

制御工学I 第9回  
周波数特性  
ボード線図  
ナイキスト線図

平成21年6月15日

# ボード線図

## 二次のシステム

- 二次のシステムの共振周波数とピーク値

– 二次のシステム  $G(j\omega) = \frac{1}{1 + 2\zeta \left( j \frac{\omega}{\omega_n} \right) + \left( j \frac{\omega}{\omega_n} \right)^2}$

- 振幅

$$|G(j\omega)| = \frac{1}{\sqrt{\left(1 - \frac{\omega^2}{\omega_n^2}\right)^2 + \left(2\zeta \frac{\omega}{\omega_n}\right)^2}}$$

# ボード線図 二次のシステム

- 振幅の極大値
  - 振幅式分母の二乗の極小値

$$\begin{aligned}g(\omega) &= \left(1 - \frac{\omega^2}{\omega_n^2}\right)^2 + \left(2\zeta \frac{\omega}{\omega_n}\right)^2 \\ &= 1 - 2\frac{\omega^2}{\omega_n^2} + \left(\frac{\omega^2}{\omega_n^2}\right)^2 + 4\zeta^2 \frac{\omega^2}{\omega_n^2} \\ &= 1 - 2(1 - 2\zeta^2)\frac{\omega^2}{\omega_n^2} + \left(\frac{\omega^2}{\omega_n^2}\right)^2\end{aligned}$$

# ボード線図 二次のシステム

- 振幅の極大値

$$\begin{aligned}g(\omega) &= 1 - (1 - 2\zeta^2)^2 + (1 - 2\zeta^2)^2 - 2(1 - 2\zeta^2) \frac{\omega^2}{\omega_n^2} + \left( \frac{\omega^2}{\omega_n^2} \right)^2 \\ &= 1 - (1 - 4\zeta^2 + 4\zeta^4) \left[ (1 - 2\zeta^2) - \frac{\omega^2}{\omega_n^2} \right]^2 \\ &= 4\zeta^2(1 - \zeta^2) + \left[ \frac{\omega_n^2(1 - 2\zeta^2) - \omega^2}{\omega_n^2} \right]^2\end{aligned}$$

# ボード線図 二次のシステム

– 極値をとる条件

$$\left[ \frac{\omega^2 - \omega_n^2(1 - 2\zeta^2)}{\omega_n^2} \right]^2 = 0$$

– 共振周波数  $\omega_r$

$$\omega_r^2 - \omega_n^2(1 - 2\zeta^2) = 0$$

$$\omega_r = \omega_n \sqrt{1 - 2\zeta^2}$$

ただし  $1 - 2\zeta^2 \geq 0 \quad 0 \leq \zeta \leq \frac{1}{\sqrt{2}} \cong 0.707$

– 分母の極値

$$g(\omega_r) = 4\zeta^2(1 - \zeta^2)$$

# ボード線図

## 二次のシステム

- 減衰比  $\zeta$  が零に近づくと, 共振周波数は  $\omega_n$  に近づく
- 減衰比  $\zeta > 0.707$  では共振ピークを持たない
  - » 周波数が高くなるに従い振幅減少(単調減少)
  - » 振幅  $M$  は 1(0dB) 以下

- 減衰比  $0 \leq \zeta \leq \frac{1}{\sqrt{2}}$  でのピーク振幅  $M_r$

$$M_r = |G(j\omega)|_{\max} = |G(j\omega_r)| = \frac{1}{2\zeta \sqrt{1-\zeta^2}}$$

# ボード線図 二次のシステム

– 共振周波数での位相

$$\begin{aligned}\angle G(j\omega_r) &= -\tan^{-1} \frac{2\zeta \frac{\omega_r}{\omega_n}}{1 - \left(\frac{\omega_r}{\omega_n}\right)^2} = -\tan^{-1} \frac{2\zeta \frac{\omega_n \sqrt{1-2\zeta^2}}{\omega_n}}{1 - \left(\frac{\omega_n \sqrt{1-2\zeta^2}}{\omega_n}\right)^2} \\ &= -\tan^{-1} \frac{2\zeta \sqrt{1-2\zeta^2}}{1 - \left(\sqrt{1-2\zeta^2}\right)^2} = -\tan^{-1} \frac{2\zeta \sqrt{1-2\zeta^2}}{1 - (1-2\zeta^2)}\end{aligned}$$

# ボード線図 二次のシステム

– 共振周波数での位相

$$\begin{aligned}\angle G(j\omega_r) &= -\tan^{-1} \frac{2\zeta \sqrt{1-2\zeta^2}}{2\zeta^2} = -\tan^{-1} \frac{\sqrt{1-2\zeta^2}}{\zeta} \\ &= -90^\circ + \arcsin \frac{\zeta}{\sqrt{1-\zeta^2}}\end{aligned}$$

# ボード線図

## 二次のシステム

• 二次のシステム  $\rightarrow$   $\boxed{1 + 2\zeta \frac{1}{\omega_n} s + \frac{1}{\omega_n^2} s^2}$   $\rightarrow$

$$1 + 2\zeta \left( j \frac{\omega}{\omega_n} \right) + \left( j \frac{\omega}{\omega_n} \right)^2$$

– 符号を反転

- 振幅(対数)
- 位相

$$\frac{1}{1 + 2\zeta \left( j \frac{\omega}{\omega_n} \right) + \left( j \frac{\omega}{\omega_n} \right)^2}$$

# ボード線図の書き方

- 伝達関数  $G(s) = \frac{10s + 30}{s^4 + 3s^3 + 3s^2 + 4s} = \frac{10(s + 3)}{s(s + 2)(s^2 + s + 2)}$

- 周波数伝達関数

$$\begin{aligned} G(j\omega) &= \frac{10(j\omega + 3)}{j\omega(j\omega + 2)((j\omega)^2 + j\omega + 2)} \\ &= \frac{10\left(1 + \frac{j\omega}{3}\right)3}{j\omega\left(1 + \frac{j\omega}{2}\right)2\left(1 + \frac{j\omega}{2} + \frac{(j\omega)^2}{2}\right)2} = \frac{7.5\left(1 + \frac{j\omega}{3}\right)}{j\omega\left(1 + \frac{j\omega}{2}\right)\left(1 + \frac{j\omega}{2} + \frac{(j\omega)^2}{2}\right)} \end{aligned}$$

# ボード線図の書き方

- 周波数伝達関数の構成要素と振幅
  - $7.5$  水平直線:  $20\log 7.5$
  - $(j\omega)^{-1}$  直線: 傾き  $-20\text{dB/dec}$  ( $0\text{dB}$  @  $\omega=1$ )
  - $1 + \frac{j\omega}{3}$  近似直線:  $0\text{dB}$ , 折点  $\omega=3$ , 傾き  $20\text{dB/dec}$
  - $\left(1 + \frac{j\omega}{2}\right)^{-1}$  近似直線:  $0\text{dB}$ , 折点  $\omega=2$ , 傾き  $-20\text{dB/dec}$
  - $\left(1 + \frac{j\omega}{2} + \frac{(j\omega)^2}{2}\right)^{-1}$  近似直線: 減衰係数  $\zeta = 0.3536$   
 $0\text{dB}$ , 折点  $\omega = \sqrt{2}$ , 傾き  $-40\text{dB/dec}$

# ベクトル軌跡

- 周波数伝達関数 $G(j\omega)$ の極座標表示
  - 振幅, 位相角
  - 周波数を除く
- ナイキスト(Nyquist)線図
  - 複素平面表示
  - 周波数 $\omega$ を $0 \rightarrow \infty$

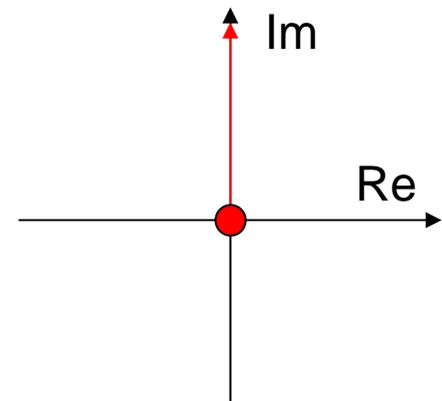
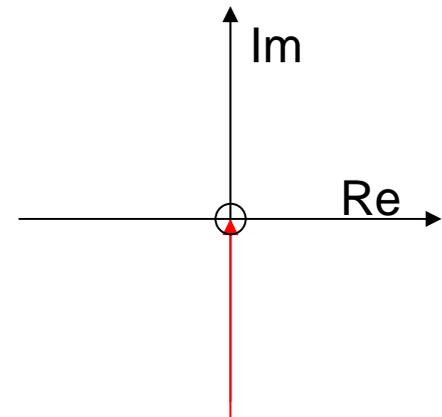
# ナイキスト線図1

- 積分要素  $\longrightarrow$   $\boxed{1/S}$   $\longrightarrow$   
- 虚軸・負の部分

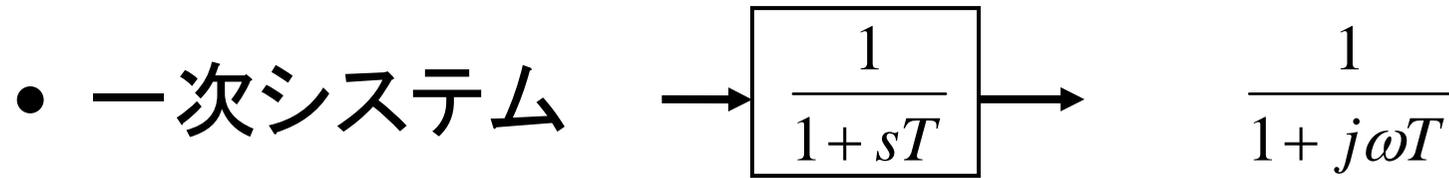
$$G(j\omega) = \frac{1}{j\omega} = -j \frac{1}{\omega} = \frac{1}{\omega} \angle -90^\circ$$

- 微分要素  $\longrightarrow$   $\boxed{S}$   $\longrightarrow$   
- 虚軸・正の部分

$$G(j\omega) = j\omega = \omega \angle 90^\circ$$



# ナイキスト線図2



$$G(j\omega) = \frac{1}{1+j\omega T} = \frac{1}{\sqrt{1+\omega^2 T^2}} \angle -\arctan \omega T$$

– 実・虚成分に分離

$$G(j\omega) = \frac{1}{1+j\omega T} = \frac{1-j\omega T}{(1+j\omega T)(1-j\omega T)} = \frac{1-j\omega T}{1+(\omega T)^2} = X + jY$$

$$X = \frac{1}{1+\omega^2 T^2}$$

$$Y = \frac{-\omega T}{1+\omega^2 T^2}$$

# ナイキスト線図

$$\begin{aligned}\left(X - \frac{1}{2}\right)^2 + Y^2 &= \left(\frac{1}{1 + \omega^2 T^2} - \frac{1}{2}\right)^2 + \left(\frac{-\omega T}{1 + \omega^2 T^2}\right)^2 \\ &= \left(\frac{2 - (1 + \omega^2 T^2)}{2(1 + \omega^2 T^2)}\right)^2 + \left(\frac{-\omega T}{1 + \omega^2 T^2}\right)^2 \\ &= \left(\frac{1 - \omega^2 T^2}{2(1 + \omega^2 T^2)}\right)^2 + \left(\frac{-2\omega T}{2(1 + \omega^2 T^2)}\right)^2 \\ &= \left(\frac{1}{2(1 + \omega^2 T^2)}\right)^2 \left(1 - 2\omega^2 T^2 + (\omega^2 T^2)^2 + 4\omega^2 T^2\right) \\ &= \left(\frac{1}{2(1 + \omega^2 T^2)}\right)^2 \left(1 + 2\omega^2 T^2 + (\omega^2 T^2)^2\right) = \left(\frac{1}{2}\right)^2\end{aligned}$$

# ナイキスト線図3

- 実・虚成分に分離

$$\left(X - \frac{1}{2}\right)^2 + Y^2 = \left(\frac{1}{2} \frac{1 - \omega^2 T^2}{1 + \omega^2 T^2}\right)^2 + \left(\frac{-\omega T}{1 + \omega^2 T^2}\right)^2 = \left(\frac{1}{2}\right)^2$$

» 中心(0.5,0)半径0.5

» 下半円  $0 \leq \omega \leq \infty$  上半円  $-\infty \leq \omega \leq 0$

» 周波数を0→無限大

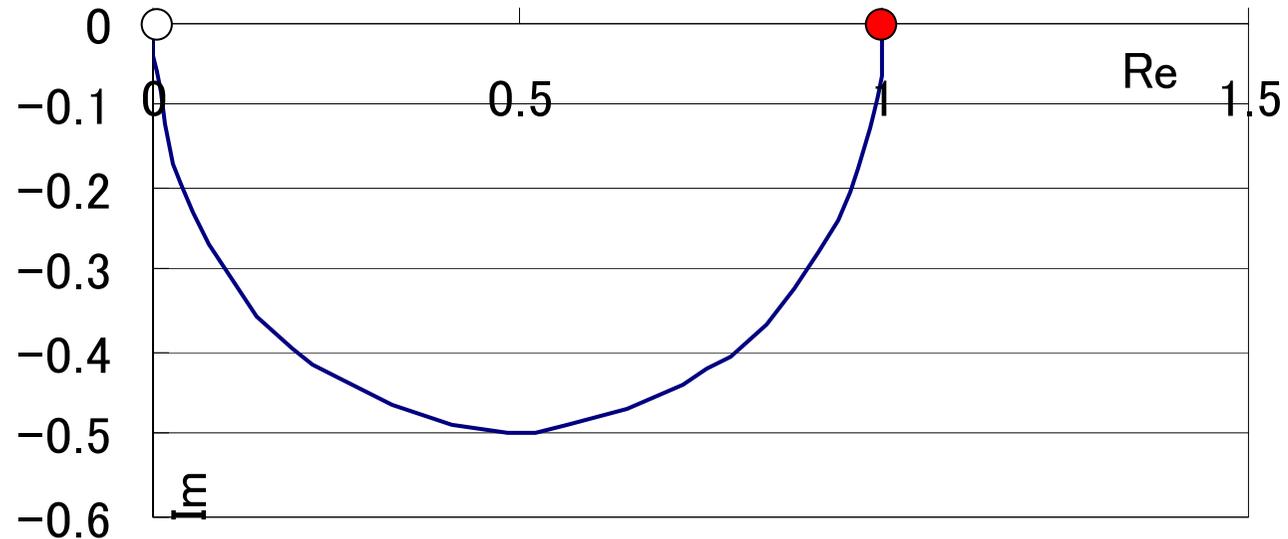
$$G(j0) = 1 \angle 0^\circ$$

$$G\left(j\frac{1}{T}\right) = \frac{1}{\sqrt{2}} \angle -\arctan 1 = \frac{1}{\sqrt{2}} \angle 45^\circ$$

$$G(j\infty) = 0 \angle -\arctan \infty = 0 \angle -90^\circ$$

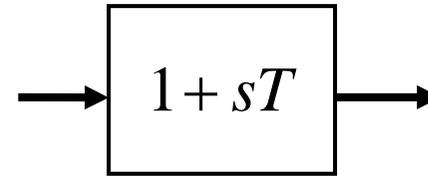
# ナイキスト線図4

- 一次システム
  - 周波数0→無限大
    - 半円となる



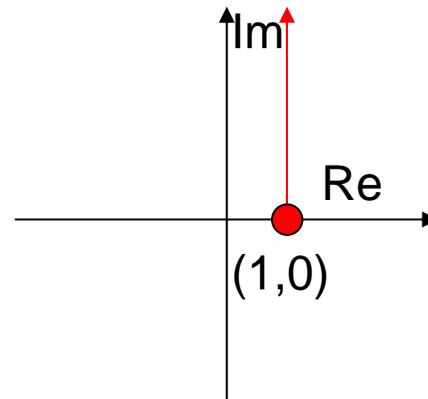
# ナイキスト線図3

— 一次システム



$$G(j\omega) = 1 + j\omega T$$

- (1,0)を通る虚軸に平行な直線



$$G(j\omega) = 1 + j\omega T$$

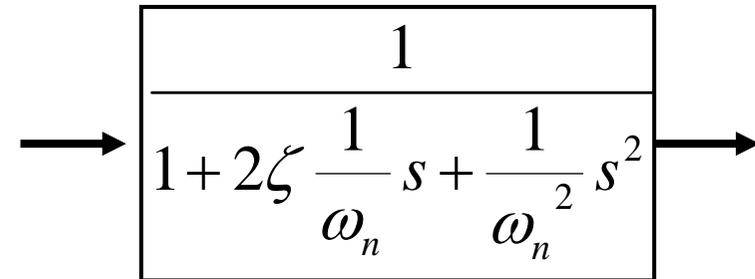
完全に異なる

$$G(j\omega) = \frac{1}{1 + j\omega T}$$

ボード線図では符号が反転しただけだったのとは大きな違い

# ナイキスト線図4

- 二次システム
  - 但し減衰比  $\zeta > 0$ 
    - 実・虚成分に分離



$$G(j\omega) = \frac{1}{1 + 2\zeta \left( j \frac{\omega}{\omega_n} \right) + \left( j \frac{\omega}{\omega_n} \right)^2}$$

$$G(j\omega) = X + jY$$

$$X = \frac{1 - \frac{\omega^2}{\omega_n^2}}{\left( 1 - \frac{\omega^2}{\omega_n^2} \right)^2 + \left( 2\zeta \frac{\omega}{\omega_n} \right)^2}$$

$$Y = \frac{-2\zeta \frac{\omega}{\omega_n}}{\left( 1 - \frac{\omega^2}{\omega_n^2} \right)^2 + \left( 2\zeta \frac{\omega}{\omega_n} \right)^2}$$

# ナイキスト線図5

– 周波数を0→無限大

$$G(j0) = 1 \angle 0^\circ$$

$$G(j\infty) = 0 \angle -180^\circ$$

- 減衰比  $0 < \zeta < 1$

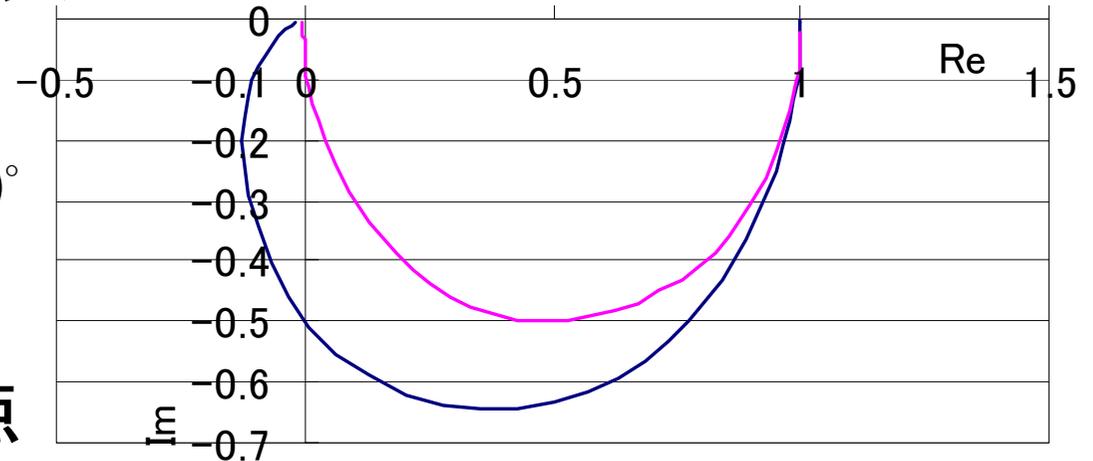
– 軌跡と虚軸の交点

$$\omega = \omega_n$$

- 減衰比  $1 < \zeta$  (過制動)

– 軌跡は半円に近づく

- 一次のシステムに近い



# ナイキスト線図5

- 二次システム

$$\rightarrow \boxed{1 + 2\zeta \frac{1}{\omega_n} s + \frac{1}{\omega_n^2} s^2} \rightarrow$$

$$G(j\omega) = 1 + 2\zeta \left( j \frac{\omega}{\omega_n} \right) + \left( j \frac{\omega}{\omega_n} \right)^2$$

