

2006-11-29

Andragsgradsfaktorer

$$H(s) = \frac{\omega_0^2}{s^2 + 2k\omega_0s + \omega_0^2}$$

För $0 \leq k < 1$ är polerna komplexa.

Asymptotiskt diagram:

Låt $k = 1$ (fig1).

För $k < 1$ får vi en frekvenstopp vid $\omega = \omega_0$.

Bodediagram för sammansatta överföringsfunktioner: summera bidragen för de olika delfaktorerna. Approximera med de asymptotiska diagrammen

Förstärkares egenskaper i tidsplanet

□ Stegsvär. (fig2).

Först några definitioner: (fig3)

t_d : 0 till 50% av slutvärde: *delay time*, fördröjning.

$t_r = t_2 - t_1$: 10% till 90% av slutvärde: *rise time*, stigtid.

t_s : *settling time*, insvängningstid; den tid det tar för u_{ut} att svänga in inom ett felband på $\pm p\%$ av slutvärdet.

Stigtid. Studera en första ordningens lågpaslink:

$$\frac{U_{\text{ut}}}{U_{\text{in}}} = A(s) = \frac{A_0}{1 + \frac{s}{\omega_0}}$$

Med $\omega_0 = \frac{1}{\tau}$ får vi

$$A(s) = \frac{A_0}{\tau} \cdot \frac{1}{\frac{1}{\tau} + s}$$

Amplitudkaraktistik (fig4).

Vad blir stegsvaret? (fig5)

$$U_{\text{ut}}(s) = A(s) \cdot U_{\text{in}}(s)$$

Insignal $u_{\text{in}}(t) = \theta(t) \xrightarrow{\mathcal{L}} \frac{1}{s}$:

$$U_{\text{ut}}(s) = \frac{1}{s} \cdot \frac{A_0}{s + \frac{1}{\tau}}$$

Invers Laplacetransform ger

$$u_{\text{ut}}(t) = A_0 \left(1 - e^{-\frac{t}{\tau}}\right) \cdot \theta(t)$$

(fig6).

Stigtid: $t_r = t_2 - t_1$.

$$t_2: 0.9 A_0 = A_0 \left(1 - e^{-\frac{t_2}{\tau}}\right)$$

$$t_1: 0.1 A_0 = A_0 \left(1 - e^{-\frac{t_1}{\tau}}\right)$$

$$\begin{cases} e^{-t_2/\tau} = 0.1 \\ e^{-t_1/\tau} = 0.9 \end{cases}$$

Bilda kvot:

$$\frac{0.9}{0.1} = \frac{e^{-t_1/\tau}}{e^{-t_2/\tau}} \Rightarrow e^{\frac{t_2-t_1}{\tau}} = 9$$

Logaritmera:

$$t_r = t_2 - t_1 = \tau \ln 9$$

Alltså:

$$t_r = 2.2 \cdot \tau = \frac{2.2}{\omega_{\ddot{o}}}$$

$$t_r \cdot \omega_{\ddot{o}} = 2.2$$

Hög vinkelfrekvens \Rightarrow kort stigtid.

$$f_{\ddot{o}} = \frac{\omega_{\ddot{o}}}{2\pi}$$

Då får vi $t_r \cdot f_{\ddot{o}} = 0.35$.

Kaskadkoppling av n stycken lika första ordningens lågpaslänkare. (fig7).

$$A_1(i\omega) = \frac{A_0}{1 + i \frac{\omega}{\omega_1}}$$

$$G(i\omega) = [A_1(i\omega)]^n = \frac{A_0^n}{\left(1 + i \frac{\omega}{\omega_1}\right)^n}$$

$$\left|G(i\omega_{\ddot{o},\text{tot}})\right| = \left|\frac{A_0}{1 + i \frac{\omega_{\ddot{o},\text{tot}}}{\omega_1}}\right|^n = \frac{A_0^n}{\sqrt{2}}$$

(Definitionen som ger totala övre brytvinkelfrekvensen $\omega_{\ddot{o},\text{tot}}$)

$$\left[\sqrt{1 + \left(\frac{\omega_{\ddot{o},\text{tot}}}{\omega_1}\right)^2}\right]^n = \sqrt{2}$$

Kvadrera och dra n :te roten ur:

$$1 + \left(\frac{\omega_{\ddot{o},\text{tot}}}{\omega_1}\right)^2 = 2^{\frac{1}{n}}$$

$$\Rightarrow \omega_{\ddot{o},\text{tot}} = \omega_1 \sqrt{2^{\frac{1}{n}} - 1} \quad \Leftarrow$$

Man kan även visa att approximativt gäller

$$\omega_{\delta, \text{tot}} \cdot t_{r, \text{tot}} \approx 2.2$$

Oberoende av hur många steg som kaskadkopplas.

Kaskadkoppling av n st olika första ordningens lågpaslänkar.

$$|G(i\omega)|_{\omega=\omega_{\delta, \text{tot}}} = \frac{A_0}{\sqrt{1 + \left(\frac{\omega_{\delta, \text{tot}}}{\omega_1}\right)^2}} \cdot \frac{A_0}{\sqrt{1 + \left(\frac{\omega_{\delta, \text{tot}}}{\omega_2}\right)^2}} \cdots \frac{A_0}{\sqrt{1 + \left(\frac{\omega_{\delta, \text{tot}}}{\omega_n}\right)^2}} = \frac{A_0^n}{\sqrt{2}}$$

Antag $\frac{\omega_{\delta, \text{tot}}}{\omega_1} \ll 1$, $\frac{\omega_{\delta, \text{tot}}}{\omega_2} \ll 1$, osv; samt att $\omega_1 \approx \omega_2 \approx \dots \approx \omega_n$.

Serietveckla och försumma högre ordningens termer. Då fås

$$\Rightarrow \frac{1}{\omega_{\delta, \text{tot}}} \approx 1.1 \sqrt{\frac{1}{\omega_1^2} + \frac{1}{\omega_2^2} + \dots + \frac{1}{\omega_n^2}} \Leftarrow$$

Notera: Detta samband är approximativt.

Genom att utnyttja $\omega_1 \cdot t_{r, 1} \approx 2.2$, $\omega_{\delta, \text{tot}} \cdot t_{r, \text{tot}} \approx 2.2$. får vi

$$t_{r, \text{tot}} \approx 1.1 \sqrt{t_1^2 + t_2^2 + \dots + t_n^2}$$

Undre gränsvinkelfrekvens för en högpasförstärkare.

Överföringsfunktion för ett första ordningens HP-länk.

$$H(s) = \frac{s k}{1 + \frac{s}{\omega_1}}$$

Låt $k = \frac{1}{\omega_1}$. Frekvenssvar:

$$H(i\omega) = \frac{i \frac{\omega}{\omega_1}}{1 + i \frac{\omega}{\omega_1}}$$

(fig8)

$$H(i\omega) = \frac{1}{-i \frac{\omega_1}{\omega} + 1}$$

Ta belopp

$$|H(i\omega)| = \frac{1}{\sqrt{\left(\frac{\omega_1}{\omega}\right)^2 + 1}}$$

$$|H(i\omega)| = \frac{H_{\text{max}}}{\sqrt{2}} \text{ för } \omega = \omega_1$$

ω_1 är undre brytvinkelfrekvensen (gränsvinkelfrekvens).

Kaskadkoppling av n st lika första ordningens högpasllänkar.

$$G(i\omega) = [H(i\omega)]^n$$

$$|G(i\omega_{u,\text{tot}})| = \left[\frac{1}{\sqrt{\left(\frac{\omega_1}{\omega_{u,\text{tot}}}\right)^2 + 1}} \right]^n = \frac{G_{\text{max}}}{\sqrt{2}} = \frac{1^n}{\sqrt{2}} = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

Kvadrera och dra n :te roten ur.

$$\left[\left(\frac{\omega_1}{\omega_{u,\text{tot}}} \right)^2 + 1 \right]^n = 2$$

$$\left(\frac{\omega_1}{\omega_{u,\text{tot}}} \right)^2 = 2^{\frac{1}{n}} - 1$$

$$\omega_{u,\text{tot}} = \frac{\omega_1}{\sqrt{2^{\frac{1}{n}} - 1}}$$