faktoren in Zähler und Nenner können in Betrag und Phase aufgeteilt werden, beispielsweise folgendermassen:

$$(\mathrm{j}\omega_0-p_1)=\mathrm{|j}\omega_0-z_1|\cdot e^{\mathrm{j}\theta_{z1}}=A_{z1}\cdot e^{\mathrm{j}\theta_{z1}}$$

Angewendet auf alle Faktoren kann der Frequenzgang $H(j\omega_0)$ in den Amplitudengang $|H(j\omega)|$ und den Phasengang $\theta(\omega)$ separiert werden:

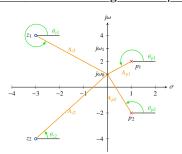
$$H(j\omega_0) = K \cdot \frac{A_{z1} \cdot A_{z2} \cdots A_{zm} \cdot e^{j(\theta_{z1} + \cdots + \theta_{zm})}}{A_{p1} \cdot A_{p2} \cdots A_{pm} \cdot e^{j(\theta_{p1} + \cdots + \theta_{pm})}}$$

Betrag

$$|H(j\omega_0)| = K \cdot \frac{\prod\limits_{i=1}^m A_{zi}}{\prod\limits_{j=1}^n A_{pj}}$$

Phase
$$\theta(\omega_0) = \underbrace{\text{Phase von } K}_{\text{meistens } 0} + \sum_{i=1}^m \theta_{zi} - \sum_{j=1}^m \theta_{pj}$$

3.6.1 Zusammenhang mit Pol- / Nullstellendiagramm



Die Auswertungsfrequenz j ω ist variabel und 'wandert' auf der **imaginären Achse**. Für ein bestimmte Auswertungsfrequenz j ω_0 können die Faktoren von $H(j\omega_0)$ als Abstand und Phase zu den Pol- bzw Nullstellen interpretiert werden. Somit kann grafisch aus dem Pol- Nullstellendiagramm ein Rückschluss auf den Amplitudengang gezogen werden.

$$H(j\omega_0) = K \cdot \frac{A_{z1} \cdot A_{z2} \cdot e^{j(\theta_{z1} + \theta_{z2})}}{A_{p1} \cdot A_{p2} \cdot e^{j(\theta_{p1} + \theta_{p2})}}$$

3.7 Vorgehen Frequenzgang aus Pol-NS-Diagramm ermitteln

- (Schluss-Steigung = Anzahl Nullstellen Anzahl Polstellen) · 20 dB/Dek
- Sind im Ursprung **keine** Pole / Nullstellen, so ist die Steigung für tiefe Frequenzen = 0
- Befinden sich am gleichen Ort eine Polstelle **und** eine Nullstelle, so heben sie sich auf
- Einfache reelle Nullstelle: Ab dieser Frequenz Steigung von +20 dB/Dek
- Einfacher reeler Pol: Ab dieser Frequenz Steigung von -20 dB/Dek
- Sind im Pol-NS-Diagramm komplex-konjugierte Polstellen vorhanden, so enthält der Amplitudengang Überschwinger
- Sind im Pol-NS-Diagramm komplex-konjugierte Nullstellen vorhanden, so enthält der Amplitudengang Senken
- Pole bzw. Nullstellen mit kleinstem Abstand zum Ursprung haben am meisten Einfluss

3.8 Allpassnetzwerk (s. 220)

Ein Allpass ist ein Netzwerk, bei dem der **Amplitudengang für alle Kreisfrequenzen** ω **konstant** ist

$$|H(j\omega)| = \text{const} \neq 0$$

 \Rightarrow Im Pol-Nullstellen-Diagramm ist ein Allpass dargestellt durch eine **zur j** ω -Achse symmetrische Pol-Nullstellenkonfiguration



UTF Allpass:
$$H_A(s) = K \cdot \frac{Q(-s)}{Q(s)}$$

Für einen Allpass gilt:

- Ein stabiler Allpass besitzt einen **streng monoton abfallenden** Phasengang
- Jede beliebige (realisierbare) UTF H(S) kann **immer** in ein allpassfreies Netzwerk $H_M(s)$ und einen Allpass $H_A(s)$ **zerlegt** werden (\Rightarrow siehe Beispiel Abschnitt 3.9)

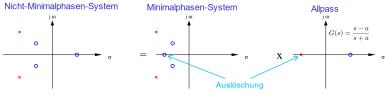
$$H(s) = H_M(s) \cdot H_A(s)$$

3.9 Minimalphasige- und nicht-minimalphasige Systeme (S. 221)

- Minimalphasennetzwerke:
 - besitzen keine Nullstellen in der rechten Halbebene (RHE)
 - entweder ein frei wählbarer Amplituden- oder Phasengang
- Nicht-Minimalphasennetzwerke
 - Amplituden- und Phasengang unabhängig voneinander wählbar

Beispiel: Zerlegung nicht-minimalphasiges System

Ein nicht-minimalphasiges System kann in ein minimalphasiges System und einen Allpass zerlegt werden (\Rightarrow Multiplikation!).



4 Bodediagramm

Beispiele verschiedener Bodediagramme und zugehötiger Pol-Nullstellen-Diagramme siehe Skript, Kapitel 5.4.3 (S. 222)

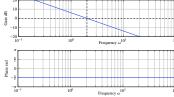
4.1 Bodediagramme mit Matlab

- 4 bodemag(G) % Amplitudengang des Systems

4.2 Approximationen im Bodediagramm (S. 230)

4.2.1 Pol im Ursprung

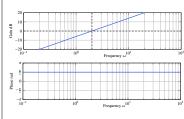
$$H(s) = \frac{\alpha}{s} = \frac{2}{s}$$



- Betrag = Gerade mit Steigung $-20\,\mathrm{dB/Dek}$, Schnittpunkt mit $0\,\mathrm{dB-Linie}$ bei $\omega=\alpha$
- Phase $-\frac{\pi}{2}$ = const

4.2.2 Nullstelle im Ursprung

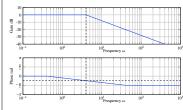
$$H(s) = \alpha \cdot s = 3 \cdot s$$



- Betrag = Gerade mit Steigung +20 dB/Dek, Schnittpunkt mit 0 dB-Linie bei $\omega = \frac{1}{\alpha}$
- Phase $+\frac{\pi}{2} = \text{const}$

4.2.3 Reeller Pol

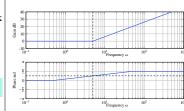
$$H(s) = \frac{\alpha}{s+\alpha} = \frac{1}{\frac{s}{\alpha}+1} = \frac{4}{s+4}$$



- Betrag = Konstante mit Wert 0 dB von $\omega = 0$ bis $\omega = \alpha$; für $\omega > \alpha$ Gerade mit Steigung -20 dB/Dek durch Punkt mit Amplitude 0 dB und $\omega = \alpha$
- Phase = Konstante mit Wert 0 bis $\omega < \frac{\alpha}{10}$; für $\omega > 10\alpha$ Konstante mit Wert $-\frac{\pi}{2}$; dazwischen eine Gerade (bei $\omega = \alpha$ beträgt Phase $-\frac{\pi}{4}$)

4.2.4 Reelle Nullstelle

$$H(s) = \frac{s + \alpha}{\alpha} = \frac{s}{\alpha} + 1 = \frac{s + \frac{s}{2}}{5}$$

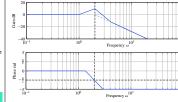


- Betrag = Konstante mit Wert 0 dB von
 ω = 0 bis ω = α; für ω > α Gerade mit
 Steigung +20 dB/Dek durch Punkt mit
 Amplitude 0 dB und ω = α
- Phase = Konstante mit Wert 0 bis $\omega < \frac{\alpha}{10}$; für $\omega > 10\alpha$ Konstante mit Wert $+\frac{\pi}{2}$; dazwischen eine Gerade (bei $\omega = \alpha$ beträgt Phase $+\frac{\pi}{4}$)

4.2.5 Konjugiert-komplexe Pole

Voraussetzung: $|q_p| > \frac{1}{2}$

$$H(s) = \frac{\omega_p^2}{s^2 + s\frac{\omega_p}{q_p} + \omega_p^2} = \frac{2^2}{s^2 + s\frac{2}{3} + 2^2}$$



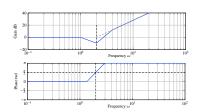
Betrag zeichnen

- 1. $0 \text{ dB von } \omega = 0 \text{ bis } \omega = \frac{\omega_p}{2}$
- 2. $-40 \frac{\text{dB}}{\text{Dek}}$ fein einzeichnen ab ω_p \rightarrow stark zeichnen ab $\omega = 2 \cdot \omega_p$
- **3.** Maximalwert = $20 \cdot \log_{10}(q_p)$ bei ω_p
- **4.** Gerade von $\omega = \frac{\omega_p}{2}$ zu Maximalwert
- 5. Gerade von Maximalwert zu $\omega = 2 \cdot \omega_p$ Phase zeichnen
- $\overline{\mathbf{1.}}$ 0 bis $\omega < \frac{\omega_p}{10^{\frac{1}{2q_p}}}$
- **2.** $-\pi$ ab $\omega > \omega_p \cdot 10^{\frac{1}{2q_p}}$
- **3.** Gerade zwischen 0 und π Geraden
- **4.** $(-\frac{\pi}{2} \text{ bei } \omega = \omega_p)$

4.2.6 Konjugiert-komplexe Nullstellen

Voraussetzung: $|q_z| > \frac{1}{2}$

$$H(s) = \frac{s^2 + s\frac{\omega_z}{q_z} + \omega_z^2}{\omega_z^2} = \frac{s^2 + s\frac{2}{3} + 2^2}{2^2}$$



Betrag zeichnen

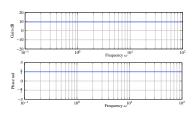
- 1. $0 \text{ dB von } \omega = 0 \text{ bis } \omega = \frac{\omega_z}{2}$
- 2. $+40 \frac{\text{dB}}{\text{Dek}}$ fein einzeichnen ab ω_z \rightarrow stark zeichnen ab $\omega = 2 \cdot \omega_z$
- 3. Minimalwert = $-20 \cdot \log_{10}(q_z)$ bei ω_z 4. Gerade von $\omega = \frac{\omega_z}{2}$ zu Minimalwert
- **5.** Gerade von Minimalwert zu $\omega = 2 \cdot \omega_z$ Phase zeichnen
- **1.** 0 bis $\omega < -$
- **2.** $+\pi$ ab $\omega > \omega_z \cdot 10^{\frac{1}{2q_z}}$
- 3. Gerade zwischen 0 und $-\pi$ Geraden
- **4.** $(\frac{\pi}{2} \text{ bei } \omega = \omega_z)$

Hinweis: Berechnungs-Tabelle aus Skript, S. 235

q_p	0.5	1	1.5	2	3	4	5	6	8	10	20	50	100
$10^{\frac{1}{2q_p}}$	10	3.16	2.15	1.78	1.47	1.33	1.26	1.21	1.15	1.12	1.06	1.02	1.01
$10^{-\frac{1}{2q_p}}$	0.1	0.316	0.464	0.562	0.681	0.750	0.794	0.825	0.866	0.891	0.944	0.977	0.989

4.2.7 Konstanter Faktor

- $H(s) = \alpha \cdot e^{j\beta} = 3 \cdot e^{j\frac{\pi}{2}}$
 - Betrag = $20 \cdot \log_{10}(\alpha) = \text{const}$
 - Phase = β = const



4.2.8 Weitere Bemerkungen

- **Inverser Frequenzgang:**
 - Amplitudengang an 0 dB-Linie spiegeln
 - Phasengang an 0 rad- bzw. 0°-Linie spiegeln
- Serieschaltung von mehreren Teilsystemen
 - Erfolgt durch grafische Addition der einzelnen Systeme
- · Bei Knickpunkten ist Approximationsfehler am grössten

4.3 Ergänzung: Konjugiert-komplexe Pole und Nullstellen (s. 228)

Ein Tiefpass 2. Ordnung enthält eine Überhöhung und somit ein absolutes Maximum.

UTF Tiefpass 2. Ordnung:
$$H(s) = \frac{\omega_p^2}{s^2 + s\frac{\omega_p}{q_p} + \omega_p^2}$$

Frequenz beim Maximum:
$$\omega_{\text{max}} = \omega_p \cdot \sqrt{1 - \frac{1}{2q_p^2}} = \sqrt{\omega_p^2 - 2\sigma_p^2}$$

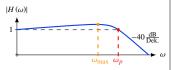
Höhe des Maximums:
$$|H(\omega_{\text{max}})| = \frac{q_p}{\sqrt{1 - \frac{1}{4a^2}}}$$

 \Rightarrow Es gilt: $\omega_{max} \le \omega_p$

4.3.1 Spezialfall q = 1

 $\omega_{\text{max}} = \omega_p \cdot \sqrt{1 - \frac{1}{2}} = \frac{\omega_p}{\sqrt{2}}$ $|H(\omega_{\text{max}})| = \frac{1}{\sqrt{1 - \frac{1}{4}}} = 1.15$ Frequenz:

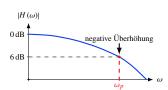
Höhe:



4.3.2 Spezialfall $q = \frac{1}{2}$

Frequenz: $\omega_{\text{max}} = \omega_p \cdot \sqrt{1 - \frac{1}{2(\frac{1}{2})^2}}$

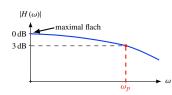
Höhe: $|H(\omega_{\text{max}})| = \infty$



4.3.3 Spezialfall $q = \frac{1}{\sqrt{2}}$

Frequenz:

 $|H(\omega_{\text{max}})| = q_p = \frac{1}{\sqrt{2}} \implies 3 \, \text{dB}$ Höhe:



5 Stabilität im Bodediagramm

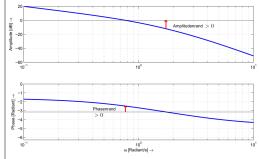
Es gilt, dass wenn der **offene** Regelkreis H(s) nur Pole in der linken s-Halbebene hat (und höchstens zwei Pole im Ursprung bei s = 0), der **geschlossene** Regelkreis genau dann **asymptotisch stabil** ist, wenn $H(j\omega)$ für die **Durchgangsfrequenz** ω_D bei der die Amplitude $20 \cdot \log_{10}(|H(j\omega_D)|) = 0$ dB ist, und eine Phase $> -\pi$ hat.

→ Amplitudenrand und Phasenrand müssen > 0 sein, damit das System stabil ist!

5.1 Amplitudenrand und Phasenrand

- Amplitudenrand (Verstärkungsreserve)
 - Abstand des Amplitudengangs zur 0 dB-Linie bei der Kreisfrequenz ω , bei der die Phase gleich $-\pi$ bzw. -180° ist.
- Phasenrand (Phasenreserve)
 - Abstand des Phasengangs zur $-\pi$ -Linie bei der Kreisfrequenz ω , bei der die Amplitude gleich 0 dB ist.

5.2 Amplitudenrand und Phasenrand im Bodediagramm



Das System ist stabil, da sowohl Amplitudenrand als auch Phasenrand > 0 sind.

6 Ortskurve (Nyquist-Diagramm) (s. 240)

Bei der Ortskurve werden alle komplexen Werte des Frequenzganges in Abhängigkeit der Frequenz f (aufsteigende Werte von f) in der **komplexen Ebene** eingetragen. Ortskurven werden vor allem in der Regelungstechnik dazu verendet, um die Stabilität eines geschlossenen Regelkreises abzuschätzen.

Auf die Konstruktion von Ortskurven wird im Modul Regelungstechnik 2 im Detail eingegangen. Darum soll hier nur auf die Beschreibung im Skirpt (S. 240 - 242) verwiesen

6.1 Nyquistdiagramme mit MatLab

s = tf('s'); $_{2}$ G = 1 + 1/s; % UTF des Systems

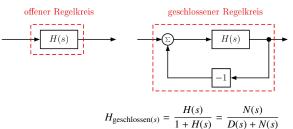
nyquist(G)

7 Stabilität im Nyquist-Diagramm

Die Idee des Nyquist-Kriteriums ist es, anhand der **Ortskurve** H(s) (offener Regelkreis) einen Aussage über die Stabilität des (geschlossenen Regelkreises) zu machen.

Ausserdem kann mittels Amplitudenrand und Phasenrand eine relative Aussage über die Stabilität des Systems gemacht werden.

7.1 Offener und geschlossener Regelkreis



7.2 Vereinfachtes Nyquist-Kriterium

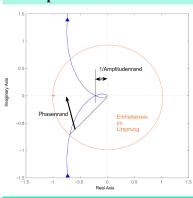
Ist der offene Regelkreis H(s) asymptotisch stabil (alle Pole in der LHE), so ist der **geschlossene** Regelkreis $\frac{H(s)}{1+H(s)}$ asymptotisch stabil, wenn die **Ortskurve** des **offenen** Regelkreises den kritischen Punkt (-1, j0) mit wachsender Frequenz weder umkreist noch durchläuft, sondern 'links liegen lässt'.

7.3 Amplitudenrand und Phasenrand (Verstärkungsreserve)

Mit dem Amplitudenrand und dem Phasenrand kann ausgesagt werden, um wieviel entweder die Verstäkung oder die Phase erhöht werden kann, bis der geschlossene Regelkreis instabil (bzw. grenzstabil) wird.

- Amplitudenrand (Verstärkungsreserve)
 - Frequenz, bei welche die **negative** relle Achse geschnitten wird: ω_{π}
 - Bei ω_{π} : $\frac{1}{\text{Amplitudenrand}}$ = Abstand zum Ursprung
- Phasenrand (Phasenreserve)
 - Frequenz, bei welche Eintritt in den Einheitskreis erfolgt: ω_D
 - Bei ω_D : Winkel bis zu 180 °

7.4 Amplitudenrand und Phasenrand im Nyquist-Diagramm



Das System ist stabil, da der kritische Punkt (-1, j0) 'links liegen gelassen' wird, wenn man sich mit aufsteigender Frequenz auf der Ortskurve bewegt.

Es kann auch argumentiert werden, dass das System stabil ist, da sowohl Amplitudenrand als auch Phasenrand > 0 sind.

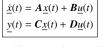
8 Zustandsraumdarstellung (ZRD)

Grundidee: Differentialgleichung n. Ordnung eines Systems durch ein Differentialgleichungssystem von n Gleichungen 1. Ordnung darzustellen.

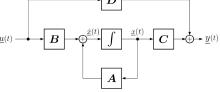
8.1 Vorteile der ZRD (S. 253-254)

- Innere Systemstabilitäten können erkannt werden, die bei der Untersuchung der UTF nicht festgestellt werden können → Einblick in den inneren Aufbau eines Systems
- Wichtig in der Regelungstechnik
- ZRD hat Vorteile bei der numerischen Behandlung von Systemen
- Beschreibung durch **Energiespeicher**, in der Elektrotechnik L und C
- Nur Integratoren werden verwendet, keine Differentiatoren

8.2 Zustandsraumdarstellung (ZRD) im Zeitbereich (S. 255)



- Eingangsvektor (m Zeilen) $\underline{u}(t)$ u(t)
- $\underline{x}(t)$ Zustandsvektor (n Zeilen)
- y(t)Ausgangsvektor (k Zeilen)

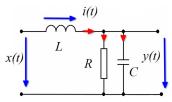


- obere Gleichung: Zustandsgleichung
- untere Gleichung: Ausgangsgleichung
- A Systemmatrix $(n \times n\text{-Matrix})$

Sie bestimmt das Verhalten des **ungestörten Systems** (u(t) = 0) und bestimmt z.B. die innere Stabilität des gesamten Systems.

- **B** Eingangsmatrix (Steuermatrix) $(n \times m\text{-Matrix})$
- Sie bestimmt die Wirkung der **Steuergrössen** $\underline{u}(t)$ auf die **Zustandsgrössen** $\underline{x}(t)$
- C Ausgangsmatrix (Beobachtungsmatrix) $(k \times n\text{-Matrix})$ Sie kennzeichnet die Abhängigkeit des **Zustandes** $\underline{x}(t)$ von der beobachtbaren Ausgangsgrösse y(t)
- **D** Durchgangsmatrix $(k \times m\text{-Matrix})$ Sie bestimmt die unmittelbare Wirkung der Eingangsgrösse $\underline{u}(t)$ auf den Ausgang y(t)

Beispiel: ZRD aus Schaltung aufstellen



- DGL Induktivität: $\frac{di_L(t)}{dt} = \frac{u_L(t)}{L}$ $\Rightarrow u_L(t) = L \cdot \frac{di_L(t)}{dt}$ • DGL Kapazität: $\frac{du_C(t)}{dt} = \frac{i_C(t)}{C}$

$$\Rightarrow u_C(t) = \frac{1}{C} \int_{-\infty}^{t} i(\tau) d\tau$$

Maschen:
$$L \cdot \frac{\partial i(t)}{\partial t} + y(t) = x(t)$$

Knoten: $\frac{1}{C} \int_{-\infty}^{t} \left(i(\tau) - \frac{y(\tau)}{R} \right) d\tau = y(t)$

Beide Gleichungen in ihre differentielle Form bringen (zweite Gleichung ableiten)

$$L \cdot i'(t) + y(t) = x(t)$$
$$i(t) - \frac{y}{R} = C \cdot y'(t)$$

Gleichungen umformen, sodass die ZRD aufgestellt werden kann

$$i'(t) = -\frac{1}{L}y(t) + \frac{1}{L}x(t)$$
$$y'(t) = \frac{1}{C}i(t) - \frac{1}{RC}y(t)$$

Zustände: i(t), y(t)Eingang: x(t)

Ausgang:
$$x(t)$$

 $\tilde{y}(t) = y(t)$

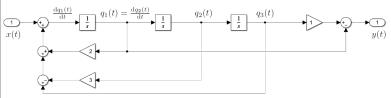
$$\begin{bmatrix} i'(t) \\ y'(t) \end{bmatrix} = \underbrace{\begin{bmatrix} 0 & -\frac{1}{L} \\ \frac{1}{C} & -\frac{1}{RC} \end{bmatrix}}_{A} \cdot \underbrace{\begin{bmatrix} i(t) \\ y(t) \end{bmatrix}}_{B} + \underbrace{\begin{bmatrix} \frac{1}{L} \\ 0 \end{bmatrix}}_{B} \cdot x(t)$$

$$\tilde{y}(t) = \underbrace{\begin{bmatrix} 0 & 1 \\ C \end{bmatrix}}_{C} \cdot \underbrace{\begin{bmatrix} i(t) \\ y(t) \end{bmatrix}}_{D} + \underbrace{\begin{bmatrix} 0 \\ D \end{bmatrix}}_{C} \cdot x(t)$$

Beispiel: ZRD aus Signalflussdiagramm aufstellen

Das ZRD zu folgendem System soll aufgestellt werden. Dazu müssen die Matritzen A, B, C und D gefunden werden.

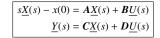
Zustandsvektor:
$$\underline{q}(t) = \begin{bmatrix} q_1(t) \\ q_2(t) \\ q_3(t) \end{bmatrix}$$
 und dessen Ableitung $\underline{\dot{q}}(t) = \begin{bmatrix} \dot{q}_1(t) \\ \dot{q}_2(t) \\ \dot{q}_3(t) \end{bmatrix}$



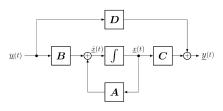
$$\frac{\begin{bmatrix} \dot{q}_1(t) \\ \dot{q}_2(t) \\ \dot{q}_3(t) \end{bmatrix}}{\underbrace{\dot{q}(t)}} = \underbrace{\begin{bmatrix} 2 & -3 & 1 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \end{bmatrix}}_{A} \cdot \underbrace{\begin{bmatrix} q_1(t) \\ q_2(t) \\ q_3(t) \end{bmatrix}}_{\underbrace{q(t)}} + \underbrace{\begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}}_{B} \cdot x(t)$$

$$y(t) = \underbrace{\begin{bmatrix} -1 & 0 & 1 \end{bmatrix}}_{C} \cdot \underbrace{\begin{bmatrix} q_1(t) \\ q_2(t) \\ q_3(t) \end{bmatrix}}_{\underbrace{q(t)}} + \underbrace{\begin{bmatrix} 0 \end{bmatrix}}_{D} \cdot x(t)$$

8.3 Zustandsraumdarstellung (ZRD) im Laplace-Bereich (s. 264)



- U(s)Eingangsvektor (m Zeilen)
- X(s)Zustandsvektor (n Zeilen)
- $\underline{Y}(s)$ Ausgangsvektor (k Zeilen)
 - Einheitsmatrix
- H(s)Übertragungsmatrix $(k \times m)$



$$\underline{\underline{Y}(s)} = \underline{C(sI - A)^{-1}}\underline{\underline{x}(0)} + \underbrace{(\underline{C(sI - A)^{-1}B + D)}}_{\underline{H(s)}}\underline{\underline{U}(s)}$$

Mit Anfangsbedingungen x(0) = 0 ergibt sich folgender Zusammenhang, was der Übertragungsfunktion (UTF) entspricht, aber im allgemeinen Fall eine Matrix ist.

$$\underline{\underline{Y}(s)} = \underbrace{(\underline{C(sI - A)^{-1}B + D)}}_{\underline{H(s)}} \underline{\underline{U}(s)}$$

Hinweis: Aus einem Signalflussdiagramm (SFD) ist es meist sehr einfach, die gesuchten Grössen der ZRD zu finden.

8.3.1 Übertragungsmatrix und Übertragungsfunktion (S. 266)

Übertragungsmatrix

Übertragungsfunktion

- MIMO-Systeme
- Beschreibung in Matritzenform
 - $Y(s) = \mathbf{H}(s) \cdot U(s)$
- SISO-Systeme
- · Matrix-Form wird zu 'normaler' Gleichung

$$Y(s) = H(s) \cdot U(s)$$

• *H*(*s*) hat gleiche Grösse (Dimensionen) wie Durchgangsmatrix D

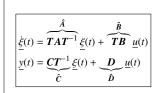
8.4 Ordnung eines Systems (S. 256)

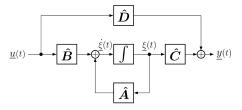
Die Ordnung eines Systems definiert die kleinste Anzahl von Zustandsgrössen x(t). Äquivalent dazu kann die Ordnung eines Systems auch als die Anzahl der unabhängigen Energiespeicher definiert werden.

8.5 ZRD mit Matlab

8.6 Äquivalente Zustandsraumdarstellung (ZRD) (s. 257)

Mit einer Transformationsmatrix T ($n \times n$ -Matrix, nicht singulär, $TT^{-1} = I = T^{-1}T$) kann man verschiedenste Zustandsgrössen und Zustandsraumdarstellungen erhalten, die aber alle ein identisches Systemverhalten aufweisen.





Die obige ZRD ist **äquivalent** zur ZRD aus Abschnitt 8.2 bezüglich y(t) und $\underline{u}(t)$. Die bedeutet, dass die **Zustandsgrössen** $\xi(t)$ und $\underline{x}(t)$ willkürlich gewählt werden können, solange T nicht singulär ist (Determinante von $T \neq 0$)

Physikalisch sinnvolle Zustandsgrössen sind:

- Spannungen über Kapazitäten
- · Ströme durch Induktivitäten

8.7 Matrix A diagonalisieren

Oft wird die Systemmatrix A diagonalisiert, um entkoppelte Zustände zu erhalten. Anstelle der Matrix $\hat{A} = TAT^{-1}$ wird dann üblicherweise A_{diag} verwendet.

Eigenwerte der Matrix A \vec{v}_i Eigenvektoren der Matrix A VMatrix mit Eigenvektoren von A

Diagonalisierte Matix A mit Eigenwerten λ_i auf Diagonale

Transformationsmatrix

$$A_{\text{diag}} = \Lambda = V^{-1} \cdot A \cdot V$$

$$T = V^{-1}$$
$$T^{-1} = V$$

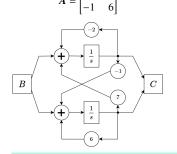
8.7.1 Vorgehen Matrix diagonalisieren

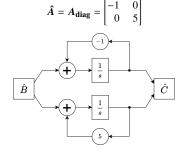
- Ansatz: $\mathbf{A} \cdot \vec{\mathbf{v}} = \lambda \cdot \vec{\mathbf{v}} \Rightarrow (\mathbf{A} \lambda \mathbf{I}) \cdot \vec{\mathbf{v}} = \vec{0}$ bzw. $(\lambda \mathbf{I} \mathbf{A}) \cdot \vec{\mathbf{v}} = \vec{0}$
- Determinante des charakteristischen Polynoms Null setzen: $|\lambda \mathbf{I} \mathbf{A}| = 0$ → Eigenwerte λ_i
- Für jeden gefundenen Eigenwert müssen Eigenvektoren \vec{v}_i gefunden werden:
 - Eigenwert λ_i in Gleichungssystem $(\lambda_i \mathbf{I} \mathbf{A}) \cdot \vec{v}_i = \vec{0}$ einsetzen
 - Einen Wert von $\vec{v}_i = 1$ wählen und Eigenvektor \vec{v}_i als Spaltenvektor schreiben
- Matrix V aus Eigenvektoren 'zusammenbauen'
- Matrix Λ 'zusammenbauen', indem man Eigenwerte λ_i auf Diagonale schreibt

8.7.2 Entkoppeltes vs. nicht-entkoppeltes System

Nicht-entkoppeltes System

Entkoppeltes System





8.8 Einschub – Lineare Algebra: 2x2 Matrix invertieren

$$A = \begin{bmatrix} a & b \\ c & d \end{bmatrix} \qquad A^{-1} = \frac{1}{\det(A)} \cdot \begin{bmatrix} d & -b \\ -c & a \end{bmatrix} \quad \text{mit } \det(A) = ad - bc$$

Beispiel: Matrix-Diagonalisierung (S. 25)

$$A = \begin{bmatrix} -2 & 7 \\ -1 & 6 \end{bmatrix} \qquad |\lambda I - A| = \begin{vmatrix} \lambda + 2 & -7 \\ 1 & \lambda - 6 \end{vmatrix} = (\lambda + 2) \cdot (\lambda - 6) - 7 \cdot (-1) = 0$$

$$\Rightarrow \text{ Mitternachtsformel liefert die Eigenwerte } \lambda_1 = -1 \text{ und } \lambda_2 = 5$$

Ersten Eigenwert $\lambda_1 = -1$ in $(\lambda_1 \mathbf{I} - \mathbf{A}) \cdot \vec{v}_1 = \vec{0}$ $1 \cdot v_{11} - 7 \cdot v_{21} = 0$

$$1 \cdot v_{11} - 7 \cdot v_{21} = 0$$

Wähle $v_{21} = 1$ $\Rightarrow \vec{v}_1 = \begin{bmatrix} 7 \\ 1 \end{bmatrix}$ Gleichen Vorgehen für zweiten Eigenvektor \vec{v}_2 $\Lambda = \begin{bmatrix} \lambda_1 & 0 \\ 0 & \lambda_2 \end{bmatrix}$ $V = \begin{bmatrix} \vec{v}_1 & \vec{v}_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} v_{11} & v_{12} \\ v_{21} & v_{22} \end{bmatrix}$

8.9 Lösung der ZRD im Zeitbereich (S. 259-260)

Die Zustandsgleichung $\dot{x}(t) = Ax(t) + Bu(t)$ ist eine Differentialgleichung. Sie soll mit dem Ansatz einer Exponentialfunktion gelöst werden. Für Systeme mit nur einem Zustand würde man den Ansatz $x(t) = e^{at}$ wählen.

Da im Allgemeinen Systeme mit mehreren Zuständen betrachtet werden, wird der folgende Ansatz gewählt:

$$e^{At} = I + At + \frac{A^2}{2!}t^2 + \dots + \frac{A^k}{k!}t^k + \dots = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k t^k}{k!}$$

Der Ansatz ist beschrieben als desser Taylor-Reihe.

Durch einsetzen des Ansatzes in die Zustandsgleichung ergibt sich für den Ausgangsvektor y(t) die folgende Lösung der ZRD im Zeitbereich

$$\underline{\underline{y}(t) = \mathbf{C} \, \mathbf{\Phi}(t) \, \underline{x}(0) + \int_{0}^{t} \mathbf{C} \, \mathbf{\Phi}(t-\tau) \, \mathbf{B} \, \underline{u}(t) \, d\tau + \mathbf{D} \, \underline{u}(t)}$$

Hinweis: $\Phi(t) = e^{At}$ heisst **Fundamentalmatrix**

8.10 Fundamentalmatrix (S. 260-263)

Die Fundamentalmatrix (auch Transitionsmatrix genannt) ist definiert als

$$e^{\mathbf{A} \cdot t} = \mathbf{\Phi}(t)$$

Sie wird benötigt, um die Zustandsraumdarstellung im Zeitbereich zu lösen. Es gibt mehrere Methoden, die quadratische $(n \times n)$ Fundamentalmatrix zu bestimmen

8.10.1 Methode 1 - Inverse Laplace-Transformation

$$\mathbf{\Phi}(t) = \mathcal{L}^{-1} \left\{ (s\mathbf{I} - \mathbf{A}^{-1}) \right\}$$

Beispiel: Methode 1 - Inverse Laplace-Transformation

Mit der **Systemmatrix**
$$A = \begin{bmatrix} -1 & 0 \\ 1 & -2 \end{bmatrix}$$
 ergibt sich $(sI - A) = \begin{bmatrix} s+1 & 0 \\ -1 & s+2 \end{bmatrix}$
Somit ist $(sI - A)^{-1} = \begin{bmatrix} s+1 & 0 \\ -1 & s+2 \end{bmatrix}$ $\circ \longrightarrow \bullet \begin{bmatrix} e^{-t} & 0 \\ e^{-t} - e^{-2t} & e^{-2t} \end{bmatrix} = \mathbf{\Phi}(t)$

8.10.2 Methode 2 – Diagonalisierung von $\Phi(t)$

$$\mathbf{\Phi}(t) = e^{\mathbf{A} \cdot t} = \underbrace{\begin{bmatrix} e^{\lambda_1 t} & \cdots & 0 \\ & e^{\lambda_2 t} & & \vdots \\ & & \ddots & \\ \vdots & & \ddots & \\ 0 & \cdots & & e^{\lambda_n t} \end{bmatrix}}_{\mathbf{A}_i \text{ die Eigenwerte von } \mathbf{A} \text{ sind}$$

$$\mathbf{\Phi}(t) = e^{\mathbf{A} \cdot t} = \underbrace{\begin{bmatrix} e^{\lambda_1 t} & \cdots & 0 \\ & & \vdots & & \vdots \\ & & \ddots & & \\ 0 & \cdots & & e^{\lambda_n t} \end{bmatrix}}_{\mathbf{A}_i \text{ die Eigenwerte von } \mathbf{A} \text{ sind}$$

8.10.3 Methode 3 – Spektrale Zerlegung

→ Nicht in Vorlesung behandelt

8.10.4 Methode 4 - Satz von Cayley-Hamilton

→ Nicht in Vorlesung behandelt

8.10.5 Methode 5 – Definition der Reihenentwicklung

Die Matrix A sei definiert als eine Dreiecksmatrix mit Parameteren a und c

$$\mathbf{A} = \begin{bmatrix} a & 0 \\ 1 & c \end{bmatrix}$$

Die Potenz der Matrix wird berechnet aus

$$A^{k} = \begin{bmatrix} a & 0 \\ 1 & c \end{bmatrix}^{k} = \begin{bmatrix} a^{k} & 0 \\ \sum_{l=0}^{k-1} a^{k-l-1} & c^{k} \end{bmatrix}$$

8.10.6 Eigenschaften der Fundamentalmatrix $\Phi(t)$

$\mathbf{\Phi}(0) = \mathbf{I}$	$e^{\boldsymbol{A}\cdot\boldsymbol{0}}=\boldsymbol{I}$
$\mathbf{\Phi}^{-1}(t) = \mathbf{\Phi}(-t)$	$(e^{\mathbf{A}\cdot t})^{-1} = e^{-\mathbf{A}\cdot t}$
$\mathbf{\Phi}^k(t) = \mathbf{\Phi}(kt)$	$(e^{A \cdot t})^k = e^{A \cdot k \cdot t}$
$\mathbf{\Phi}(t_1) \cdot \mathbf{\Phi}(t_2) = \mathbf{\Phi}(t_1 + t_2)$	$e^{\mathbf{A} \cdot t_1} \cdot e^{\mathbf{A} \cdot t_2} = e^{\mathbf{A}(t_1 + t_2)}$
$\mathbf{\Phi}(t_2 - t_1) \cdot \mathbf{\Phi}(t_1 - t_0) = \mathbf{\Phi}(t_2 - t_0)$	$e^{A(t_2-t_1)} \cdot e^{A(t_1-t_0)} = e^{A(t_2-t_0)}$

Hinweis: ($\Phi(t)$ ist stets invertierbar)

8.10.7 Fundamentalmatrix in Matlab

% t als symbolischer Wert $_{2}$ A = [0 6; 1 5]; % Matrix A 3 expm(A*t) % Fundamentalmatrix

8.11 Lösung der ZRD im Zeitbereich – SISO-Systeme (S. 263)

Die Impulsantwort h(t) eines SISO-Systems ist gegeben durch

$$y(t) = C\mathbf{\Phi}(t)\mathbf{B} * u(t) + \mathbf{D}u(t) = h(t) * u(t)$$
$$h(t) = C\mathbf{\Phi}(t)\mathbf{B} + \mathbf{D}\delta(t)$$

8.12 Stabilität von ZRDs (S. 275)

Ein LTI-System ist asymptotisch stabil, wenn alle Pole in der linken Halbebene liegen (bzw. einen negativen Realteil haben).

Unter Betrachtung der ZRD wird diese Bedingung interpretiert als: Wenn alle Eigenwerte der Systemmatrix A einen negativen Realteil besitzen, ist das System asymptotisch stabil

$$|\lambda \mathbf{I} - \mathbf{A}| = 0 \quad \rightarrow \forall \lambda \quad \text{Re} \{\lambda\} < 0$$

Achtung: Umgekehrt gilt diese Aussage nicht! Ein asymptotisch stabiles LTI-System bedeutet nicht, dass alle Eigenwerte der Systemmatrix A des Systems einen negativen Realteil besitzen.

→ Pol-/Nullstellenkürzungen

8.13 Beobachtbarkeit und Steuerbarkeit – Begriffe (s. 277)

Beobachtbarkeit der Zustände

- Ein System ist beobachtbar, wenn wir, gegeben das Eingangssignal <u>u</u>(t) und das Ausgangssignal <u>y</u>(t), über eine endliche Zeitspanne 0 ≥ t ≥ t₁ die Zustände <u>x</u>(t) eindeutig bestimmen können.
- Ein System ist nicht beobachtbar, wenn es Zustände <u>x</u>(t) gibt, die keinen Einfluss auf die Ausgänge y(t) haben.
 - \rightarrow Man kann aus dem Verhalten von y(t) **nicht** auf die Zustände $\underline{x}(t)$ schliessen.

Steuerbarkeit der Zustände

- Ein System ist steuerbar, wenn es für jeden Anfangszustand x
 ₀ und jeden Endzustand x
 ₁ eine Steuerfunktion u(t) gibt, die das System in einer endlichen Zeitspanne
 ₀ ≥ t ≥ t
 ₁ von x
 ₀ zu x
 ₁ bringt, d.h. x(t
 ₁ = x
 ₁.
- Ein System ist nicht steuerbar, wenn es Zustände x(t) gibt, die nicht von den Eingängen u(t) beeinflusst werden.

Bemerkungen:

- System (A, B, C, D) ist bekannt
- Äquivalent reicht es, wenn wir $\underline{x}(0)$ bestimmen können

8.14 Steuerbarkeit (S. 277)

Gemäss der äquivalenten ZRD-Darstellung (siehe Abschnitt 8.6) werden die Matritzen \hat{A} , \hat{B} , \hat{C} und \hat{D} mit einer Matrix V diagonalisert, sodass $\hat{A} = A_{\text{diag}} = V^{-1}AV$, $\hat{B} = V^{-1}B$, $\hat{C} = CV$ und $\hat{D} = D$

Ein SISO-System mit einfachen Eigenwerten ist genau dann vollständig steuerbar, wenn nach der Transformation auf Diagonalform bzw. Parallelform ($A_{\text{diag}} = \hat{A} = V^{-1}AV$), alle Elemente von $\hat{B} = V^{-1}B$ ungleich Null sind.

Ein MIMO-System (m > 1) mit einfachen Eigenwerten ist genau dann vollständig steuerbar, wenn nach der Transformation auf Parallelform $(A_{\text{diag}} = \hat{A} = V^{-1}AV)$, in jeder Zeile von $\hat{B} = V^{-1}B$ mindestens ein Element ungleich Null ist.

8.14.1 Steuerbarkeitsmatrix

Ein System ist vollständig steuerbar, wenn

- Der **Rang** der Steuerbarkeitsmatrix gleich der **Ordnung** n des Systems
- Falls nur ein Eingang (m = 1): Die Determinante von $Q_{\text{Steuerbarkeit}}$ ungleich Null ist

Q_{St}	$t_{teuerbarkeit} = [B]$	AB	A^2B		$A^{n-1}B$	Dimension: $n \times n \cdot m$
A	A Systemmatrix $(n \times n)$					Zustände
B Eingangsmatrix $(n \times m)$				m	Eingänge	

Steuerbarkeitsmatrix in Matlab

8.15 Beobachtbarkeit (s. 278)

Gemäss der äquivalenten ZRD-Darstellung (siehe Abschnitt 8.6) werden die Matritzen \hat{A} , \hat{B} , \hat{C} und \hat{D} mit einer Matrix V diagonalisert, sodass $\hat{A} = A_{\text{diag}} = V^{-1}AV$, $\hat{B} = V^{-1}B$, $\hat{C} = CV$ und $\hat{D} = D$

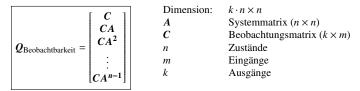
Ein SISO-System mit einfachen Eigenwerten ist genau dann vollständig beobachtbar, wenn nach der Transformation auf Diagonalform bzw. Parallelform ($A_{\text{diag}} = \hat{A} = V^{-1}AV$), alle Elemente von $\hat{C} = CV$ ungleich Null sind.

Ein MIMO-System (m > 1) mit einfachen Eigenwerten ist genau dann vollständig beobachtbar, wenn nach der Transformation auf Parallelform $(A_{\text{diag}} = \hat{A} = V^{-1}AV)$, in jeder Spalte von $\hat{C} = CV$ mindestens ein Element ungleich Null ist.

8.15.1 Beobachtbarkeitsmatrix

Ein System ist vollständig beobachtbar, wenn

- Der **Rang** der Beobachtbarkeitsmatrix gleich der **Ordnung** n des Systems
- Falls nur ein Eingang (m=1): Die Determinante von $Q_{\text{Beobachtbarkeit}}$ ungleich Null ist



Beobachtbarkeitsmatrix in Matlab

- obsv(A, C); % Beobachtbarkeitsmatrix

8.16 Standardformen der ZRD (S. 267)

Die allgemeine Differentialgleichung von SISO-Systemen der Form

$$a_n \frac{\mathrm{d}^n y}{\mathrm{d}t^n} + a_{n-1} \frac{\mathrm{d}^{n-1} y}{\mathrm{d}t^{n-1}} + \dots + a_1 \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}t} + a_0 y = b_m \frac{\mathrm{d}^m u}{\mathrm{d}t^m} + b_{m-1} \frac{\mathrm{d}^{m-1} u}{\mathrm{d}t^{m-1}} + \dots + b_1 \frac{\mathrm{d}u}{\mathrm{d}t} + b_0 u$$

ergibt mit der Laplace-Transformation und mit $m \le n$

$$H(s) = \frac{Y(s)}{U(s)} = \frac{b_m s^m + b_{m-1} s^{m-1} + \dots + b_1 s + b_0}{a_n s^n + a_{n-1} s^{n-1} + \dots + a_1 s + a_0}$$

Diese UTF H(s) kann mit verschiedenen ZRDs (**Normalformen**) abgebildet werden. **Wichtig:** Für alle folgenden Normalformen werden die Zustände x_i im blockdiagramm **unmittelbar nach den Integratoren** verwendet.

8.16.1 Regelungsnormalform (S. 267-268)

Die Regelungsnormalform kann **direkt aus der UTF** H(s) aufgestellt werden. Für m = n gilt sieht die Regelungsnormalform folgendermassen aus:

$$\begin{bmatrix} \dot{x}_{1}(t) \\ \dot{x}_{2}(t) \\ \vdots \\ \dot{x}_{n-1}(t) \\ \dot{x}_{n}(t) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & \cdots & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \cdots & 0 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ 0 & 0 & 0 & \cdots & 1 \\ -a_{0} & -a_{1} & -a_{2} & \cdots & -a_{n-1} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} x_{1}(t) \\ x_{2}(t) \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ x_{n}(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \\ 1 \end{bmatrix} \cdot u(t)$$

$$y(t) = \begin{bmatrix} b_{0} - a_{0}b_{n} & b_{1} - a_{1}b_{n} & \cdots & b_{n-1} - a_{n-1}b_{n} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} x_{1}(t) \\ \vdots \\ x_{n}(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} b_{n} \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ x_{n}(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} b_{n} \end{bmatrix} \cdot u(t)$$

In den meisten Fällen ist m < n und die **Ausgangsgleichung** vereinfacht sich zu:

$$y(t) = \begin{bmatrix} b_0 & b_1 & \cdots & b_m & 0 & \cdots & 0 \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ x_n(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 \end{bmatrix} \cdot u(t)$$

8.16.2 Beobachtungsnormalform (S. 269-270)

Ein System, welches in Beobachtungsnormalform dargestellt werden kann, ist **beobacht-bar!** ür m = n gilt sieht die Regelungsnormalform folgendermassen aus:

$$\begin{bmatrix} \dot{x}_1(t) \\ \dot{x}_2(t) \\ \vdots \\ \dot{x}_{n-1}(t) \\ \dot{x}_n(t) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & \cdots & -a_0 \\ 1 & 0 & 0 & \cdots & -a_1 \\ 0 & 1 & 0 & \cdots & -a_2 \\ \vdots & \vdots & \ddots & 0 & \vdots \\ 0 & 0 & \cdots & 1 & -a_{n-1} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ x_n(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} b_0 - a_0 b_n \\ b_1 - a_1 b_n \\ b_2 - a_2 b_n \\ \vdots \\ b_{n-1} - a_{n-1} b_n \end{bmatrix} \cdot u(t)$$

$$y(t) = \begin{bmatrix} 0 & 0 & \cdots & 1 \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ x_n(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} b_0 - a_0 b_n \\ b_1 - a_1 b_n \\ b_2 - a_2 b_n \\ \vdots \\ b_{n-1} - a_{n-1} b_n \end{bmatrix} \cdot u(t)$$

In den meisten Fällen ist m < n und die **Zustandsgleichung** vereinfacht sich zu:

$$\begin{bmatrix} \dot{x}_1(t) \\ \dot{x}_2(t) \\ \vdots \\ \dot{x}_{n-1}(t) \\ \dot{x}_n(t) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & \cdots & -a_0 \\ 1 & 0 & 0 & \cdots & -a_1 \\ 0 & 1 & 0 & \cdots & -a_2 \\ \vdots & \vdots & \ddots & 0 & \vdots \\ 0 & 0 & \cdots & 1 & -a_{n-1} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ x_n(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} b_0 \\ b_1 \\ b_2 \\ \vdots \\ b_{n-1} \end{bmatrix} \cdot u(t)$$

8.16.3 Regelungsnormalform ⇔ Beobachtungsnormalform

Die beiden Formen sind **dual** und weisen folgende Zusammenhänge auf (**Transposition**):

- A ist an der Hauptdiagonalen gespiegelt
- **B** und **C** sind vertauscht
- D bleibt gleich

8.16.4 Jordan-Normalform (S. 271-273)

Die UTF wird mittels einer **Partialbruchzerlegung** dargestellt. Die Parameter der Partialbruchzerlegung können dann direkt in die Matrix $A = A_{\rm diag}$ eingetragen werden.

$$H(s) = \frac{Y(s)}{U(s)} = \frac{b_m s^m + b_{m-1} s^{m-1} + \dots + b_1 s + b_0}{a_n s^n + a_{n-1} s^{n-1} + \dots + a_1 s + a_0} = b_n + \frac{\alpha_1}{s - p_1} + \frac{\alpha_2}{s - p_2} + \dots + \frac{\alpha_n}{s - p_n}$$

Die Diagronalform für **einfache, reelle Pole** mit m = n ist:

$$\begin{bmatrix} \dot{x}_1(t) \\ \dot{x}_2(t) \\ \vdots \\ \dot{x}_{n-1}(t) \\ \dot{x}_n(t) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} p_1 & 0 & 0 & \cdots & 0 \\ 0 & p_2 & 0 & \cdots & 0 \\ 0 & 0 & p_3 & \cdots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & p_{n-1} & \vdots \\ 0 & 0 & \cdots & 0 & p_n \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ x_n(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ \vdots \\ 1 \end{bmatrix} \cdot u(t)$$

$$y(t) = \begin{bmatrix} \alpha_1 & \alpha_2 & \cdots & \alpha_n \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ x_n(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} b_n \end{bmatrix} \cdot u(t)$$

Hinweis: Mit m < n vereinfacht sich die **Ausgangsgleichung** zu:

$$y(t) = \begin{bmatrix} \alpha_1 & \alpha_2 & \cdots & \alpha_n \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} x_1(t) \\ x_2(t) \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ x_n(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 0 \end{bmatrix} \cdot u(t)$$

8.16.5 Diagonalform (S. 271-273)

Eine weitere Darstellungsform der Diagonalform ergibt sich mittels Transposition der Jordan-Normalform:

- A ist an der Hauptdiagonalen gespiegelt (ergibt wiederum A)
- **B** und **C** sind vertauscht
- D bleibt gleich

9 Filter

9.1 Grundtypen (S. 291)

Filter sind mehrheitlich frequnezselektive, lineare Netzwerke, welche gewisse Frequenzbereiche übertragen und andere dämpfen. Die fünf frequnezselektiven Grundtypen sind:

- · Tiefpass (TP)
- Bandpass (BP)

- Hochpass (HP)
- Bandsperre, Notch (BS)

9.2 Frequnezgang $H(j\omega)$ – Übertragungsfunktion H(s) (s. 294)

Für den Frequnezgang $H(j\omega)$ und die Übertragungsfunktion H(s) gelten die folgenden Zusammenhänge

$$\begin{aligned} |H(\mathrm{j}\omega)|^2 &= H(\mathrm{j}\omega) \cdot H^*(\mathrm{j}\omega) = H(\mathrm{j}\omega) \cdot H(-\mathrm{j}\omega) = H(s) \cdot H(-s) \Big|_{s=\mathrm{j}\omega} \\ H(s) \cdot H(-s) &= |H(\mathrm{j}\omega)|^2 \Big|_{\omega^2 - \varepsilon^2} \end{aligned}$$

Hinweis: $|H(j\omega)|^2$ ist immer eine Funktion in ω^2 , da der Amplitudengang eine gerade Funktion ist!

Da in der Praxis **jeweils nur** H(s) **interessant** ist, muss H(s) aus $|H(j\omega)|^2$ 'isoliert' werden. Dies ist durch den folgenden Zusammenhang möglich.

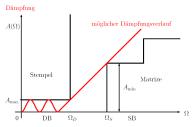
$$\underbrace{\frac{N(s)}{D(s)} \cdot \frac{N(-s)}{D(-s)}}_{H(s)} = |H(j\omega)|^2 \Big|_{\omega^2 = -s^2}$$

Hinweis: D(s) muss aus Stabilitätsgründen ein Hurwitz-Polynom sein!

9.3 Approximation im Frequnezbereich

Die wichtigste Aufgabe der Filtertheorie ist die Bestimmung der Übertragungsfunktion, die einen vorgegebenen Frequenzgang gewährleistet. Zuerst soll der Amplitudengang $|H(j\omega)|$ im Frequnezbereich approximiert werden. Der vorgeschriebene Phasengang wird dann allenfalls mit zusätzlichen Allpass-Filtern erreicht.

9.3.1 Toleranzschema (Stempel und Matritze) – Filterspezifikation



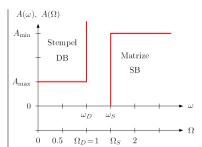
Die Anforderungen an ein Filter werden häufig im Toleranzschema beschrieben. Dieses steht jeweils 'auf dem Kopf'.

- Im Durchlassbereich (DB) bestimmt der Stempel die maximal zulässige Dämpfung A_{max}
- Im Sperrbereich (SB) bestimmt die Matritze die minimal nötige Dämpfung A_{\min}

9.3.2 Frequenznormierung

Um möglist kompakte Tabellen zu haben, wird auf Frequenzen normiert. Grundsätzlich kann auf eine beliebige Frequenz normiert werden. Allerdings gilt grundsätzlich:

- **HP / TP:** Normierung bezüglich **Grenzfrequenz** des Durchlassbereichs $\omega_r = \omega_D$
- BP / BS: Normierung bezüglich der Mittenfrequenz $\omega_r = \omega_m$



Normierte Grössen

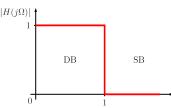
$$=\frac{s}{\omega_r}$$

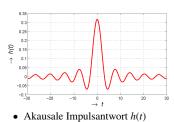
Hinweis:

$$\sigma' = \frac{\sigma}{\omega_r}$$

Zur Entnormierung wird jeweisl S in der normierter Funktion durch $\frac{s}{\omega_r}$ ersetzt.

9.4 Ideales Tiefpassfilter (S. 297)





- DB: keine Dämpfung
- SB: kein Ausgangssignal
- → Ideales Tierpass ist physikaltisch nicht realisierbar. → Approximationen

9.5 Amplitudengang mit char. Funktion $K(\Omega^2)$

Um Wurzelausdrücke zu vermeiden, wird der folgenden Ansatz verwendet

$$|H(j\Omega)|^2 = \frac{1}{1 + K(\Omega^2)}$$

Im Fall des (idealen) Tiefpasses gilt füt die charakteristische Funktion $K(\Omega^2)$ $\Rightarrow |H(j\Omega)|^2 \approx 1$ Durchlassbereich (DB) $0 \le K(\Omega^2) \ll 1$ $\text{für } 0 \leq \Omega < 1$ Sperrbereich (SB) $K(\Omega^2) \gg 1$ $f \ddot{u} r \ \Omega > 1$ $\Rightarrow |H(j\Omega)|^2 \approx 0$

9.6 Approximation mittels kritisch-gedämpfter Filter (s. 299)

Tiefpassfilter n. Ordnung mit kritischer Dämpfung haben jeweilen einen n-fachen Pol auf der **negativen** σ -Achse.

- Impuls- und Sprungantwort können nicht oszillieren
- Geringe Flankensteilheit im Übergangsbereich

Die Übertragungsfunktion H(s) ergibt sich als:

$$H(s) = \frac{1}{\left(1 + \frac{s}{\omega_c}\right)^n}$$

Ordnung des Filters

3 dB-Punkt jedes der n Teilfilter

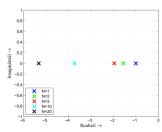
Will man bei der Kreisfrequenz ω_D eine Dämpfung von α dB haben, so muss ω_c (der nidentischen Teilfilter) gewählt werden als

$$\omega_c = \frac{\omega_D}{\sqrt{10^{\frac{\alpha}{10 \cdot n}} - 1}}$$

9.6.1 Eigenschaten kritisch-gedämpfte Filter

- Alle Pole am **gleichen Ort** auf negativer σ -Achse \Rightarrow Allpolfilter
- Für Ω = 0 ist für sämtliche n: |H(0)| = H_{max} = 1
 Für Ω = 1 ist für sämtliche n: |H(j)| = H_{max}/√2 = 1/√2 → 3 dB Dämpfung
- Für $\Omega \gg 1$ wird $|H(j\Omega)| \approx \frac{1}{\Omega^n} \Rightarrow -n \cdot 20 \, \text{dB/ Dekade}$ Amplitudengang bei $\Omega = 0$ maximal flach, da alle Ableitungen = 0 sind
- Amplitudengang ist streng-monoton fallend → keine Welligkeit
- Pole verschieben sich bei höherer Ordnung in Richtung imaginäre Achse
- Gruppenlaufzeit konstant bis ω_D

Amplitudengänge



9.7 Standard-Filtertypen – Überblick

- Butterworth
 - + Kein Rippel im Durchlass- und Sperrbereich
 - Im Durchlassbereich ist der Amplitudengang maximal flach
 - Überhöhung in der Gruppenlaufzeit der Grenzfrequenz
 - Braucht hohe Ordnung für steilen Übergang von Durchlass- zu Sperrbereich
- Bessel
 - + Flachster Übergag von Durchlass- und Sperrbereich von allen Filtern
 - + Konstante Gruppenlaufzeit
 - Für steile Filter im Durchlass- und Sperrbereich nicht geeignet

• Tschebyscheff-I

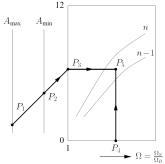
- + Schon für kleine Ordnungen relativ steil im Übergang von Durchlass- und Sperr-
- Rippel im Durchlassbereich
- Keine konstante Gruppenlaufzeit

9.8 Vorgehen Filter dimensionieren / auslegen

- 1. Gemäss Anforderungen geeigneten Filtertyp wählen (→ 9.7)
- 2. Toleranzschema gemäss Anforderungen erstellen inkl. Normierung (\Rightarrow 9.3.1)
- 3. Ordnung des Filters bestimmen (Formel oder Nomogramm \Rightarrow 9.9)
- **4.** Übertragungsfunktion bestimmen (→ Matlab)
- **5.** Komponenten mittels Entnormierung bestimmen (Tabellen \Rightarrow 9.10)

9.9 Nomogramme

Nomogramme können verwendet werden, um die Ordnung eines Filters zu bestimmen.



Benutzung von Nomogrammen

- 1. P_1 : Verbindung von A_{max} zu A_{min}
- **2.** P_2 : Verlängerung von P_1 bis zum 'Diagramm-Rand'
- 3. P3: Horizontale Linie vom Rand in Diagramm hinein
- **4.** P_4 : Bei $\Omega = \frac{\Omega_S}{\Omega_D} = \frac{\omega_S}{\omega_D} = \frac{f_S}{f_D}$ vertikale Linie ziehen
- 5. P₅: Schnittpunkt: 'hochfahren' zur nächsten Kurve \Rightarrow Ordnung n der Kurve ablesen

9.10 Tabellen

9.11 Approximation nach Butterworth (S. 303)

Das die charakteristische Funktion wird bei der Butterworth-Approximation als $K(\Omega^2) = (\Omega^2)^n = \Omega^{2n}$ gewählt.

$$|H(\mathsf{j}\Omega)|^2 = \frac{1}{1+K(\Omega^2)}$$

$$|H(\mathrm{j}\Omega)| = \frac{1}{\sqrt{1 + \Omega^{2n}}}$$

 \Rightarrow |*H*(j Ω)| ist streng-monoton fallend!

9.11.1 Eigenschaften der Butterworth-Approximation (s. 303)

9.11.2 Bestimmung von H(s) **aus** $|H(j\Omega)|$ (s. 304)

9.11.3 Bestimmung der Pol-Lage (S. 307)

9.11.4 Bestimmung der Filterordnung (S. 308)

Aus dem Toleranzschema lassen sich für die 'Ecken' die folgenden beiden Bedingungen

$$A(\Omega_D) = 10 \cdot \log_{10}(1 + \Omega_D^{2n}) = A_{mo}$$

$$A(\Omega_D) = 10 \cdot \log_{10}(1 + \Omega_D^{2n}) = A_{\text{max}}$$
 $A(\Omega_S) = 10 \cdot \log_{10}(1 + \Omega_S^{2n}) = A_{\text{min}}$

Mittels Umformungen und aufgelöst nach n ergibt sich die Filter-Ordnung als

$$n = \left[\frac{\log_{10} \left(\frac{10^{A_{\min}/10} - 1}{10^{A_{\max}/10} - 1} \right)}{2 \cdot \log_{10} \left(\frac{\Omega_{S}}{\Omega_{D}} \right)} \right]$$

→ Alternativ kann die Ordnung n auch mit dem Nomogramm bestimmt werden.