# Signale und Systeme 2

# FS 24 Prof. Dr. Heinz Mathis

Autoren:

Simone Stitz, Laurin Heitzer

Version:

1.0.20240609

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



#### **Inhaltsverzeichnis**

L	LTI-	Systeme (S. 171)	2	8	Zust	andsraumdarstellung (ZRD)	
	1.1	Zusammenhänge zwischen den Grössen (S. 174-176)	2		8.1	Vorteile der Zustandsraumdarstellung (S. 253-254)	
	1.2	Phasenlaufzeit $\tau_P(\omega)$ (S. 183)	2		8.2	Zustandsraumdarstellung (ZRD) im Zeitbereich (S. 255)	
	1.3	Gruppenlaufzeit $\tau_G(\omega)$ (S. 182)	2		8.3	Zustandsraumdarstellung (ZRD) im Laplace-Bereich (S. 264)	
	1.4	Phasenlaufzeit / Gruppenlaufzeit identisch (S. 186)	2		8.4	Ordnung eines Systems (S. 256)	
	1.5	Verzerrungen (S. 187-188)	2		8.5	ZRD mit Matlab	
	1.6	Klirrfaktor (S. 189)	2		8.6	Äquivalente Zustandsraumdarstellung (ZRD) (S. 257)	
	1.7	Verzerrungsfreie Übertragung von Signalen (S. 190)	2		8.7	Matrix A diagonalisieren	
	1.8	Übertragung stochastischer Signale (S. 193-194)	3		8.8	Einschub – Lineare Algebra: 2x2 Matrix invertieren	
,	Däm	pfung, Verstärkung, Dezibel	3		8.9	Lösung der ZRD im Zeitbereich (S. 259-260)	
•	2.1	Dämpfungsfaktor D (S. 206)	3			Fundamentalmatrix (S. 260-263)	
	2.2	Dämpfungsmass a in Dezibel (S. 206)	3			Lösung der ZRD im Zeitbereich – SISO-Systeme (S. 263)	
	2.3	Rechenregeln mit Dezibel	3			Stabilität von ZRDs (S. 275)	
	2.4	Spannungsverstärkungsfaktor (S. 209)	3			Beobachtbarkeit und Steuerbarkeit – Begriffe (S. 277)	
	2.5	Umrechnungs-Tabelle Dezibel ↔ Faktor	3				
	2.6	Relativer und Absoluter Pegel (S. 210)	3			Steuerbarkeit (S. 277)	
						Beobachtbarkeit (S. 278)	
3	Freq	unzverhalten analoger LTI-Systeme	3		8.16	Standardformen der ZRD (S. 267)	
	3.1	Zusammenhang Frequenzgang – UTF (S. 211)	4	9	Filte	_	1
	3.2	Pol-/Nullstellendiagramme (S. 212)	4	<b>,</b>			1
	3.3	Stabilitätsbetrachtung im Pol-/Nullstellendiagramm	4		9.1	Grundtypen (S. 291)	
	3.4	Pole in der komplexen Zahlenebene (S. 214)	4		9.2	Frequenzgang H(jimg omega) – Übertragungsfunktion H(s)	
	3.5	Bestimmung Frequenzgang aus UTF (S. 216)	4		9.3	Approximation im Frequenzbereich	
	3.6	Bestimmung Frequenzgang aus Pol-/Nullstellendiagramm	4		9.4	Ideales Tiefpassfilter (S. 297)	
	3.7	Vorgehen Frequenzgang aus Pol-NS-Diagramm ermitteln	5		9.5	Amplitudengang mit char. Funktion K(Omega2)	
	3.8	Allpassnetzwerk (S. 220)	5		9.6	Standard-Filtertypen – Überblick	
	3.9	Minimalphasige- und nicht-minimalphasige Systeme (S. 221)	5		9.7	Gegenüberstellung der Filter-Approximationen	
ı	Bode	ediagramm (S. 222)	5		9.8	Vorgehen Filter dimensionieren / auslegen	
•	4.1	Bodediagramme mit Matlab	5		9.9	Nomogramme (S. 393)	
	4.2	Approximationen im Bodediagramm (S. 230)	5		9.10	LC-Filter: Entnormierung der Komponenten	1
	4.3	Ergänzung: Konjugiert-komplexe Pole und Nullstellen (S. 228)	6				
				10	Filte	r-Umwandlungen mittels Frequenztransformation	1
5	Stab	ilität im Bodediagramm	6		10.1	Transformation: Tiefpass – Hochpass (S. 344)	1
	5.1	Amplitudenrand und Phasenrand	6			Transformation: Tiefpass – Bandpass (S. 348)	
	5.2	Amplitudenrand und Phasenrand im Bodediagramm	6		10.3	Transformation: Tiefpass – Bandsperre (S. 357)	1
_	Onto	kurve (Nyquist-Diagramm) (S. 240)	6				
,		Nyquistdiagramme mit MatLab	6	11		r-Approximationen im Detail	1
	0.1	Tyydustdiagrainine init iviatEab	U			Approximation mittels kritisch-gedämpfter Filter (S. 299)	
7	Stab	ilität im Nyquist-Diagramm	6			Approximation nach Butterworth (S. 303)	
		Offener und geschlossener Regelkreis	6			Approximation nach Tschebyscheff-I (S. 310)	
	7.2	Vereinfachtes Nyquist-Kriterium	6			Approximation nach Tschebyscheff-II (S. 319)	
	7.3	Amplitudenrand und Phasenrand (Verstärkungsreserve)	6		11.5	Approximation nach Cauer (S. 322)	1
	7.4	Amplitudenrand und Phasenrand im Nyquist-Diagramm	7			Approximation nach Bessel (S. 328)	

#### 1 LTI-Systeme (S. 171)

Eingangssignal

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

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

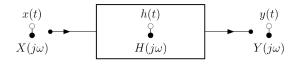
 $H(j\omega)$ Frequenzgang  $|H(j\omega)|$ Amplitudengang  $\theta(j\omega)$ 

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:

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

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

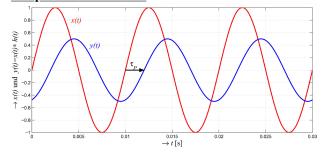
Das Ausgangssignal y(t) = x(t) \* h(t) ist gegenüber dem Eingangssignal x(t) mit Faktor  $\alpha$ gewichtet und um die Zeit to verzögert.

→ 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.

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 Distortion (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:

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

Damit ein Signal verzerrungsfrei übertragen wird, müssen folgende Bedingungen erfüllt sein:

- **1.** Amplitude konstant (unabhängig von der Frequenz)  $\iff$   $|H(j\omega)| = \text{konstant} = \alpha \neq 0$ → 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

$$Y(j\omega = 0) = Y(j0) = X(j0) \cdot H(j0) \Rightarrow Y_0 = X_0 \cdot H(j0)$$

 $H(j\omega)$  = 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-

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

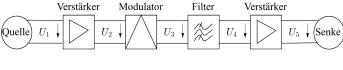
$$T_U = \frac{U_2}{U_1}$$

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

Aus dieser Definition folgt für die Dezibel-Werte:

- 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 / Quotient 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 Referenzgrösse (erzeugt von einem Normengenerator, siehe Skript).

$$(L_{U})_{\text{rel}} = 20 \cdot \log_{10} \left( \frac{U_{2}}{U_{1}} \right)$$

$$(L_{U})_{\text{abs}} = 20 \cdot \log_{10} \left( \frac{U_{2}}{774.6 \,\text{mV}} \right)$$

$$(L_{I})_{\text{rel}} = 20 \cdot \log_{10} \left( \frac{I_{2}}{I_{1}} \right)$$

$$(L_{I})_{\text{abs}} = 20 \cdot \log_{10} \left( \frac{I_{2}}{1.291 \,\text{mA}} \right)$$

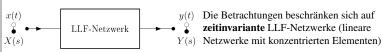
$$(L_{P})_{\text{rel}} = 10 \cdot \log_{10} \left( \frac{P_{2}}{P_{1}} \right)$$

$$(L_{P})_{\text{abs}} = 10 \cdot \log_{10} \left( \frac{P_{2}}{1.000 \,\text{mW}} \right)$$

#### 2.6.1 Kennzeichnung absoluter Pegel

Notation	Bezugsgrösse	Notation	Bezugsgrösse
dBW	1 W	dBm	1 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 Differntialgleichung 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!

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

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

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

#### Legende:

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

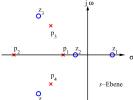
Alternativ kann H(s) mittels **Polfrequenzen** und **Polgüten** beschrieben werden:

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

Polstellenfrequenzen  $\omega_{zi}$ Polstellengüten

Nullstellenfrequenzen Nullstellengüten

#### 3.2 Pol-/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

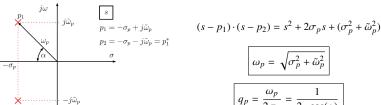
#### 3.3 Stabilitätsbetrachtung im Pol-/Nullstellendiagramm

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  $\omega_p$  $q_p$ 

#### Grenzfälle

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

#### 3.4.1 Reelle Pole

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

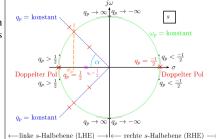
$$q_p = \frac{\sqrt{\sigma_{p1} \cdot \sigma_{p2}}}{\sigma_{p1} + \sigma_{p2}} \le \frac{1}{2}$$

- $\Rightarrow$  Für einzelne (reelle) Pole ist ist die Güte  $q_p$  nicht definier
- $\Rightarrow$  Die Polfrequenz  $\omega_p$  entspricht dem Abstand zum Ursprung.

#### Identische Werte

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

#### 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.

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

Übertragungsfunktion (UTF) H(s) $H(j\omega)$ 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  $\omega$  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 $\omega_0$  in die Übertragungsfunktion H(s) ergibt sich der Frequenzgang  $H(j\omega_0)$  als:

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

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:

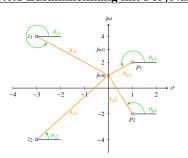
$$H(j\omega_0) = K \cdot \frac{A_{z1} \cdot A_{z2} \cdots A_{zm} \cdot e^{j(\theta_{z1} + \cdots + \theta_{zm})}}{A_{p1} \cdot A_{p2} \cdots A_{pm} \cdot e^{j(\theta_{p1} + \cdots + \theta_{pm})}}$$

#### 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 $\omega$  ist variabel und 'wandert' auf der imaginären Achse. Für eine bestimmte Auswertungsfrequenz  $j\omega_0$  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 Ein-

#### 3.8 Allpassnetzwerk (S. 220)

Ein Allpass ist ein Netzwerk, bei dem der Amplitudengang für alle Kreisfrequenzen  $\omega$ konstant ist

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

→ Im Pol-/Nullstellendiagramm ist ein Allpass dargestellt durch eine zur jω-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)

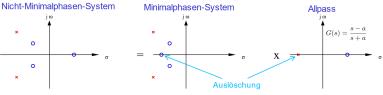
$$H(s) = H_M(s) \cdot H_A(s)$$

#### 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 (→ Multiplikation!).



#### 4 Bodediagramm (S. 222)

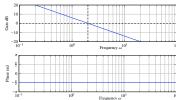
Beispiele verschiedener Bodediagramme und zugehöriger Pol-/Nullstellendiagramme siehe Skript, Kapitel 5.4.3 (S. 222)

#### 4.1 Bodediagramme mit Matlab

- s = tf('s');  $_{2} G = 1 + 0.1 *s;$
- % UTF des Systems
- 3 bode(G)
- % Bode-Plot des Systems
- 4 bodemag(G)
- % Amplitudengang des Systems

# 4.2 Approximationen im Bodediagramm (s. 230) 4.2.1 Pol im Ursprung

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



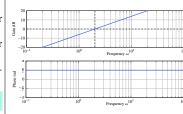
- 1. Waagrechte Gerade fein einzeichnen bei 0 dB
- Senkrechte Gerade fein einzeichnen bei  $\omega = \alpha$
- 3. Gerade mit  $-20 \frac{dB}{Dek}$  durch Schnittpunkt der beiden feinen Geraden einzeichnen

#### Phase zeichnen

1. Waagrechte Gerade durch  $-\frac{\pi}{2}$ 

#### 4.2.2 Nullstelle im Ursprung

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



#### Betrag zeichnen

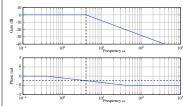
- 1. Waagrechte Gerade fein einzeichnen bei 0 dB
- 2. Senkrechte Gerade fein einzeichnen bei  $\omega = \frac{1}{\alpha}$
- 3. Gerade mit  $+20 \frac{dB}{Dek}$  durch Schnittpunkt der beiden feinen Geraden einzeichnen

#### Phase zeichnen

1. Waagrechte Gerade durch  $+\frac{\pi}{2}$ 

#### 4.2.3 Reeller Pol

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



#### Betrag zeichnen

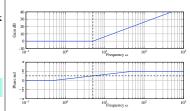
- 1.  $0 \text{ dB yon } \omega = 0 \text{ bis } \omega = \alpha$
- 2.  $-20 \frac{dB}{Dek}$  einzeichnen ab  $\omega = \alpha$

#### Phase zeichnen

- $\overline{\mathbf{1.} \ 0 \text{ bis } \omega} = \frac{\alpha}{10}$
- 2.  $-\frac{\pi}{2}$  ab  $\omega = 10 \cdot \alpha$
- 3. Gerade zwischen beiden Geraden
- **4.**  $(-\frac{\pi}{4} \text{ bei } \omega = \alpha)$

#### 4.2.4 Reelle Nullstelle

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



#### Betrag zeichnen

- **1.**  $0 \text{ dB von } \omega = 0 \text{ bis } \omega = \alpha$
- **2.**  $+20 \frac{dB}{Dek}$  einzeichnen ab  $\omega = \alpha$

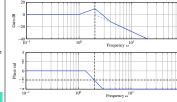
#### Phase zeichnen

- $\overline{\mathbf{1.}}$  0 bis  $\omega = \frac{\alpha}{10}$
- 2.  $+\frac{\pi}{2}$  ab  $\omega = 10 \cdot \alpha$
- 3. Gerade zwischen beiden Geraden
- **4.**  $(+\frac{\pi}{4} \text{ bei } \omega = \alpha)$

#### 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 dB von  $\omega = 0$  bis  $\omega = \frac{\omega_p}{2}$
- 2.  $-40\frac{\mathrm{dB}}{\mathrm{Dek}}$  fein einzeichnen ab  $\omega_p$  $\Rightarrow$  stark zeichnen ab  $\omega = 2 \cdot \omega_p$
- **3.** Maximalwert =  $20 \cdot \log_{10}(q_p)$  bei  $\omega_p$
- **4.** Gerade von  $\omega = \frac{\omega_p}{2}$  zu Maximalwert
- 5. Gerade von Maximalwert zu  $\omega = 2 \cdot \omega_p$

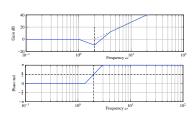
#### Phase zeichnen

- 1.  $0 \text{ bis } \overline{\omega} < \frac{\omega_p}{1}$
- **2.**  $-\pi$  ab  $\omega > \omega_p \cdot 10^{\frac{1}{2q_p}}$
- 3. Gerade zwischen 0 und  $\pi$  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  $\omega_z$  $\Rightarrow$  stark zeichnen ab  $\omega = 2 \cdot \omega_z$
- 3. Minimalwert =  $-20 \cdot \log_{10}(q_z)$  bei  $\omega_z$ 4. Gerade von  $\omega = \frac{\omega_z}{2}$  zu Minimalwert
- **5.** Gerade von Minimalwert zu  $\omega = 2 \cdot \omega_z$

#### Phase zeichnen

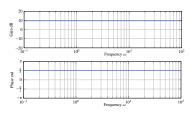
- 1. 0 bis  $\omega < \frac{\omega_z}{10^{\frac{1}{2q_z}}}$
- **2.**  $+\pi$  ab  $\omega > \omega_z \cdot 10^{\frac{1}{2q_z}}$
- 3. Gerade zwischen 0 und  $-\pi$  Geraden
- **4.**  $(\frac{\pi}{2} \text{ bei } \omega = \omega_z)$

#### 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 =  $\beta$  = const



#### 4.2.8 Weitere Bemerkungen

#### • Inverser Frequenzgang:

- Amplitudengang an 0 dB-Linie spiegeln
- Phasengang an 0 rad- bzw.  $0\,^\circ\text{-Linie}$  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: 
$$H(s) = \frac{\omega_p^2}{s^2 + s\frac{\omega_p}{q_p} + \omega_p^2}$$

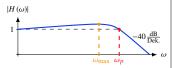
Frequenz beim Maximum: 
$$\omega_{\max} = \omega_p \cdot \sqrt{1 - \frac{1}{2q_p^2}} = \sqrt{\omega_p^2 - 2\sigma_p^2}$$

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

⇒Es gilt:  $ω_{max} ≤ ω_p$ 

#### **4.3.1 Spezialfall** q = 1

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

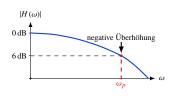


# **4.3.2** Spezialfall $q = \frac{1}{2}$

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

$$=\omega_p\cdot\sqrt{1-2}\in\mathbb{C}$$

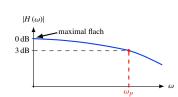
 $|H(\omega_{\max})| = \infty$ Höhe:



# 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

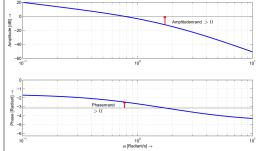
Es gilt, dass wenn der **offene** Regelkreis H(s) nur Pole in der linken s-Halbebene hat (und höchstens zwei Pole im Ursprung bei s = 0), der **geschlossene** Regelkreis genau dann asymptotisch stabil ist, wenn  $H(j\omega)$  für die Durchgangsfrequenz  $\omega_D$  bei der die Amplitude  $20 \cdot \log_{10}(|H(j\omega_D)|) = 0$  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  $\omega$ , bei der die Phase gleich  $-\pi$  bzw.  $-180^{\circ}$  ist.
- Phasenrand (Phasenreserve)
  - Abstand des Phasengangs zur  $-\pi$ -Linie bei der Kreisfrequenz  $\omega$ , 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 Frequenzgangs 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.

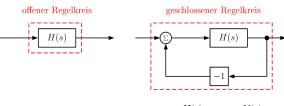
#### 6.1 Nyquistdiagramme mit MatLab

#### 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



$$H_{\text{geschlossen}}(s) = \frac{H(s)}{1 + H(s)} = \frac{N(s)}{D(s) + N(s)}$$

#### 7.2 Vereinfachtes Nyquist-Kriterium

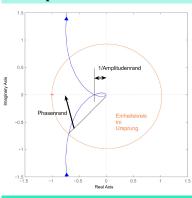
Ist der offene Regelkreis H(s) asymptotisch stabil (alle Pole in der LHE), so ist der **geschlossene** Regelkreis  $\frac{H(s)}{1+H(s)}$  asymptotisch stabil, wenn die **Ortskurve** des **offenen** Regelkreises den kritischen Punkt (-1+j0) mit wachsender Frequenz weder umkreist noch durchläuft, sondern '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 welcher die **negative** relle Achse geschnitten wird:  $\omega_{\pi}$
  - Bei  $\omega_{\pi}$ :  $\frac{1}{\text{Amplitudenrand}}$  = Abstand zum Ursprung
- Phasenrand (Phasenreserve)
  - Frequenz, bei welcher Eintritt in den Einheitskreis erfolgt: ω<sub>D</sub>
  - Bei ω<sub>D</sub>: 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.

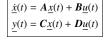
#### 8 Zustandsraumdarstellung (ZRD)

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

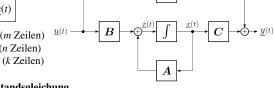
#### 8.1 Vorteile der Zustandsraumdarstellung (S. 253-254)

- 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)



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

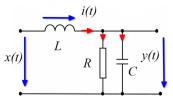


- obere Gleichung: Zustandsgleichung
- untere Gleichung: Ausgangsgleichung
- A Systemmatrix  $(n \times n\text{-Matrix})$

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** u(t) auf die **Zustandsgrössen** x(t)
- C Ausgangsmatrix (Beobachtungsmatrix) ( $k \times n$ -Matrix) Sie kennzeichnet die Abhängigkeit des **Zustandes** x(t) von der beobachtbaren Aus gangsgrösse v(t)
- **D** Durchgangsmatrix  $(k \times m\text{-Matrix})$ Sie bestimmt die unmittelbare Wirkung der Eingangsgrösse 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:  $\frac{du_C(t)}{dt} = \frac{i_C(t)}{C}$
- - $\Rightarrow u_C(t) = \frac{1}{C} \int_0^t i(\tau) d\tau$

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

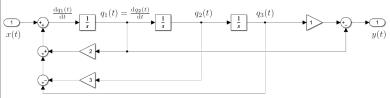
$$\begin{bmatrix} i'(t) \\ y'(t) \end{bmatrix} = \underbrace{\begin{bmatrix} 0 & -\frac{1}{L} \\ \frac{1}{C} & -\frac{1}{RC} \end{bmatrix}}_{A} \cdot \underbrace{\begin{bmatrix} i(t) \\ y(t) \end{bmatrix}}_{B} + \underbrace{\begin{bmatrix} \frac{1}{L} \\ 0 \end{bmatrix}}_{B} \cdot x(t)$$

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

#### 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  $\underline{\dot{q}}(t) = \begin{bmatrix} \dot{q}_1(t) \\ \dot{q}_2(t) \\ \dot{q}_3(t) \end{bmatrix}$ 



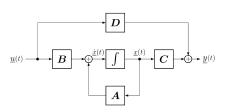
$$\frac{\begin{bmatrix} \dot{q}_1(t) \\ \dot{q}_2(t) \\ \dot{q}_3(t) \end{bmatrix}}{\underbrace{q}(t)} = \underbrace{\begin{bmatrix} 2 & -3 & 1 \\ 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \end{bmatrix}}_{A} \cdot \underbrace{\begin{bmatrix} q_1(t) \\ q_2(t) \\ q_3(t) \end{bmatrix}}_{\underbrace{q}(t)} + \underbrace{\begin{bmatrix}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

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

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

$$s\underline{X}(s) - x(0) = A\underline{X}(s) + B\underline{U}(s)$$
$$\underline{Y}(s) = C\underline{X}(s) + D\underline{U}(s)$$

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



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

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

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

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)

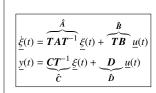
Die Ordnung eines Systems definiert die kleinste Anzahl von Zustandsgrössen x(t). Äquivalent dazu kann die Ordnung eines Systems auch als die Anzahl der unabhängigen Energiespeicher definiert werden.

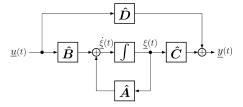
#### 8.5 ZRD mit Matlab

$$H(s) = \frac{b_i s^i + b_{i-1} s^{i-1} \cdots b_1 s^1 + b_0}{a_i s^i + a_{i-1} s^{i-1} \cdots a_1 s^1 + a_0}$$
 [b, a] = ss2tf(A,B,C,D) % H(s) aus Matritzen berechnen % Matritzen aus H(s) berechnen

#### 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  $\underline{u}(t)$ . Das Hinweis:  $\Phi(t) = e^{At}$  heisst Fundamentalmatrix. 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  $A_{\text{diag}}$  verwendet.

Eigenwerte der Matrix A Eigenvektoren der Matrix A  $\boldsymbol{V}$ Matrix mit Eigenvektoren von A

Diagonalisierte Matix A mit Eigenwerten  $\lambda_i$  auf Diagonale

Transformationsmatrix

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

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

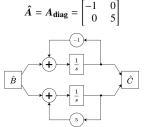
#### 8.7.1 Vorgehen Matrix diagonalisieren

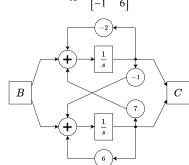
- Ansatz:  $\mathbf{A} \cdot \vec{\mathbf{v}} = \lambda \cdot \vec{\mathbf{v}} \Rightarrow (\mathbf{A} \lambda \mathbf{I}) \cdot \vec{\mathbf{v}} = \vec{\mathbf{0}}$  bzw.  $(\lambda \mathbf{I} \mathbf{A}) \cdot \vec{\mathbf{v}} = \vec{\mathbf{0}}$
- Determinante des charakteristischen Polynoms Null setzen:  $|\lambda \mathbf{I} \mathbf{A}| = 0$ ⇒ Eigenwerte λ;
- Für jeden gefundenen Eigenwert müssen Eigenvektoren  $\vec{v}_i$  gefunden werden:
  - Eigenwert  $\lambda_i$  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  $\Lambda$  'zusammenbauen', indem man Eigenwerte  $\lambda_i$  auf Diagonale schreibt

#### 8.7.2 Entkoppeltes vs. nicht-entkoppeltes System

#### **Entkoppeltes System**

#### Nicht-entkoppeltes System





#### 8.8 Einschub - Lineare Algebra: 2x2 Matrix invertieren

$$\mathbf{A} = \begin{bmatrix} a & b \\ c & d \end{bmatrix}$$

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

$$mit \ \det(\mathbf{A}) = ad - ba$$

#### Beispiel: Matrix-Diagonalisierung (S. 258

$$\mathbf{A} = \begin{bmatrix} -2 & 7 \\ -1 & 6 \end{bmatrix}$$

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

 $\Rightarrow$  Mitternachtsformel  $\lambda_{1,2} = \frac{-b \pm \sqrt{b^2 - 4ac}}{2a}$  liefert die Eigenwerte  $\lambda_1 = -1$  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  $v_{21}=1$   $\Rightarrow$   $\vec{v}_1=\begin{bmatrix} 7\\1 \end{bmatrix}$  Gleiches 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 Zu**stand** würde man den Ansatz  $\underline{x}(t) = e^{at}$  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 Taylor-Reihe.

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

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

#### 8.10 Fundamentalmatrix (S. 260-263)

Die Fundamentalmatrix (auch Transitionsmatrix genannt) ist definiert als

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

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: Inverse Laplace-Transformation**

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

#### **8.10.2** Methode 2 – Diagonalisierung von $\Phi(t) = e^{At}$

$$\mathbf{\Phi}(t) = e^{At} = \underbrace{\begin{bmatrix} e^{\lambda_1 t} & 0 & \cdots & 0 \\ 0 & e^{\lambda_2 t} & & \vdots \\ \vdots & & \ddots & 0 \\ 0 & \cdots & 0 & e^{\lambda_n t} \end{bmatrix}}_{} \cdot \mathbf{V}^{-1}$$

Wenn  $A_{\text{diag}} = V^{-1} \cdot A \cdot V$  ist und  $\lambda_i$  die Eigenwerte von A 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

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

#### Beispiel: Definition der Reihenentwicklung

Für a = 1 und c = -1 ergibt sich für  $A^k$ 

$$A^{k} = \begin{bmatrix} a & 0 \\ 1 & c \end{bmatrix}^{k} = \begin{bmatrix} (-1)^{k} & 0 \\ (-1)^{k} - (-2)^{k} & (-2)^{k} \end{bmatrix}$$

Die entsprechende Fundamentalmatrix ist mittels Anwendung der Taylor-Reihe somit

$$e^{At} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{A^k t^k}{k!} = \begin{bmatrix} \sum\limits_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k t^k}{k!} & 0\\ \sum\limits_{k=0}^{\infty} \frac{(-1)^k t^k}{k!} - \sum\limits_{k=0}^{\infty} \frac{(-2)^k t^k}{k!} & \sum\limits_{k=0}^{\infty} \frac{(-2)^k t^k}{k!} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} e^{-t} & 0\\ e^{-t} - e^{-2t} & e^{-2t} \end{bmatrix}$$

#### 8.10.6 Eigenschaften der Fundamentalmatrix $\Phi(t) = e^{At}$

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

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

#### 8.10.7 Fundamentalmatrix in Matlab

- % t als symbolischer Wert  $_{2}$  A = [0 6; 1 5]; % Matrix A
- g 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

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

#### 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  $\underline{u}(t)$  und das Ausgangssignal  $\underline{y}(t)$ , über eine endliche Zeitspanne  $t_0 \le t \le t_1$  die Zustände  $\underline{x}(t)$  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 x(t) schliessen.

#### Steuerbarkeit der Zustände

- Ein System ist steuerbar, wenn es für jeden Anfangszustand x
   <sub>0</sub> und jeden Endzustand x
   <sub>1</sub> eine Steuerfunktion u(t) gibt, die das System in einer endlichen Zeitspanne t
   <sub>0</sub> ≤ t ≤ t
   <sub>1</sub> von x
   <sub>0</sub> zu x
   <sub>1</sub> bringt, d.h. x(t
   <sub>1</sub> = x
   <sub>1</sub>.
- Ein System ist nicht steuerbar, wenn es Zustände <u>x</u>(t) gibt, die nicht von den Eingängen <u>u</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 (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 ( $A_{\rm diag}=\hat{A}=V^{-1}AV$ ), 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

$Q_{\text{Steuerbarkeit}} = \begin{bmatrix} B & AB & A^2B \end{bmatrix}$				• • •	$A^{n-1}B$	Dimension: $n \times n \cdot n$	
A	Systemmatrix	$(n \times n)$	)		n	Zustände	
В	Eingangsmatri	$x (n \times$	m)		m	Eingänge	

#### Steuerbarkeitsmatrix in Matlab

ctrb(A, B); % Steuerbarkeitsmatrix
rank(ctrb(A, B)) % Rang der Steuerbarkeitsmatrix

#### 8.15 Beobachtbarkeit (S. 278)

Gemäss der äquivalenten ZRD (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  $(A_{\rm diag} = \hat{A} = V^{-1}AV)$ , 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<sub>Beobachtbarkeit</sub> ungleich Null ist

$$Q_{\text{Beobachtbarkeit}} = \begin{bmatrix} C \\ CA \\ CA^2 \\ \vdots \\ CA^{n-1} \end{bmatrix}$$

Dimension: $k \cdot n \times n$ ASystemmatrix  $(n \times n)$ CBeobachtungsmatrix  $(k \times m)$ nZuständemEingängekAusgänge

#### Beobachtbarkeitsmatrix in Matlab

#### 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 sieht die Regelungsnormalform folgendermassen aus:

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

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

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!** Für m = n sieht die Regelungsnormalform folgendermassen aus:

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

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

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.

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

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

$$\begin{bmatrix} \dot{x}_{1}(t) \\ \dot{x}_{2}(t) \\ \vdots \\ \dot{x}_{n-1}(t) \\ \dot{x}_{n}(t) \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} p_{1} & 0 & 0 & \cdots & 0 \\ 0 & p_{2} & 0 & \cdots & 0 \\ 0 & 0 & p_{3} & \cdots & 0 \\ \vdots & \vdots & \ddots & p_{n-1} & \vdots \\ 0 & 0 & \cdots & 0 & p_{n} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} x_{1}(t) \\ x_{2}(t) \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ x_{n}(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \\ \vdots \\ 1 \end{bmatrix} \cdot u(t)$$

$$y(t) = \begin{bmatrix} \alpha_{1} & \alpha_{2} & \cdots & \alpha_{n} \end{bmatrix} \cdot \begin{bmatrix} x_{1}(t) \\ x_{2}(t) \\ \vdots \\ x_{n-1}(t) \\ x_{n}(t) \end{bmatrix} + \begin{bmatrix} b_{n} \end{bmatrix} \cdot u(t)$$

**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 **frequenzselektive**, **lineare Netzwerke**, welche gewisse Frequenzbereiche übertragen und andere dämpfen. Die fünf **frequenzselektiven Grundtypen** sind:

- Tiefpass (TP)
- Bandpass (BP)
- Allpass

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

#### 9.2 Frequenzgang $H(j\omega)$ – Übertragungsfunktion H(s) (S. 294)

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

$$|H(j\omega)|^2 = H(j\omega) \cdot H^*(j\omega) = H(j\omega) \cdot H(-j\omega) = H(s) \cdot H(-s) \Big|_{s=j\omega}$$

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

**Hinweis:**  $|H(j\omega)|^2$  ist immer eine Funktion in  $\omega^2$ , 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.

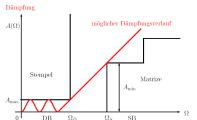
$$\underbrace{\frac{N(s)}{D(s)} \cdot \underbrace{\frac{N(-s)}{D(-s)}}_{H(s)} = |H(j\omega)|^2 \Big|_{\omega^2 = -s^2}}_{}$$

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

#### 9.3 Approximation im Frequenzbereich

Die wichtigste Aufgabe der Filtertheorie ist die Bestimmung der Übertragungsfunktion, die einen vorgegebenen Frequenzgang gewährleistet. Zuerst soll der Amplitudengang  $|H(j\omega)|$  im Frequenzbereich 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'.

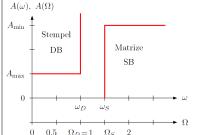
- ullet Im **Durchlassbereich (DB)** bestimmt der Stempel die maximal zulässige **Dämpfung**  $A_{\max}$
- Im Sperrbereich (SB) bestimmt die Matritze die minimal nötige Dämpfung Amin

$$A_{\rm dB}(\omega) = 10 \cdot \log \left( \frac{1}{|H(\omega)|^2} \right) = -20 \cdot \log(|H(\omega)|) \implies \text{Dämpfung!}$$

#### 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  $\omega_r = \omega_m$

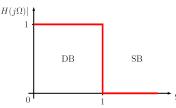


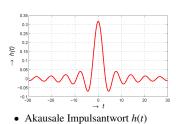
#### Normierte Grössen



**Entnormierung:** Jeweils *S* in der normierten Funktion durch  $\frac{s}{\omega_r}$  ersetzen.

#### 9.4 Ideales Tiefpassfilter (s. 297)





- DB: keine Dämpfung
- SB: kein Ausgangssignal

# → Ideales Tiefpass ist physikatisch 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 für die charakteristische Funktion  $K(\Omega^2)$ 

Durchlassbereich (DB)  $0 \le K(\Omega^2) \ll 1$  für  $0 \le \Omega < 1$   $\Rightarrow |H(j\Omega)|^2 \approx 1$ Sperrbereich (SB)  $K(\Omega^2) \gg 1$  für  $\Omega > 1$   $\Rightarrow |H(j\Omega)|^2 \approx 0$ 

#### 9.6 Standard-Filtertypen – Überblick

#### • kritisch-Gedämpfte Filter

- + Kein Rippel im Durchlass- und Sperrbereich
- + Kein Überschwingen bei Impuls- und Sprungantwort
- Braucht **hohe Ordnung** für steilen Übergang von Durchlass- zu Sperrbereich
- Kaskadierung von n wirkungsfreien, identischen Filtern 1. Ordnung
- Bei  $\Omega$  = 1 → Dämpfung von 3 dB
- Steilheit:  $-n \cdot 20 \, \text{dB/Dekade}$
- Allpolfiler: n Pole am gleichen Ort in der LHE

#### • 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
- Bei  $\Omega$  = 1 → Dämpfung von 3 dB
- Steilheit:  $-n \cdot 20 \, \text{dB} / \text{Dekade}$
- Allpolfiler: Pole auf Einheitskreis mit Abstand  $\frac{\pi}{n}$

#### Tschebyscheff-I

- + Schon für kleine Ordnungen **relativ steil** im Übergang von Durchlass- und Sperrbereich
- **Rippel** im **Durchlassbereich** (abhängig von Ordnung *n*)
- Keine konstante Gruppenlaufzeit (wellig)
- Bei  $\Omega = 1$   $\Rightarrow$  Dämpfung abhängig von Rippelfaktor e
- Steilheit:  $-n \cdot 20 \, \text{dB/ Dekade}$
- Allpolfiler: Pole auf einer Ellipse

#### Tschebyscheff-II

- + Schon für kleine Ordnungen **relativ steil** im Übergang von Durchlass- und Sperrbereich
- **Rippel** im **Sperrbereich** (abhängig von Ordnung *n*)
- Relativ konstante Gruppenlaufzeit
- Bei Ω = 1 → Dämpfung abhängig von Rippelfaktor e
- Steilheit:  $-n \cdot 20 \, \text{dB/ Dekade}$
- Kein Allpolfilter

#### Cauer

- + Steilster Übergang von Durchlass- zu Sperrbereich
- Rippel in Durlassbereich und Sperrbereich (abhängig von Ordnung n)
- Kombination aus Tschebyscheff-I und Tschebyscheff-II
- Kein Allpolfilter

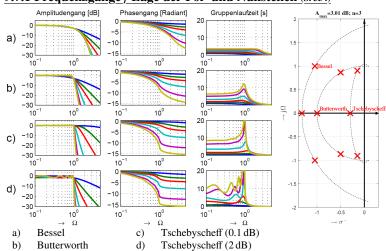
#### Bess

- + Flachster Übergang von Durchlass- und Sperrbereich von allen Filtern
- + Konstante Gruppenlaufzeit
- Für steile Filter im Durchlass- und Sperrbereich nicht geeignet
- Allpolfilter: Pole auf exzentrischen Kreisen in LHE

#### 9.7 Gegenüberstellung der Filter-Approximationen

	Krit. Gedämpft	Butterworth	Tschebyscheff 1	Tschebyscheff 2	Cauer	Bessel	
Allpolfilter	ja	ja	ja	nein	nein	ja	
Pol-Lage	reelle Achse	Halbkreis	Ellipse	LHE	Ellipse	exzentr.	
	<0	LHE	LHE	LILE	LHE	Kreis	
NS-Lage	-	-	-	jω-Achse	jω-Achse	-	
DB	monoton	monoton	wellig	monoton	wellig	monoton	
DD	monoton	maximalflach	konst. Rippel	monoton	konst. Rippel	l monoton	
SB	strong monoton		monoton	wellig	wellig	monoton	
SD	streng	monoton	Illohoton	konst. Rippel	konst. Rippel konst. Rippel		
Phacengang	sehr out	mittel	schlecht	schlecht	wild	bestmöglich	

#### 9.7.1 Frequenzgänge / Lage der Pol- und Nullstellen (s. 334)

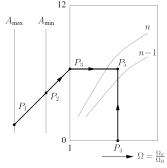


#### 9.8 Vorgehen Filter dimensionieren / auslegen

- 1. Gemäss Anforderungen geeigneten Filtertyp wählen (⇒ 9.6)
- 2. Toleranzschema gemäss Anforderungen erstellen inkl. Normierung (→ 9.3.1)
- Ordnung des Filters bestimmen (Formel oder **Nomogramm**  $\Rightarrow$  9.9)
- **4.** Übertragungsfunktion bestimmen (→ Tabelle: Skript S. 397, Anhang 7B)
- 5. Implementierung mit LC-Filtern: Topologie wählen (→ Skript S. 409, Anhang 7C)
- **6. Normierte** Bauteilwerte aus entsprechender Tiefpass-Tabelle herauslesen (Anhang 7C)
- 7. Falls nicht auf  $\omega_r = \omega_{3\,\mathrm{dB}}$  normiert wurde: Normierte Werte auf  $\Omega_{3\,\mathrm{dB}}$  korrigieren:
  - → Division durch Korrekturfaktor aus Skript S. 401 Tabelle 7.8
- **8.** Komponenten mittels **Entnormierung** bestimmen ( $\Rightarrow$  9.10)
- **9. Entnormierung** der Frequenz (⇒ 9.3.2)
- $\omega_{3 \, \mathrm{dB}} = \mathrm{Korrekturfaktor} \cdot \omega_r = \mathrm{Korrekturfaktor} \cdot 2\pi f_r$
- 10. Frequenztransformation (bzw. Komponenten-Transformation) zu HP, BP oder BS durchführen (→ 10)

#### 9.9 Nomogramme (S. 393)

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



#### Benutzung von Nomogrammen

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

#### 9.10 LC-Filter: Entnormierung der Komponenten

$$L = \frac{L_{\text{norm}}}{\omega_r} \cdot R_r$$

$$C = \frac{C_{\text{norm}}}{\omega_r \cdot R_r}$$

$$R = R_{\text{norm}} \cdot R_r$$

 $L_{\text{norm}}$  $C_{\text{norm}}$  $R_{\text{norm}}$  $\omega_r$ 

normierter Wert gemäss Skript, Anhang 7C

normierter Wert gemäss Skript, Anhang 7C normierter Wert gemäss Skript, Anhang 7C

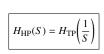
Frequenz, auf welche normiert wurde ( $\omega_D$  oder  $\omega_m$  gemäss 9.3.2)

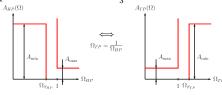
 $R_r$ Tatsächlicher Wert von R2 gemäss Topologie Skript S. 409

#### 10 Filter-Umwandlungen mittels Frequenztransformation

#### 10.1 Transformation: Tiefpass - Hochpass (s. 344)

In der Übertragungsfunktion des Tiefpasses werden alle S durch  $\frac{1}{S}$  ersetzt





Zwischen allen normierten Frequenzen, im Speziellen den normierten Eckfrequenzen der **Sperrbereiche**  $\Omega_{S_{TP}}$  und  $\Omega_{S_{HP}}$  und **Durchlassbereiche**  $\Omega_{D_{TP}}$  und  $\Omega_{D_{HP}}$  gilt:

$$\boxed{ \Omega_{S_{\text{TP}}} = \frac{1}{\Omega_{S_{\text{HP}}}} \qquad 1 = \Omega_{D_{\text{TP}}} = \frac{1}{\Omega_{D_{\text{HP}}}} }$$

#### 10.1.1 Bauteiltransformationen

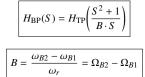
# 10.1.2 Singularitäten Nullstellen: → Polgüte bleibt erhalten

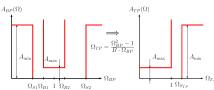
# 10.2 Transformation: Tiefpass - Bandpass (S. 348)

In der Übertragungsfunktion des Tiefpasses werden alle S durch  $\frac{S^2+1}{B\cdot S}$  ersetzt, wobei B der normierten Bandbreite entspricht.

**Voraussetzung:**  $\omega_r = \sqrt{\omega_{B1} \cdot \omega_{B2}} = \sqrt{\omega_{S1} \cdot \omega_{S2}}$ 

Sollte diese Voraussetzung nicht erfüllt sein, muss sie erfüllt werden, indem das Toleranzschema 'strenger' ausgelegt wird.





Zwischen allen normierten Frequenzen  $\Omega_{S_{TP}}$ ,  $\Omega_{S1}$ ,  $\Omega_{S2}$ ,  $\Omega_{B1}$  und  $\Omega_{B2}$  gilt:

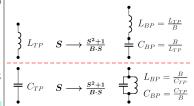
$$\Omega_{S_{\text{TP}}} = \frac{\Omega_{S2} - \Omega_{S1}}{B} = \frac{\Omega_{S2} - \Omega_{S1}}{\Omega_{B2} - \Omega_{B1}} = \frac{\omega_{S2} - \omega_{S1}}{\omega_{B2} - \omega_{B1}} = \frac{f_{S2} - f_{S1}}{f_{B2} - f_{B1}}$$

Hinweis: Die Transformation erhöht die Filterordnung um Faktor 2

#### 10.2.1 Bauteiltransformationen

#### 10.2.2 Singularitäten

→ Siehe Skript S. 351-352

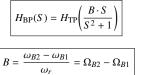


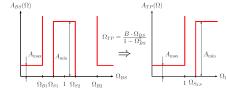
## 10.3 Transformation: Tiefpass - Bandsperre (8. 357)

In der Übertragungsfunktion des Tiefpasses werden alle S durch  $\frac{B \cdot S}{S^2 + 1}$  ersetzt, wobei B der normierten Bandbreite entspricht.

**Voraussetzung:**  $\omega_r = \sqrt{\omega_{B1} \cdot \omega_{B2}} = \sqrt{\omega_{S1} \cdot \omega_{S2}}$ 

Sollte diese Voraussetzung nicht erfüllt sein, muss sie erfüllt werden, indem das Toleranzschema 'strenger' ausgelegt wird.





Zwischen allen normierten Frequenzen  $\Omega_{S_{TP}}$ ,  $\Omega_{S1}$ ,  $\Omega_{S2}$ ,  $\Omega_{B1}$  und  $\Omega_{B2}$  gilt:

$$\Omega_{S_{\text{TP}}} = \frac{B}{\Omega_{S2} - \Omega_{S1}} = \frac{\Omega_{B2} - \Omega_{B1}}{\Omega_{S2} - \Omega_{S1}} = \frac{\omega_{B2} - \omega_{B1}}{\omega_{S2} - \omega_{S1}} = \frac{f_{B2} - f_{B1}}{f_{S2} - f_{S1}}$$

Hinweis: Die Transformation erhöht die Filterordnung um Faktor 2

#### 10.3.1 Bauteiltransformationen 10.3.2 Singularitäten

# → Siehe Skript S.359

#### 11 Filter-Approximationen im Detail

#### 11.1 Approximation mittels kritisch-gedämpfter Filter (s. 299)

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

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

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

Ordnung des Filters

3 dB-Punkt jedes der n Teilfilter

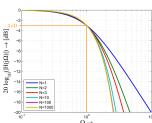
Will man bei der Kreisfrequenz  $\omega_D$  eine Dämpfung von  $\alpha$  dB haben, so muss  $\omega_c$  (der nidentischen Teilfilter) gewählt werden als

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

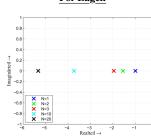
#### 11.1.1 Eigenschaften kritisch-gedämpfte Filter

- Alle Pole am gleichen Ort auf negativer  $\sigma$ -Achse  $\Rightarrow$  Allpolfilter
- Für  $\Omega = 0$  ist für sämtliche n:  $|H(0)| = H_{\text{max}} = 1$  Für  $\Omega = 1$  ist für sämtliche n:  $|H(j)| = \frac{H_{\text{max}}}{\sqrt{2}} = \frac{1}{\sqrt{2}} \Rightarrow 3 \text{ dB Dämpfung}$
- 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 näher in Richtung imaginäre Achse
- Gruppenlaufzeit konstant bis  $\omega_D$

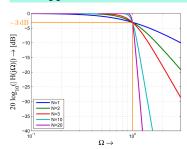
### **Amplitudengänge**



Pol-Lagen



#### 11.2 Approximation nach Butterworth (S. 303)



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

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

#### 11.2.1 Eigenschaften der Butterworth-Approximation (S. 303)

- Durchlassbereich

  - Für  $\Omega=0$  ist für sämtliche n:  $|H(0)|=H_{\max}=1$  Für  $\Omega=1$  ist für sämtliche n:  $|H(j)|=\frac{H_{\max}}{\sqrt{2}}=\frac{1}{\sqrt{2}} \Rightarrow 3$  dB Dämpfung Amplitudengang bei  $\Omega=0$  maximal flach, da alle Ableitungen = 0 sind
- Sperrbereich
  - Für  $\Omega \gg 1$  wird  $|H(j\Omega)| \approx \frac{1}{\Omega^n} \Rightarrow -n \cdot 20 \, dB/$  Dekade
- - Amplitudengang ist streng-monoton fallend ⇒ keine Welligkeit

#### 11.2.2 Bestimmung von H(s) aus $|H(j\Omega)|$ (s. 304)

$$|H(\mathrm{j}\Omega)|^2 = \frac{1}{1+K(\Omega^2)}\bigg|_{\Omega^2=-S^2} = \frac{1}{1+(-S^2)^n} = H(S)\cdot H(-S) = \frac{1}{D(S)}\cdot \frac{1}{D(-S)}$$

kann der folgende Teil isoliert betrachtet werden (D(S) ist ein Hurwitz-Polynom):

$$D(S) \cdot D(-S) = 1 + (-S^2)^n$$

Mit dem Ansatz

$$D(S) = \prod_{j=1}^{t} (S^2 + a_j \cdot S + b_j) \prod_{j=2t+1}^{n} (S - c_j)$$

wird das Produkt  $D(S) \cdot D(-S)$  bestimmt. Anschliessend wird ein Koeffizientenvergleich durchgeführt.

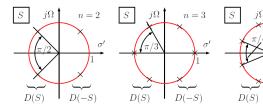
#### 11.2.3 Bestimmung der Pol-Lage (S. 307)

Der Zusammenhang aus Abschnitt 11.2.2 kann für die Bestimmung der Pole auf Null ge- formel berechnen setzt werden:

$$D(S) \cdot D(-S) = 1 + (-S^2)^n \stackrel{!}{=} 0$$

Durch Auflösen der Gleichung nach S kommen die Pole auf dem Einheitskreis zu liegen.

- Abstand zwischen den Polen:  $\frac{\pi}{n}$
- Ordnung n gerade: keine reellen Pole
- Ordnung n ungerade: zwei reelle Pole bei  $\pm 1$ Für Nennerpolynom  $D(S) = \frac{1}{H(S)}$  müssen nur Pole in der linken Halbebene berücksichtigt werden!

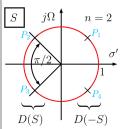


#### Beispiel: Butterworth 2. Ordnung – H(s) und Pol-Lage bestimmen

Ansatz: 
$$H(S) \cdot H(-S) = \frac{1}{D(s)} \cdot \frac{1}{H(s)} = \frac{1}{1 + (-S^2)^n}$$

Für die Ordnung n = 2 ergibt sich das Nennerpolynom zu:

$$D(S) \cdot D(-S) = 1 + S^4 \quad \Leftrightarrow \quad S^4 = -1 \quad \Leftrightarrow \quad e^{\mathsf{j} \left(\frac{\pi}{4} + k \frac{\pi}{2}\right)}$$



Aufgelöst nach S liegen die Nullstellen auf dem Einheitskreis mit Abstand  $\frac{\pi}{4}$  verteilt.

#### Rechte Halbebene Linke Halbebene

$$\begin{array}{ll} P_1 = \frac{1}{\sqrt{2}} + \mathrm{j} \frac{1}{\sqrt{2}} & P_2 = -\frac{1}{\sqrt{2}} + \mathrm{j} \frac{1}{\sqrt{2}} \\ P_4 = \frac{1}{\sqrt{2}} - \mathrm{j} \frac{1}{\sqrt{2}} & P_3 = -\frac{1}{\sqrt{2}} - \mathrm{j} \frac{1}{\sqrt{2}} \end{array}$$

 $\Rightarrow$  Für die Übertragungsfunktion H(s) sind nur die Nullstellen in der linken Halbebene relevant!

Die Übertragungsfunktion H(s) ergibt sich aus

$$H(s) = \frac{1}{D(s)} = \frac{1}{(S - P_2) \cdot (S - P_3)} = \frac{1}{S^2 + \sqrt{2}S + 1}$$

Alternativ kann die Übertragungsfunktion H(S) auch mittels folgendem Ansatz für D(S)und anschliessendem Koeffizientenvergleich von  $D(S) \cdot D(-S)$  bestimmt werden.

Ansatz: 
$$D(S) = S^2 + a_1 S + b_1$$

Koeffizientenvergleich: 
$$D(S) \cdot D(-S) = S^4 + (2b_1 - a_1^2)S + b_1^2 \stackrel{!}{=} S^4 + 1$$

$$\begin{array}{ll} K(\Omega^2) = (\Omega^2)^n = \Omega^{2n} \text{ gewant.} \\ \text{Der Amplitudengang } |H(j\Omega)| \text{ folgt somit} \end{array} \Rightarrow a_1 = \sqrt{2} \text{ und } b_1 = 1 \\ \Rightarrow S^2 + \sqrt{2}S + 1 \\ \Rightarrow H(s) = \frac{1}{D(s)} = \frac{1}{S^2 + \sqrt{2}S + 1} \end{array}$$

#### 11.2.4 Bestimmung der Filterordnung (S. 308)

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

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

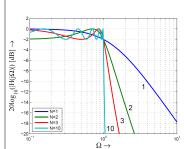
Mittels Umformungen und aufgelöst nach n ergibt sich die Filter-Ordnung als

[.] bedeutet 'aufrunden auf ganze Zahl' (ceil()-Funktion)

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

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

#### 11.3 Approximation nach Tschebyscheff-I (S. 310)



Die charakteristische Funktion wird bei der Tschebyscheff-I als

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

$$K(\Omega^2) = e^2 \cdot C_n^2(\Omega)$$
 gewählt.

Der Amplitudengang  $|H(j\Omega)|$  folgt somit der Gleichung

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

Rippelfaktor (Konstante)  $C_n(\Omega)$ Tschebyscheff-Polynom erster

Art der Ornung n Das Tschebyscheff-Polynom  $C_n(\Omega)$  ist im Durchlassbereich und im Sperrbereich unterschiedlich definiert!

Duchlassbereich ( $|\Omega| \le 1$ )

$$C_n(\Omega) = \cos(n \cdot \arccos(\Omega))$$

Sperrbereich  $(|\Omega| \ge 1)$ 

$$C_n(\Omega) = \cosh(n \cdot \operatorname{arccosh}(\Omega))$$

Für die Ordnung  $n \ge 2$  lässt sich das Tschebyscheff-Polynom  $C_n(\Omega)$  mittels Rekursions-

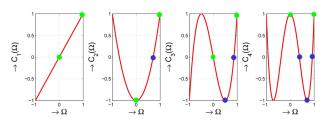
$$C_n(\Omega) = 2\Omega C_{n-1}(\Omega) - C_{n-2}(\Omega)$$
  $C_0(\Omega) = 1$ 

Zwischen dem Rippelfaktor e und der maximalen Dämpfung  $A_{max}$  gilt der Zusammenhang:

$$A_{\text{max}} = 10 \cdot \log_{10}(1 + e^2) \quad \Leftrightarrow \quad e = \sqrt{10^{\frac{A_{\text{max}}}{10}} - 1}$$

#### 11.3.1 Eigenschaften der Tschebyscheff-I-Approximation (s. 311)

Im **Durchlassbereich** schwankt das Tschebyscheff-Polynom in den Grenzen  $\pm 1$ . Im **Sperrbereich** nimmt  $C_n$  monoton mit  $\Omega$  zu.



#### • Durchlassbereich

- Für  $\Omega = 0$  ist für **un**gerade n:  $|H(0)| = H_{\text{max}} = 1$
- Für  $\Omega = 0$  ist für gerade n:  $|H(0)| = \frac{1}{\sqrt{1+e^2}}$
- Für  $\Omega = 1$  ist für sämtliche  $n: |H(j)| = \frac{1}{\sqrt{1+e^2}} \Rightarrow$  **nicht** 3 dB Dämpfung
- Aus der Anzahl Wendepunkte und Endpunkte des Amplitudengangs im Durchlassbereich (0 ≤ Ω ≤ 1) lässt sich die Ordnung n bestimmen.
   Ordnung = (Summe aller Wendepunkte) plus beide Endpunkte minus 1

#### • Sperrbereich

- Für  $\Omega \gg 1$  wird  $|H(j\Omega)| \approx \frac{1}{e \cdot C_n(\Omega)} \Rightarrow -n \cdot 20$  dB/ Dekade bzw. -n · 6.02 dB/ Oktave
- Fixe Ordnung n: Je grösser der Rippelfaktor e, desto steiler der Abfall in den Sperrbereich
- Fixer Rippelfaktor e: Je grösser die Ordnung n, desto steiler der Abfall in den Sperrbereich

#### 11.3.2 Pol-Lagen (S. 313)

- Die Pole liegen auf einer Ellipse
- Allpolfilter
- Je n\u00e4her die Pole an der j\u00fc-Achse liegen, desto mehr Rippel gibt es im Phasengang

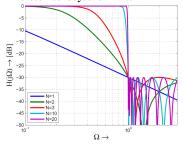
#### 11.3.3 Filterordnung (S. 316)

$$n = \left\lceil \frac{\arccos\left(\sqrt{\frac{10^{4\min/10} - 1}{10^{4\max/10} - 1}}\right)}{\arccos\left(\frac{\Omega_{S}}{\Omega_{D}}\right)} \right\rceil$$

→ Nomogramme!

#### 11.4 Approximation nach Tschebyscheff-II (s. 319)

#### Inverses Tschebyscheff-Filter



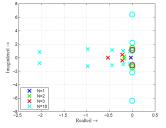
Die charakteristische Funktion wird bei der Tschebyscheff-II-Approximation als  $K(\Omega^2) = e^2 \cdot C_n^2(\Omega)$  gewählt.

Der Amplitudengang  $|H(j\Omega)|$  folgt somit der Gleichung

$$|H(\mathrm{j}\Omega)| = \frac{1}{\sqrt{1 + \frac{1}{e^2 C_n^2 \left(\frac{1}{\Omega}\right)}}}$$

e **Rippelfaktor** (Konstante)  $C_n(\Omega)$  Tschebyscheff-Polynom erster Art der Ornung n

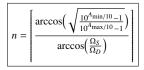
#### 11.4.1 Pol-Lagen (S. 321)



#### • Kein Allpolfilter

- Gerade Ordnung n: n Pole und n Nullstellen
- Ungerade Ordnung n: n Pole und n − 1 Nullstellen

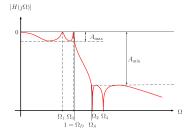
#### 11.4.2 Filterordnung (S. 319)



Die Filterordnung berechnet sich identisch wie bei der Tschebyscheff-I-Approximation!

→ Gleiches Nomogramm wie für Tschebyscheff-I

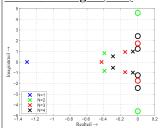
#### 11.5 Approximation nach Cauer (S. 322)



# Kombination von Tschebyscheff-I und Tschebyscheff-II

Daher spricht man auch von Complete-Chebyshev- oder Chebyshev-Cauer-Filtern (CC-Filter).

#### 11.5.1 Pol-Lagen (S. 325)



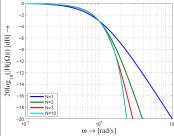
- Kein Allpolfilter
  - Gerade Ordnung n: n Pole und n Nullstellen
  - Ungerade Ordnung n: n Pole und n − 1 Nullstellen
- ullet Pole auf j $\omega$ -Achse ausserhalb vom Einheitskreis

#### 11.5.2 Filterordnung (S. 326)

$$n = \left[ \frac{K \left( \left( \frac{\Omega_D}{\Omega_S} \right)^2 \right) K \left( 1 - \frac{A_{\text{max}/10} - 1}{A_{\text{min}/10} - 1} \right)}{K \left( 1 - \left( \frac{\Omega_D}{\Omega_S} \right)^2 \right) K \left( \frac{A_{\text{max}/10} - 1}{A_{\text{min}/10} - 1} \right)} \right] \quad \text{mit } K(k) = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{1}{\sqrt{1 - k \sin^2(\theta)}} \ d\theta$$

→ Nomogramm!

#### 11.6 Approximation nach Bessel (S. 328)



Bessel-Filter liefern eine möglichst lineare Phase, d.h. eine konstante Gruppenlaufzeit.

Die Übertragungsfunktion H(S) lautet

$$H(S) = K \cdot e^{-ST_0}$$

Für die Gruppenlaufzeit folgt somit

$$\tau_g(\Omega) = \frac{-d\theta(\Omega)}{d\Omega} = T_0 = \text{const}$$

Ohne Einschränkung kann in der UTF  $T_0 = 1$  und K = 1 gesetzt werden:

$$H(S) = e^{-S} = \frac{1}{e^S} \approx \frac{1}{D(S)}$$

#### **11.6.1** Gruppenlaufzeit $\tau_g(\Omega)$ und Phasenlaufzeit $\tau_p(\Omega)$ (s. 331)

