

Koncentrált paraméterű szűrők ekvivalens zajsávszélességének meghatározása kifejtési tétellel

B. NAGY PÉTER
BME Alkalmazott
Biofizikai Laboratórium

Zajelnyomás szempontjából egy szűrő szelektivitását a szűrő ekvivalens zajsávszélességével jellemezhetjük a legegyszerűbben. Az eljárásnak két alapvető hiányossága van. Egyrészt, hogy a szűrő kimeneti zajteljesítményére csak „fehér” bemeneti zaj esetén kapunk helyes értéket, másrészt, hogy a szűrő ekvivalens zajsávszélessége csak egy rendkívül nehézkes integrálással nyerhető a szűrő átviteli függvényéből.

A szűrő átviteli függvényét egy alkalmas korrekciós tényezővel kiegészítve az elsőként említett probléma gyakran megkerülhető. Egy ilyen korrekció azonban bizonyos zajforrások (pl. flickerzaj) esetén csak durva közelítéssel található, ugyanis a zaj teljesítményspektruma nem állítható elő egy koncentrált paraméterű szűrő átviteli függvényeként [1, 2].

Az alábbiakban a másodikként említett problémával fogunk foglalkozni. Egy egyszerű módszert mutatunk be, ami lehetővé teszi az ekvivalens zajsávszélesség meghatározásához szükséges integrálás elkerülését.

Alkalmazott jelölések

$A(p)$	az átviteli függvény számlálója,
$B(p)$	az átviteli függvény nevezője,
C_{ik}, S_{ik}	parciális együtthatók,
f	frekvencia,
f_n	a normálási frekvencia,
f_m	a maximális átvitelhez tartozó frekvencia,
$g(\omega)$	pozitív valós függvény,
i, k	természetes számok,
$I(z)$	komplex integrál,
$K(p)$	átviteli függvény
$K_i(p)$	transzformált átviteli függvény,
n	a pólusok száma,
n_1	a valós pólusok száma,
n_2	a komplex póluspárok száma,
$N(k)$	indexfüggvény,
p	komplex frekvencia,
p_i	átviteli pólus,
p_{ii}	transzformált átviteli pólus,
z	komplex változó,

β ekvivalens zajsávszélesség,
 μ_i az i -edik pólus multiplicitása,
 ω körfrekvencia,
 ω_0, ω_1 transzformációs paraméterek.

Az ekvivalens zajsávszélesség meghatározása

A $K(p)$ átviteli függvénnyel rendelkező szűrő ekvivalens zajsávszélessége

$$\beta = \frac{t}{|K(2\pi j f_n)|^2} \int_0^{\infty} |K(2\pi j f)|^2 df, \quad (1)$$

ahol f_n a normálási frekvencia. Az egyszerűség kedvéért a továbbiakban a $|K(2\pi j f_n)|$ értéket mindig egységnyinek választjuk. Megjegyzendő, hogy az ekvivalens zajsávszélesség definíciójában $|K(2\pi j f_n)|$ helyett gyakran az átviteli függvény abszolút értékének a maximuma, $|K(2\pi j f_m)|$ szerepel. Vizsgálataink során az előbbi, általánosabb definíciót fogjuk használni.

Az (1)-ben szereplő határozott integrál analitikus úton történő meghatározása lehetséges ugyan néhány speciális esetben [3, 4 és 5], de szükségesnek látszik egy általános érvényű eljárás kidolgozása is.

Közismert, hogy racionális törtfüggvények inverz Laplace-transzformációja egyszerűen végezhető el a Heaviside-féle kifejtési tétel alkalmazásával [6]. A módszer lényege, hogy a racionális törtfüggvényt parciális törtek összegére bontjuk, és az inverz transzformációt tagonként végezzük el. Kézenfekvőnek látszik, hogy az ekvivalens zajsávszélesség számítása során felmerülő bonyolult integrálást is hasonló módon próbáljuk meg elkerülni.

$K(p)$ -t írjuk fel polinomok hányadosaként:

$$K(p) = \frac{A(p)}{B(p)} \quad (2)$$

Az átviteli függvény pólusait jelöljük p_i -vel, az i -edik pólus multiplicitását pedig μ_i -vel.

$$B(p) = \prod_{i=1}^n \prod_{k=1}^{\mu_i} (p - p_i)^k \quad (3)$$

Abban az igen gyakori esetben, amikor az átviteli függvénynek csak egyszeres pólusai vannak a számítások jelentősen egyszerűsödnek, ezért célszerűnek látszik ezzel a speciális esettel nem csak az általános megoldás részeként, hanem önállóan is foglalkozni.

Kifejtési tétel egyszeres pólusok esetére

Az ekvivalens zajszávszélesség definíciójában szereplő határozott integrál argumentumát jelöljük $g(\omega)$ -val.

$$\beta = \int_0^{\infty} g(\omega) d\omega = \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} g(\omega) d\omega, \quad (4)$$

ahol

$$g(\omega) = [K(p)K(-p)]_{p=j\omega} \quad (5)$$

$g(\omega)$ -ra alkalmazzuk az egyszeres pólusok esetére vonatkozó Heaviside-féle kifejtési tételt:

$$g(\omega) = \left[\sum_{i=1}^n \frac{A(p_i)A(-p_i)}{B'(p_i)B(-p_i) + B(p_i)B'(-p_i)} \frac{1}{p-p_i} + \sum_{i=1}^n \frac{A(-p_i)A(p_i)}{B'(-p_i)B(p_i) + B(-p_i)B'(p_i)} \frac{1}{-p-p_i} \right]_{p=j\omega} \quad (6)$$

(6)-ban figyelembe vettük, hogy $|K(p)|^2$ pólusai rendre p_i és $-p_i$ ($i=1, 2, \dots$).

Hozzuk közös nevezőre a p_i és a $-p_i$ pólusokhoz tartozó parciális törteket és használjuk ki, hogy $B(p_i)=0$.

$$g(\omega) = \left[\sum_{i=1}^n \frac{A(p_i)A(-p_i)}{B'(p_i)B(-p_i)} \frac{-2p_i}{p_i^2 - p^2} \right]_{p=j\omega} = -2 \sum_{i=1}^n \frac{A(p_i)A(-p_i)}{B'(p_i)B(-p_i)} \frac{-p_i}{p_i^2 + \omega^2} \quad (7)$$

A (7) szerinti $g(\omega)$ függvényt helyettesítsük be (4)-be:

$$\beta = \frac{1}{\pi} \sum_{i=1}^n \frac{A(p_i)A(-p_i)}{B'(p_i)B(-p_i)} \int_0^{\infty} \frac{-p_i}{p_i^2 + \omega^2} d\omega \quad (8)$$

A (8) szerinti határozott integrál tetszőleges komplex z mellett $I(z)$ [7]:

$$I(z) = \int_0^{\infty} \frac{z}{z^2 + \omega^2} d\omega = \begin{cases} 0 & \text{ha } z=0, \\ \pi/2 & \text{ha } \operatorname{Re} z > 0 \text{ és} \\ -\pi/2 & \text{ha } \operatorname{Re} z < 0. \end{cases} \quad (9)$$

Mivel $\operatorname{Re} p_i$ mindig negatív, β -ra az alábbi vég-eredményt nyerhetjük:

$$\beta = 1/2 \sum_{i=1}^n \frac{A(p_i)A(-p_i)}{B'(p_i)B(-p_i)} \quad (10)$$

A fenti végeredménnyel kapcsolatban fel kell hív-
nunk a figyelmet arra, hogy β -t akkor kapjuk a szokásos mértékegységben, tehát Hz-ben, ha a pólusok értékét is a szokásos mértékegységben, tehát rad/sec-ban helyettesítjük be. Ha a pólusok és zérusok értéke

Hz-ben áll rendelkezésünkre, a (10) egyenlet jobb oldalát 2π -vel meg kell szorozni, hogy β -t változatlanul Hz-ben kapjuk meg.

Példák a kifejtési tétel alkalmazására egyszeres pólusok esetén

Egyszeres valós pólusok

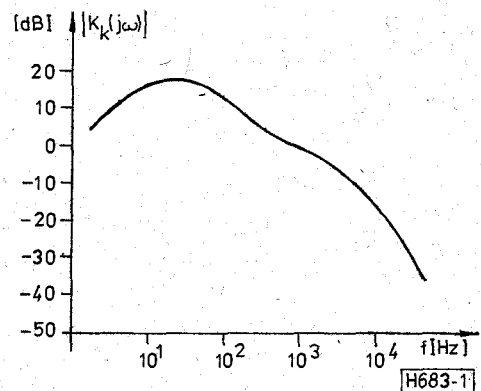
Határozzuk meg egy lemezjátszó korrekciós erősítő ekvivalens zajszávszélességét! Célunk a kifejtési tétel számítástechnikájának bemutatása, ezért az egész számok érdekében némileg eltérünk a szabványos korrekciós karakterisztikától. A korrekciós erősítő átviteli függvénye:

$$K_k(p) = \frac{4 \cdot 01 \cdot 10^7 p(p+500)}{(p+10)(p+50)(p+(2000)(p+20\,000))} \quad (11)$$

A korrekciós erősítő átviteli függvénye 1 kHz-re van normáivá (1. ábra). A 11. szerinti $K_k(p)$ -hen azt is figyelembe vettük, hogy a tényleges szűrőt tartalmazó erősítő átvitele 10 Hz alatt és 20 KHz felett 20 dB/D meredekséggel csökken.

A korrekciós erősítő ekvivalens zajszávszélessége β_k . A (10) egyenletbe történő behelyettesítéskor vegyük figyelembe, hogy a törésponti frekvenciákat Hz-ban adtuk meg!

$$\beta_k = \pi \left[\frac{(-10) \cdot 10 \cdot 490 \cdot 510}{20 \cdot 60 \cdot 40 \cdot 2010 \cdot 1990 \cdot 20\,010 \cdot 19\,900} + \dots \right] \cdot [4 \cdot 01 \cdot 10^7]^2 = 9175 \text{ Hz} \quad (12)$$



1. ábra. A korrekciós erősítő átviteli függvénye

Egyszeres komplex pólusok

Komplex pólusok esetén a (10) egyenlet szerinti összegezésnél célszerű figyelembe venni, hogy a komplex pólusok csak páronként adnak valós eredményt, azaz

$$\begin{aligned} 1/2 \left[\frac{A(p_i)A(-p_i)}{B'(p_i)B(-p_i)} + \frac{A(p_i^*)A(-p_i^*)}{B'(p_i^*)B(-p_i^*)} \right] &= \\ &= \operatorname{Re} \frac{A(p_i)A(-p_i)}{B'(p_i)B(-p_i)} \end{aligned} \quad (13)$$

A (13) egyenlet felhasználásával korábbi vég-eredményünket írjuk át egy látszólag ugyan bonyolultabb, de komplex póluspárok esetén a gyakorlatban jobban használható alakba:

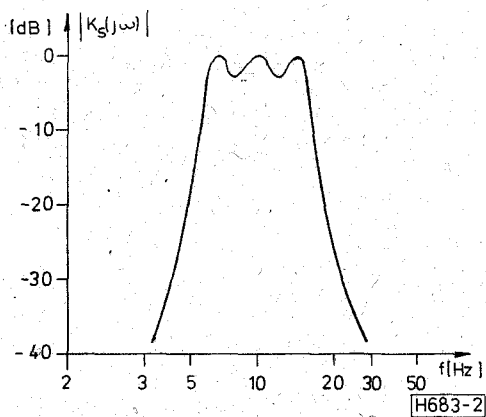
$$\beta = 1/2 \sum_{i=1}^{n_1} \frac{A(p_i)A(-p_i)}{B'(p_i)B(-p_i)} + \sum_{i=n_1+1}^{n_1+n_2} \operatorname{Re} \frac{A(p_i)A(-p_i)}{B'(p_i)B(-p_i)} \quad (14)$$

$K(p)$ -nek n_1 valós pólusa és n_2 komplex póluspárja van, tehát az összes pólus száma $n = n_1 + 2n_2$.

Példaként határozzuk meg az alábbi 10 Hz-re hangolt harmadfokú egyenletes (Csebisev-) közelítésű sávszűrő ekvivalens zajsávzsélességét, β_s -et. A sávszűrő átviteli függvénye

$$K_s(p) = \frac{2.43 \cdot 10^5 p^3}{(p^2 + 0.9p + 43)(p^2 + 3p + 100)(p^2 + 21p + 233)} \quad (15)$$

A vizsgált sávszűrő átviteli függvénye a 2. ábrán látható.



2. ábra. A sávszűrő átviteli függvénye

A fenti eredményeink alapján a $K_s(p)$ átviteli függvénnyel rendelkező sávszűrő ekvivalens zajsávzsélessége minden további nélkül meghatározható. Célszerű azonban a feladatot az alábbi tétel felhasználásával egyszerűsíteni [5].

Ha egy $K_a(p)$ átviteli függvénnyel rendelkező aluláteresztő szűrő a $p/\omega_1 \leftarrow -p/\omega_0 + \omega_0/p$ frekvencia-transzformációval egy $K_s(p)$ átviteli függvénnyel rendelkező sávszűrővé transzformálható, akkor a két szűrő ekvivalens zajsávzsélessége között az alábbi egyszerű kapcsolat áll fenn:

$$\beta_s = \frac{\omega_0}{\omega_1} \beta_a \quad (16)$$

Mivel a vizsgált sávszűrő átviteli függvénye logaritmikusan frekvenciáleptékben szimmetrikus, a fenti segéd-tétel alkalmazásával feladatunkat jelentősen egyszerűsíthetjük. Vegyük észre, hogy $K_s(p)$ a $p \leftarrow -p/10 + 10/p$ helyettesítéssel nyerhető az alábbi aluláteresztő jellegű átviteli függvényből:

$$K_a(p) = \frac{0,243}{(p+0.3)(p^2+0.3p+0.81)} \quad (17)$$

Határozzuk meg a fenti aluláteresztő szűrő ekvivalens zajsávzsélességét, β_a -t. $K_a(p)$ pólusai -0.3 és $-0.15 \pm j 0.89$. A behelyettesítés részleteit ezúttal mellőzve:

$$\beta_a = 0,767 \text{ Hz} \quad (18)$$

(16) szerint a keresett ekvivalens zajsávzsélesség:

$$\beta_s = 10\beta_a = 7,67 \text{ Hz}. \quad (19)$$

Kifejtési tétel többszörös pólusok esetén

Általánosítsuk a fenti eljárást többszörös pólusok esetére is! Az (5) szerinti $g(\omega)$ függvény a szokásos módon parciális törtek összegére bontható.

$$g(\omega) = \sum_{i=1}^n \sum_{k=1}^{\mu_i} \frac{C_{ik}}{(p_i^2 + \omega^2)^k} \quad (20)$$

A C_{ik} együtthatók az alábbi módon határozhatók meg [6]:

$$C_{ik} = \frac{1}{(\mu_i - k)!} \frac{\partial^{\mu_i - k}}{\partial (\omega^2)^{\mu_i - k}} (\omega^2 + p_i^2)^{\mu_i} K(j\omega) \quad (21)$$

$$K(-j\omega) \Big|_{\omega^2 = -p_i^2}$$

A keresett ekvivalens zajsávzsélességet a (20) egyenletnek a (4)-be történő behelyettesítésével nyerhetjük:

$$\beta = 1/2\pi \sum_{i=1}^n \sum_{k=1}^{\mu_i} C_{ik} \int_0^{\infty} \frac{d\omega}{(\omega^2 + p_i^2)^k} \quad (22)$$

Tetszőleges z komplex számra [5]

$$\int_0^{\infty} \frac{d\omega}{(z^2 + \omega^2)^k} = \frac{N(k)}{z^{2k-1}} I(z), \quad (23)$$

ahol $I(z)$ a (9) egyenlet szerinti, és $N(k)$ az alább indexfüggvény:

$$N(k) = 1 \cdot 1/2 \cdot 3/4 \cdot \dots \cdot (2k-3)/(2k-2) = \frac{(2k-2)!}{((k-1)!)^2 2^{2k-2}} \quad (24)$$

Mivel $\operatorname{Re} p_i$ mindig negatív $I(p_i) = -\pi/2$.

$$\beta = 1/2\pi \sum_{i=1}^n \sum_{k=1}^{\mu_i} C_{ik} \frac{N(k)}{p_i^{2k-1}} \frac{-\pi}{2} = \sum_{i=1}^n \sum_{k=1}^{\mu_i} S_{ik}, \quad (25)$$

ahol

$$S_{ik} = \frac{-C_{ik} N(k)}{4p_i^{2k-1}} \quad (26)$$

A (25) egyenlet szerint az ekvivalens zajsávzsélesség meghatározása nagyon egyszerűen, az S_{ik} együtthatók összegzésével végezhető el. Sajnos azonban az S_{ik} , ill. ezen belül a C_{ik} együtthatók meghatározása komoly nehézséget jelent.

Ha a $K(p)$ átviteli függvényt a C_{ik} együtthatók meghatározása előtt egy egyszerű transzformációnak vetjük alá, akkor a C_{ik} együtthatókat a továbbiakban már a racionális törtfüggvények inverz Laplace-

transzformációjánál megszokott és viszonylag egyszerű módszerrel számíthatjuk ki.

$$C_{ik} = \frac{1}{(\mu_i - k)!} \left. \frac{\partial^{\mu-k}}{\partial p^{\mu-k}} (p - p_{ii})^{\mu} K_i(p) \right|_{p=p_{ii}}, \quad (27)$$

ahol p_{ii} és $K_i(p)$ az alábbi transzformált mennyiségek:

$$p_{ii} = -p_i^2 \quad (28)$$

és

$$K_i(p) = K(p) \Big|_{p_i=p_{ii}} \quad (29)$$

Ez a megoldás természetesen egyszerű pólusok esetén is alkalmazható, de ebben az esetben már a segédtranszformáció nélkül kapott eredményünk, (10) is egyszerű behelyettesítéssel szolgáltatja a keresett ekvivalens zajsávzélességet.

Valós pólusok esetén S_{ik} is valós, míg komplex póluspárok esetén a két megfelelő komplex együttható összege lesz valós.

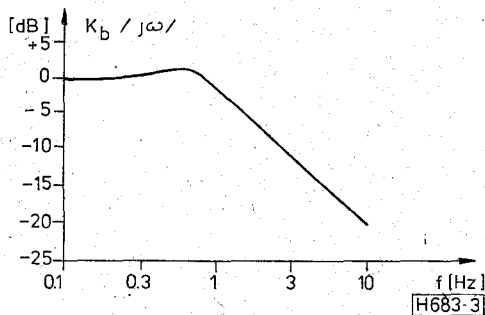
Mivel a C_{ik} együtthatók meghatározása még a javasolt számítástechnikai eljárás mechanikus alkalmazása esetén is meglehetősen nehézkes, célszerűnek látszik a többszörös pólusokat több egymáshoz közeli különböző pólusként kezelni. A számításokat ilyenkor feltétlenül kalkulátorral kell végezni, mert ez az eljárás fokozottan érzékeny a részeredmények számítási pontatlanságaira.

Példa a kifejtési tétel alkalmazására többszörös pólusok esetén

Határozzuk meg az alábbi $K_b(p)$ átviteli függvénnyel rendelkező amplitúdókorrektor ekvivalens zajsávzélességét!

$$K_b(p) = \frac{(p+0,5)(p+2)}{(p+1)^3} \quad (30)$$

Az átviteli karakterisztika 0 Hz-re van normálva (3. ábra).



3. ábra. Az amplitúdókorrektor átviteli függvénye

A C_{ik} együtthatók meghatározásához végezzük el $K_b(p)$ -n a szükséges átalakítást:

$$K_{bt}(p) = \frac{(p+0,25)(p+4)}{(p+1)^3} \quad (31)$$

A C_{ik} együtthatókat a (27) egyenlet felhasználásával határozhatjuk meg. A nulladik-, első- és másodrendű deriváltak rendre $p^2+4,25p+1$, $2p+4,25$ és 2 , így $C_{13} = -0,56$, $C_{12} = 0,56$ és $C_{11} = 0,25$. Mivel a zérusok és pólusok frekvenciáját Hz-ben adtuk meg

$$\beta_b = 2\pi(0,25 + 0,56/2 - 0,56 \cdot 3/8) = 2,0125 \text{ Hz} \quad (32)$$

Mint arra már korábban utaltunk, többszörös pólusok esetén is kielégítő pontosságú eredmény nyerhető az egyszerű pólusok esetére kapott eredményünk (10) felhasználásával.

Bontsuk fel a $K_b(p)$ átviteli függvény nevezőjét az alábbi közelítés felhasználásával:

$$K_b(p) \approx \frac{(p+0,5)(p+2)}{(p+0,99)(p+1)(p+1,01)} \quad (33)$$

A (10) egyenletben kijelölt összegzések elvégzésével β_b közelítő értékére 2,0128 Hz-et kapunk. A számítások során több közel egyforma nagy szám különbséget kell képeznünk, ami hátrányos a végeredmény pontossága szempontjából. Más szóval, ez az eljárás a részletszámítások során kihagyhatja a kalkulátor pontosságát (és gyorsaságát is).

Következtetések

A fentiekben áttekintettük a Heaviside-féle kifejtési tétel alkalmazásának lehetőségét koncentrált paraméterű, lineáris, invariáns szűrők ekvivalens zajsávzélességének meghatározására. A parciális törtek együtthatóit a jólismert módon határozhatjuk meg, amelyekből a keresett ekvivalens zajsávzélesség egyszerű összegzéssel nyerhető. A javasolt módszer a legegyszerűbb kalkulátorral is gyors, pontos eredményt szolgáltat.

I R O D A L O M

- [1] Ambrózy A.: Elektronikus zajok. Műszaki Könyvkiadó, 1972.
- [2] Cooke, H. F.: Causes of noise. Druckschrift M-1 der Firma Texas Instruments, Dallas, München.
- [3] Bode, H. W.: Hálózatok és visszacsatolt erősítők tervezése. Műszaki Könyvkiadó, 1961.
- [4] B. Nagy P.: Tranziens elven történő ultrahang szintmérés. Egyetemi doktori értekezés, 1979.
- [5] B. Nagy P.: Transzformált szűrők ekvivalens zajsávzélessége. Híradástechnika (közlés alatt).
- [6] Géher K.: Lineáris hálózatok. Műszaki Könyvkiadó, 1968.
- [7] Korn, G. A., Korn, T. H.: Matematikai kézikönyv műsziaknak. Műszaki Könyvkiadó, 1975.