

---

## **ОЦЕНКА НА ПАРАМЕТРИЧНАТА ЧУВСТВИТЕЛНОСТ НА ЧЕСТОТНО СЕЛЕКТИВНИ ЕЛЕКТРИЧЕСКИ ВЕРИГИ ЧРЕЗ ЕНЕРГИЙНИТЕ ХАРАКТЕРИСТИКИ НА ЕЛЕМЕНТИТЕ ИМ**

**Галина Чернева, Антонио Андонов**

[cherneva@vtu.bg](mailto:cherneva@vtu.bg), [andonov@vtu.bg](mailto:andonov@vtu.bg)

**ВТУ “Т. Каблешков” - София 1574,  
БЪЛГАРИЯ**

***Ключови думи:** Чувствителност, оптимизация, филтри, честотно селективни електрически вериги*

***Резюме:** В настоящата работа се предлага един подход за оптимизация на показателите за ефективност на честотно селективни електрически вериги на база на количествена оценка на реактивната енергия на елементите им.*

### **1. Въведение**

Енергийните функции на електрическите вериги (активни, реактивни мощности и енергии) са показател за ефективността на веригата и определят масата и габаритите на елементите им. Най-универсалният метод за анализ на енергийните функции е основан на теоремата на Теледжен [2]. Но съществува енергийната теория за чувствителността на електрическите вериги [1,4], съгласно която енергийните функции са свързани с параметричната чувствителност на веригата. В литературата са добре изследвани енергийните функции на реактивните двуполусници [1,5], но на четириполусниците и в частност на LC филтрите, е отделено по-малко внимание.

В настоящата статия се изследва връзката на реактивната енергия на елементите на честотно селективни електрически вериги с техните външни характеристики (предавателна функция, коефициент на отражение) с цел оптимизация на показателите за ефективност на веригата. Изследването е направено на база на LC пасивен филтър.

### **2. Връзка между параметрична чувствителност и енергийни характеристики**

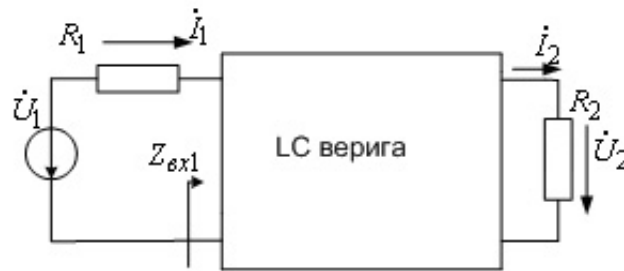
Съгласно [4,5] параметричната чувствителност на предавателната функция на натоварен реактивен четириполусник, фиг.1, по отношение на реактивния елемент  $Z_k$  от LC веригата, се определя като:

$$(1) \quad |S_k(j\omega)| = \left| \frac{\partial H(j\omega)}{\partial Z_k} \frac{Z_k}{H(j\omega)} \right| = \frac{\omega}{2|H(j\omega)|} \sqrt{\frac{W_{k1}W_{k2}}{P_{1m}P_{2m}}}$$

където:  $W_{k1}$  и  $W_{k2}$  е енергията, натрупана в елемента при право и обратно включване;

$H(j\omega) = |H|e^{j\varphi(\omega)}$  е нормираната комплексна предавателна функция на четириполюсника с модул  $|H|$  и е фазова характеристика  $\varphi(\omega)$ ;

$P_{1m} = \frac{U_1^2}{4R_2}$  и  $P_{2m} = \frac{U_1^2}{4R_1}$  са максималните средни мощности, предавани от източника към товара при право и обратно включване.



Фиг. 1

За случая на симетричен четириполюсник:  $W_{k1} = W_{k2} = W_k$ ;  $R_1 = R_2$  и  $P_{1m} = P_{2m}$ . Тогава сумите от модулите на параметричната чувствителност за всеки вид от елементите на LC веригата от фиг. 1 могат да се представят като:

$$(2) \quad \sum_{k=1}^{N_L} |S_{Lk}| = \frac{\omega W_L}{4|H|P_{2m}} ; \quad \sum_{k=1}^{N_C} |S_{Ck}| = \frac{\omega W_C}{4|H|P_{2m}}$$

където  $N_L$  и  $N_C$  са броят на съответните елементи, а  $W_L$  и  $W_C$  са съответните им сумарни реактивни енергии.

Въз основа на зависимости (1) и (2) следва, че сумата от чувствителностите на честотните характеристики по един вид елементи на честотно-селективната верига се определя от натрупаната в тях сумарна реактивна енергия.

На база на теоремата на Теледжен [2] за веригата от фиг. 1 може да се запише:

$$(3) \quad I_1^* \dot{U}_1 = \sum_k I_k^* \dot{U}_k = \sum_k (U_k^* Y_k^*) \dot{U}_k = U_k^2 Y_k^*$$

където  $Y_k^*$  е комплексно спрегнатата проводимост а  $U_k$  е напрежението на  $k$ -ия клон на честотно-селективната верига.

Уравнение (3) може да се преобразува във вида:

$$(4) \quad I_1^2 (Z_{ex1} + R_1) = I_1^2 R_1 + I_2^2 R_2 + j\omega \left[ \sum_{i=1}^{N_L} I_i^2 L_i - \sum_{j=1}^{N_C} U_j^2 C_j \right] = \\ = I_1^2 R_1 + I_2^2 R_2 + j\omega (W_L - W_C)$$

Приравнявайки реалните и имагинерни части на уравнение (4), се получава, че

$$(5) \quad W_L - W_C = \frac{I_1^2 \operatorname{Im}\{Z_{ex1}\}}{\omega} = \frac{U_1^2 \operatorname{Im}\{Z_{ex1}\}}{\omega |R_1 + Z_{ex1}|^2} .$$

Получената зависимост (5) показва, че разликата на магнитната и електрическа енергия на честотно-селективната верига се определя от реактивната съставяща на нейното входно комплексно съпротивление. При определени честоти (например в точките на съгласуване, когато  $R_1 = Z_{ex1}$ ), имагинерната съставка на  $Z_{ex1}$  става 0 и магнитната и електрическа енергии се изравняват.

Отново въз основа на теоремата на Теледжен за веригата от фиг.1, при въвеждане на комплексната честота  $p = j\omega$ , може да се запише:

$$(6) \quad I_1^* \frac{d\dot{U}_1}{dp} + U_1^* \frac{d\dot{I}_1}{dp} = \sum_k \left[ I_k^* \frac{d\dot{U}_k}{dp} + U_k^* \frac{d\dot{I}_k}{dp} \right] .$$

Сумата в дясната част на уравнение (6) се развива за отделните елементи на веригата. За резистора  $R_1$ , може да се запише:

$$(7) \quad I_1^* \frac{d(\dot{I}_1 R_1)}{dp} + I_1^* R_1 \frac{d\dot{I}_1}{dp} = 2I_1^* R_1 \frac{d\dot{I}_1}{dp} .$$

Аналогичен е изразът и за резистор  $R_2$ . За клоновете с индуктивности е в сила:

$$(8) \quad I_i^* \frac{d(pL_i \dot{I}_i)}{dp} + I_i^* (-pL_i) \frac{d\dot{I}_i}{dp} = I_i^2 L_i ,$$

а за капацитивните клонове:

$$(9) \quad U_j^* (-pC_j) \frac{d\dot{U}_j}{dp} + U_j^* \frac{d(\dot{U}_j pC_j)}{dp} = U_j^2 C_j .$$

Въз основа на (6), (7), (8) и (9) се получава:

$$(10) \quad W = W_L + W_C = U_1^* \frac{d\dot{I}_1}{dp} - 2I_1^* R_1 \frac{d\dot{I}_1}{dp} - 2I_2^* R_2 \frac{d\dot{I}_2}{dp} .$$

Като се има предвид, че

$$I_1^* = \frac{U_1^*}{R_1 + Z_{ex1}^*} ,$$

то първите две събираеми на (10) могат да се преобразуват във вида:

$$(11) \quad \frac{d\dot{I}_1}{dp} (U_1^* - 2I_1^* R_1) = -\frac{d\dot{I}_1}{dp} U_1^* \left[ \frac{R_1 - Z_{ex1}^*}{R_1 + Z_{ex1}^*} \right] = -\dot{U}_1 U_1^* \rho_1^* \frac{d}{dp} \left[ \frac{1}{R_1 + Z_{ex1}} \right] .$$

където  $Z_{ex1}^*$  е спрегнатият комплекс на входното съпротивление, а  $\rho_1^*$  е спрегнатият комплекс на коефициента на отражение

$$(12) \quad \rho_1(j\omega) = \frac{R_1 - Z_{ex1}(j\omega)}{R_1 + Z_{ex1}(j\omega)} = |\rho_1| e^{j\varphi_1(\omega)} .$$

Като се имат в предвид зависимости (11) и (12), след редица преобразувания, уравнение (10) се представя във вида:

$$(13) \quad W_L + W_C = -\frac{U_1^2}{2R_1} \left[ \rho_1^* \frac{d\rho_1}{dp} + H^* \frac{dH}{dp} \right] = -2P_{2m} \left[ |\rho_1|^2 \frac{d\varphi_1}{d\omega} + |H|^2 \frac{d\varphi}{d\omega} \right].$$

Уравнения (5) и (13) дават възможност за определяне на сумарните реактивни енергии на елементите на честотно селективната верига.

### 3. Числен анализ на енергийните характеристики за класически LC филтри

На база на зависимости (5), (12) и (13) са получени изразите за реактивните енергии:

$$(14) \quad W_C = -2P_{2m} \left[ |\rho_1|^2 \frac{d\varphi_1}{d\omega} + |H|^2 \frac{d\varphi}{d\omega} + \frac{\text{Im}\{\rho_1\}}{\omega} \right].$$

$$(15) \quad W_L = -2P_{2m} \left[ |\rho_1|^2 \frac{d\varphi_1}{d\omega} + |H|^2 \frac{d\varphi}{d\omega} - \frac{\text{Im}\{\rho_1\}}{\omega} \right].$$

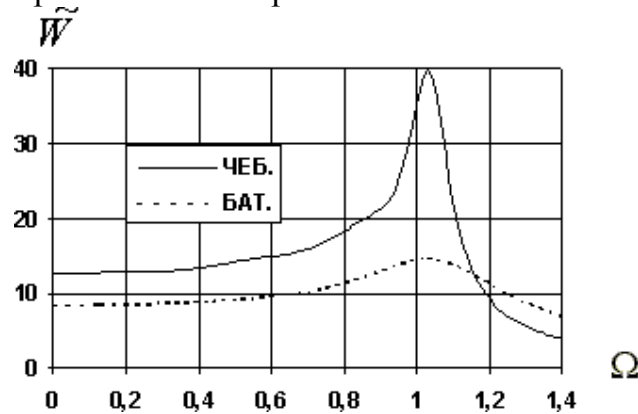
Въз основа на уравнения (14) и (15) са направени изчисления на максималните в лентата на пропускане нормирани реактивни енергии  $\tilde{W}_L$  и  $\tilde{W}_C$  на елементите за конкретни НЧФ [3]. Изчисленията са направени при двустранно съгласувано натоварване ( $R_1=R_2=1$ ) и при нормирана максимална мощност, предавана от генератора към товара  $P_{2m}=1$ . Резултатите са дадени в табл.1, а графичната зависимост на сумарната енергия  $\tilde{W} = \tilde{W}_L + \tilde{W}_C$  от честотата за НЧФ от седми ред на Бътървурт с неравномерност на затихването в лентата на пропускане  $\Delta a=1,25$  dB и от осми ред на Чебишев с  $\Delta a=0,1$  dB, е показана на фиг.1.

Табл.1

Филтър	$\square a$ , dB	$a_0$ , dB	$\frac{d\tilde{\varphi}}{d\omega}$	$\tilde{W}_{Cm}$	$\tilde{W}_{Lm}$	$\tilde{W}_m$
ф. Бът., n=7	1.25	20	7.2	7.1	7.3	14.4
ф. Бът., n=13	1.25	41	15.9	15.4	16.4	31.8
ф. Чеб., n=8	0.1	43	17.55	17.7	17.4	35.1
ф. Чеб., n=12	0.1	77	40.4	40.3	40.5	80.8

От получените числени резултати могат да се направят следните изводи. Реактивните енергии  $\tilde{W}_L$  и  $\tilde{W}_C$  на елементите на филтрите са приблизително еднакви и равни на  $\frac{d\tilde{\varphi}}{d\omega}$ . Максималните стойности на сумарната реактивна енергия съответстват на граничната честота  $\Omega=1$ , като максимумът е извън

областта на пропускане. С намаляване избирателността на филтъра (затихването  $a_0$  в лентата на задържане при честота  $\Omega=1,5$  и реда  $n$  на филтъра), при едно и също  $\Delta a$ , намалява и реактивната енергия.



Фиг.1

#### 4. Изводи

От изведените аналитични зависимости (2), (14), (15) и получените числени резултати следва, че реактивната енергия на елементите на честотно селективната верига по същество се определя от фазовите функции  $\varphi(\omega)$  и  $\varphi_1(\omega)$  и може да бъде изменена чрез тяхното вариране. Сумарната параметрична чувствителност за даден вид елементи може да се намали чрез минимизация на  $\frac{d\varphi}{d\omega}$  на веригата. Минимизирането на реактивната енергия води до намаляване на сумарната параметрична чувствителност на веригата, т. е. до увеличаване на нейната устойчивост. По този начин въведеният в настоящата статия подход позволява реактивната енергия да се използва като комплексен показател за ефективността на честотно-селективната верига, определящ не само масата, и енергийни загуби, но и устойчивостта на честотните характеристики на веригата при параметрични вариации на нейните елементи.

#### Литература:

- [1] Пенфильд П. и др. Энергетическая теория электрических цепей. / Пер. с англ. под ред. В.А. Говоркова. М.: Энергия, 1984
- [2] Нейман Л.Р., К.С. Демирчян. Теоретические основы электротехники, 1,2 ч.. Л. Энергоизд., 1981
- [3] Зааль Р. Справочник по расчету фильтров. / Пер. с нем. под ред. Слепова Н.Н.- М.: Радио и связь, 1983.
- [4] Гехер К. Теория чувствительности и допусков электронных цепей. М.: Сов. радио, 1993.
- [5] Prasad S.C., Singh R.P. Group delay sensitivity-its estimation and application. The Radio and Electronic Engineer, 1981