Riadenie nelineárnych systémov

Metóda harmonickej rovnováhy I.

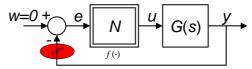
(výpočet ekvivalentných prenosov) doc.lng. Ján Kardoš, PhD. ÚRK, D-410

Metóda harmonickej rovnováhy

- Metóda ekvivalentných prenosov (describing function), (metóda harmonickej linearizácie)
- Frekvenčná metóda analýzy nelineárnych systémov
- Určenie počtu a stability limitných cyklov
- Nelineárny systém daný sériovým zapojením statického nelineárneho člena (typická nelinearita) a lineárneho dynamického systému vyššieho rádu
- Statický nelineárny člen N symetrický s nepárnou prevodovou charakteristikou f(-x) = -f(x)
- Lineárny dynamický systém vyššieho rádu G(s) dobré filtračné vlastnosti (dolnopriepustný filter) (samozrejme sa predpokladá stabilný dynamický systém)
- Podstata metódy harmonickej rovnováhy: linearizácia nelineárneho systému, ktorým sa šíri harmonický signál

Princíp metódy harmonickej rovnováhy

Nelineárny regulačný obvod ⇒ prerušíme spätnú väzbu



- Na vstup nelinearity zavedieme **harmonický** signál $e(t) = A\sin(\omega t)$
- Na výstupe nelinearity **periodický neharmonický** signál (**rozvinuteľný do Fourierovho radu**) $u(\omega t) = f(A\sin(\omega t))$
- Dolnopriepustný filter G(s) odfiltruje vyššie harmonické.
- Nelineárny člen môžeme nahradiť lineárnym členom, ktorý prenáša len prvú harmonickú (jednosmerná zložka je nulová) ⇒ ekvivalentný prenos G_N(A)
 ∨yšetríme neskôr.
- Ak obnovíme spätnú väzbu obvod môže samovoľne kmitať.

Výpočet ekvivalentných prenosov

• Rozklad $u(\omega t) = f(A\sin(\omega t)) = f(\cdot)$ do Fourierovho radu

$$u(\omega t) = a_1 \sin(\omega t) + a_2 \sin(2\omega t) + \dots + \frac{b_0}{2} + b_1 \cos(\omega t) + b_2 \cos(2\omega t) + \dots$$

koeficienty Fourierovho radu

$$b_0 = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(\cdot) d(\omega t)$$

$$a_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(\cdot) \sin(k\omega t) d(\omega t) \qquad b_k = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(\cdot) \cos(k\omega t) d(\omega t)$$

$$k = 1, \dots, \infty$$

Výpočet ekvivalentných prenosov

- Nelineárny člen má nepárnu prevodovú charakteristiku, preto b₀=0 – jednosmerná zložka je nulová
- Po odfiltrovaní vyšších harmonických je prvá harmonická $u(\omega t) = a_1 \sin(\omega t) + b_1 \cos(\omega t) = A_1 \sin(\omega t + \gamma_1)$
- V komplexnom tvare

$$u(\omega t) = A_1 e^{j\gamma_1} = a_1 + jb_1$$

$$A_{1} = \sqrt{a_{1}^{2} + b_{1}^{2}}$$

$$\gamma_1 = \arctan \frac{b_1}{a_1}$$

$$a_1 = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(\cdot) \sin(\omega t) d(\omega t)$$

$$b_1 = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{2\pi} f(\cdot) \cos(\omega t) d(\omega t)$$

Výpočet ekvivalentných prenosov

Ekvivalentný prenos nelineárneho člena je daný pomerom komplexnej amplitúdy prvej harmonickej zložky výstupu z nelinearity k amplitúde vstupného

zložky výstupu z nelinearity k amplitúde vstupného harmonického signálu
$$G_N(A) = \frac{A_1 e^{j\gamma_1}}{A} = \frac{a_1 + jb_1}{A}$$

$$|G_N(A)| = \frac{1}{A} \sqrt{a_1^2 + b_1^2}$$

$$b_1 = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(\cdot) \sin(\omega t) d(\omega t)$$
 Bez hysterézy
$$\gamma = \gamma_1 = \arctan\left(\frac{b_1}{a_1}\right)$$
 Pre jednoznačný statický charakteristiku je $b = 0$

$$|G_N(A)| = \frac{1}{A} \sqrt{a_1^2 + b_1^2}$$

$$\begin{array}{c}
A \\
ysterézy
\end{array}$$
 $\gamma = \gamma_1 = \arctan\left(\frac{b_1}{a_1}\right)$

$$a_1 = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{2\pi} f(\cdot) \sin(\omega t) d(\omega t)$$

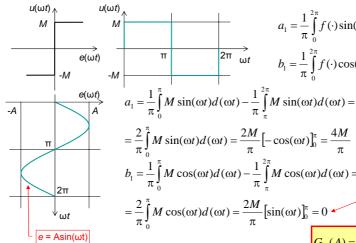
$$b_1 = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{2\pi} f(\cdot) \cos(\omega t) d(\omega t)$$

• Pre jednoznačnú statickú charakteristiku je $b_1 = 0$

$$G_N(A) = \frac{a_1}{A} = \frac{1}{\pi A} \int_{0}^{2\pi} f(\cdot) \sin(\omega t) d(\omega t)$$

Výpočet ekvivalentných prenosov

Ideálne relé $u(\omega t) = f(A\sin(\omega t)) = f(\cdot)$



$$a_{1} = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{2\pi} f(\cdot) \sin(\omega t) d(\omega t)$$

$$b_{1} = \frac{1}{\pi} \int_{0}^{2\pi} f(\cdot) \cos(\omega t) d(\omega t)$$

$$b_1 = -\int_0^2 f(\cdot)\cos(\omega t)dt$$

$$= \frac{2}{\pi} \int_{0}^{\pi} M \sin(\omega t) d(\omega t) = \frac{2M}{\pi} \left[-\cos(\omega t) \right]_{0}^{\pi} = \frac{4M}{\pi}$$

$$b_1 = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} M \cos(\omega t) d(\omega t) - \frac{1}{\pi} \int_{\pi}^{2\pi} M \cos(\omega t) d(\omega t) =$$

$$= \frac{2}{\pi} \int_{0}^{\pi} M \cos(\omega t) d(\omega t) = \frac{2M}{\pi} \left[\sin(\omega t) \right]_{0}^{\pi} = 0$$

$$\frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} M \cos(\omega t) d(\omega t) = \frac{2M}{\pi} \left[\sin(\omega t) \right]_{0}^{\pi} = 0$$

$$\frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} M \cos(\omega t) d(\omega t) = \frac{2M}{\pi} \left[\sin(\omega t) \right]_{0}^{\pi} = 0$$

$$\frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} M \cos(\omega t) d(\omega t) = \frac{2M}{\pi} \left[\sin(\omega t) \right]_{0}^{\pi} = 0$$

$$\frac{1}{\pi} \int_{0}^{\pi} M \cos(\omega t) d(\omega t) = \frac{2M}{\pi} \left[\sin(\omega t) \right]_{0}^{\pi} = 0$$

