# 7 Frekvenční násobiče

Základní princip násobení.

Vyšší harmonické vznikají deformací harmonického průběhu budicího signálu.

Možnosti realizace.

diody: varistorové násobiče

varaktorové násobiče

tranzistory: omezující zesilovače třídy A

zesilovače třídy B, C

#### Porovnání násobičů

varistorové násobiče

výhody: širokopásmovost

stabilita (není problém s parametrickými oscilacemi)

použití až nad 100 GHz

nevýhody: menší účinnost (1/n², spíše však 10 dB konverzních ztrát pro

zdvojovač,)

omezený výstupní výkon

varaktorové násobiče

výhody: teoreticky až 100% účinnost (prakticky 1/n)

vyšší výstupní výkon než u varistorových násobičů

malý fázový a amplitudový šum

možnost generace velmi vysokých násobků budicí frekvence (diody

SRD)

nevýhody: v principu úzkopásmové

velmi citlivé na parametry obvodu - nutno experimentální dostavovat

• tranzistorové násobiče

výhody: vysoká účinnost - možnost konverzního zisku

širokopásmovost

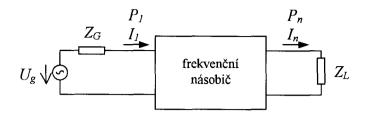
nevýhody: vyšší šum než u varaktorových násobičů

#### Metody návrhu:

přibližné analytické - předpokládají dominující pouze jeden nelineární prvek

numerické (metoda harmonické rovnováhy) - umožňují postihnout více nelinearit

# 7.1 Základní pojmy



Obr. 7.1.1. K definici konverzních ztrát.

konverzní ztráty

$$L_n[dB] = 10 \log \left(\frac{P_1}{P_n}\right) = 10.\log \left(\frac{|U_g|^2}{4 \operatorname{Re}\{Z_G\} |I_n|^2 \operatorname{Re}\{Z_L\}}\right)$$
 (7.1.1)

kde  $P_1$  je vstupní výkon na kmitočtu  $f_1$  a  $P_n$  je výstupní výkon na kmitočtu  $n.f_1$ 

konverzní účinnost

$$\eta[\%] = \frac{P_n}{P_1}.100\% \tag{7.1.2}$$

- impedanční přizpůsobení
- šířka pásma
- šumová konverze
   V ideálním případě je nárůst fázového šumu ΔCNR (Carrier to Noise Ratio), [A.4]

$$\Delta CNR = 20\log_{10}(n) \tag{7.1.3}$$

Tedy např. pro n = 2 je  $\Delta$ CNR=6 dB.

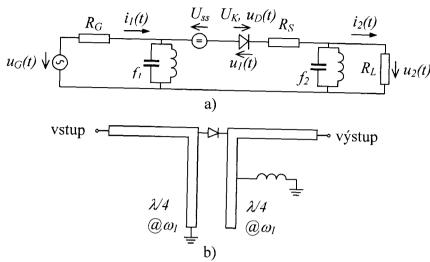
#### 7.2 Varistorové násobiče

Využívají nelineární odpor diody provozované v závěrném i propustném směru. Princip vzniku vyšších harmonických je stejný jako u směšovací diody buzené pouze napětím oscilátoru.

Přibližnou metodu analýzy umožňující i návrh varistorového zdvojovače násobiče uvádí Maas v [A.4]. Jedná se v podstatě o jednoduchý usměrňovač. Uvažují se pouze proudy 1. a 2. harmonické. Je zanedbán vliv nelineární kapacity. Náhradní obvod jednodiodového násobiče a idea mikropáskové realizace je uvedena na obr. 7.2.1, kde

- $R_G$  je odpor generátoru na kmitočtu  $f_1$ ,
- $R_s$  je parazitní lineární odpor diody,
- $R_L$  je odpor zátěže na kmitočtu  $f_2$ .
- $I_1(t)$  a  $I_2(t)$  jsou proudové složky proudu diody  $I_D(t)$  na 1. a 2. harmonické
- $u_G(t)$  je sinusové napětí generátoru na kmitočtu  $f_1$ , (v maximálních hodnotách)
- $u_2(t)$  je sinusové napětí na zátěži na kmitočtu  $f_2$ , (v maximálních hodnotách)
- $U_{ss}$  je stejnosměrné předpětí diody

Paralelní rezonanční obvody na kmitočtech  $f_1$  a  $f_2$  zajišťují, že na seriovém spojení diody a odporu  $R_S$  se vyskytují pouze napěťové složky na 1. a 2. harmonické. Ostatní jsou zkratovány.



Obr. 7.2.1. Jednodiodový zdvojovač, a) náhradní obvod, b) mikropásková realizace.

Při dostatečném vybuzení prochází diodou v důsledku usměrňování proudové pulsy  $I_D(t)$  s amplitudou  $I_{\max}$ . Předpokládejme, že  $I_D(t)$  má charakter usměrněné půlsinusovky. Fourierův rozvoj má složky  $i_1$  a  $i_2$ , pro jejichž amplitudy platí, [A.4]:

$$I_1 = 0.5I_{\text{max}} \tag{7.2.1}$$

$$I_2 = \frac{2}{3\pi} I_{\text{max}} \tag{7.2.2}$$

a stejnosměrnou složku

$$I_{SS} = \frac{1}{\pi} I_{\text{max}} \,. \tag{7.2.3}$$

Amplituda 1. harmonické napětí na diodě  $u_D(t)$  je určena:

$$U_{1D} = 0.5. (U_G + U_K) \approx 0.5. U_G, \tag{7.2.4}$$

kde  $U_{\kappa}$  je kontaktní potenciál přechodu diody.

Impedance diody na 1. harmonické je:

$$R_D = \frac{U_{1D}}{I_1} = \frac{U_G}{I_{\text{max}}}$$
 (7.2.5)

Vstupní impedance zdvojovače na  $f_1$  potom je:

$$R_{vst} = R_D + R_S \,. \tag{7.2.6}$$

Potřebný budicí výkon zdvojovače je určen součtem reálného výkonu na přechodu a výkonu na  $R_s$  na všech harmonických minus výstupní výkon. Pokud je  $R_s << R_D$ , vstupní výkon na  $f_1$  dominuje, tj.

$$P_{vst} \approx \frac{1}{2} U_{1D} I_1 + \frac{1}{2} I_1^2 R_S = \frac{1}{8} I_{max}^2 (R_D + R_S)$$
 (7.2.7)

Určeme dále poměry na výstupu. V okamžiku maximálního proudu diodou  $I_{max}$  je na diodě celkové napětí:

$$U_D = U_K \tag{7.2.8}$$

Toto napětí se musí rovnat součtu ostatních napětí ve výstupní smyčce, viz orientace napětí na obr. 7.2.1, tj.

$$U_{K} = U_{1D} - U_{2} + U_{SS} - I_{max} R_{S}$$
 (7.2.9)

Tedy:

$$U_2 = U_{1D} - I_{\text{max}} R_S + U_{SS} - U_K \tag{7.2.10}$$

V reálném zdvojovači je stejnosměrné předpětí  $U_{ss}$  přibližně rovno  $U_{\kappa}$ . Proto:

$$U_2 = U_{1D} - I_{\text{max}} R_S \tag{7.2.11}$$

Vzhledem k (7.2.1) a (7.2.5) pak

$$U_2 = 0.5.I_{\text{max}}(R_D - 2R_S). \tag{7.2.12}$$

Tato hodnota je vzhledem k výsledkům přesnější metody harmonické balance příliš velká. Je to důsledek předpokladu, že diodou prochází proud v podobě usměrněné půlsinusovky. Ve skutečnosti bude proud více pravoúhlý. I vzhledem k experimentálním výsledkům proto doporučuje Maas v [A.4] odhadnout  $U_2$  jako 3 krát menší, než udává (7.2.12), tj.

$$U_2 \approx 0.167.I_{\text{max}}(R_D - 2R_S).$$
 (7.2.13)

Zatěžovací impedance ja pak dána za použití (7.2.2) vztahem:

$$Z_L = R_L = \frac{U_2}{I_2} = 0.833. (R_D - 2R_S)$$
 (7.2.14)

Výstupní výkon na kmitočtu f, je potom určen:

$$P_{yyst} = P_2 = \frac{1}{2} J_2^2 R_L = 0.0167 J_{\text{max}}^2 (R_D - 2R_S)$$
 (7.2.15)

Konverzní účinnost zdvojovače dle (7.1.2) je tedy:

$$\eta = \frac{P_L}{P_{\text{tot}}} = \frac{0.0167.I_{\text{max}}^2 \left( R_D - 2R_S \right)}{0.125.I_{\text{max}}^2 \left( R_D + R_S \right)} = 0.133 \frac{\left( R_D - 2R_S \right)}{\left( R_D + R_S \right)}$$
(7.2.16)

a konverzní ztráty vzhledem k (7.1.2)

$$L_2 = 10 \log \left( \frac{1}{0.133} \cdot \frac{R_D + R_S}{R_D - 2R_S} \right) \text{ [dB]}.$$
 (7.2.17)

I při  $R_s = 0$  je to minimálně 8,8 dB. Přesnější metoda harmonické balance uvažující i nelineární kapacitu dává výsledek jen o 1 dB lepší!

#### Příklad návrhu varistorového zdvojovače kmitočtu 20 GHz - 40 GHz, [A.4]

Pro zdvojovač se použije dioda Schottky. (Může to být i směšovací dioda Schottky.) Typické parametry 4 mikronové diody jsou  $R_s = 6\Omega$ ,  $C_i(0) = 0.05$  pF.

- 1) Vliv kapacity se nejprve zanedbá.
- 2) Vstupní výkon je omezen teplotním odporem cca 2000  $^{0}$ C/W. Pro nárůst teploty přechodu o cca  $50^{0}$  C může být  $P_{vst}$ =0,025 W tedy cca 14 dBm. Zvolme  $P_{vst}$ =10 dBm.
- 3)  $I_{\text{max}}$  by bylo třeba co největší. Je však svázáno se stejnosměrným proudem diody vztahem (7.2.3) a stejnosměrný proud  $I_{SS}$  přechodem diody je limitován na cca 10 mA. Nutno tedy volit  $I_{\text{max}} = 30$  mA.
- 4) Vstupní odpor diody  $R_{vst}$  je pak určen při známém  $P_{vst}$  a  $I_{max}$  podle (7.2.7), tj.  $R_{vst} = R_D + R_S = 89\Omega$ . Při  $R_S = 6\Omega$  je  $R_D = 83\Omega$ .
- 5) Konverzní ztráty jsou určené (7.2.17), tj.  $L_2$ =9,7 dB. Při  $P_{vst}$ =10 dBm lze tedy očekávat  $P_{v\acute{v}st}$ =0,3 dBm.
- 6) Zatěžovací impedance na  $2f_l$  je dána (7.2.14), tj.  $R_L$ =59 $\Omega$ .
- 7) Při návrhu vstupního a výstupního přizpůsobovacího obvodu nutno uvažovat paralelní spojení  $C_t(0)=0.05$  pF s odpory  $R_{vst}$  resp.  $R_L$ .

Použitá metoda je přibližná. V tab. 7.2.1 je uvedeno porovnání s přesnější metodou harmonické balance při zanedbání i zahrnutí vlivu kapacity  $C_j(0)$ , [A.4].

Tab. 7.2.1.

|                          | Přibližná metoda | Harmonická balance     | Harmonická balance            |
|--------------------------|------------------|------------------------|-------------------------------|
|                          |                  | (pouze odporová dioda) | uvažována kapacita $C_{j}(0)$ |
| Konverzní                | -9,7             | -8,5                   | -8,5                          |
| ztráty [dB]              |                  |                        |                               |
| $R_D\left[\Omega\right]$ | 89               | 82                     | 84                            |
| $R_L[\Omega]$            | 59               | 59                     | 50                            |
| $I_{max}[mA]$            | 30               | 28                     | 28                            |
| $I_2[mA]$                | 6                | 6,9                    | 9,1                           |
| $I_{SS}[mA]$             | 9,5              | 9,7                    | 8,7                           |

Nevýhodou jednodiodových varistorových zdvojovačů je nutnost vstupního a výstupního rezonančního obvodu. Směrem k vyšším kmitočtům jejich vlastnosti zhoršuje kapacita  $C_j(0)$ . Řešením jsou balanční zdvojovače obdobně konstrukčně řešené jako balanční směšovače. Balanční zdvojovače díky své obvodové struktuře i bez rezonančních obvodů potlačují pronikání 2. harmonické do vstupu a 1. harmonické do výstupu zdvojovače. S rostoucím počtem diod lze také zdvojovač budit větším výkonem a tím získat i větší výkon na 2. harmonické.

# 7.3 Varaktorové násobiče na bariérové kapacitě

Harmonický průběh lze také deformovat na nelineární reaktanci. Nejdostupnější je bariérová kapacita Schottky přechodu nebo přechodu PN. Nelinearita je poměrně slabá. Přímo lze násobit pouze na 2. harmonickou. Pro vyšší činitel násobení nutno použít trik s doplňkovými proudy. Závislost kapacity přechodu je dána vztahem (3.8.2), tj.

$$C_{j}(u) = \frac{dq}{du} = \frac{C_{j}(0)}{\left(1 - \frac{u}{U_{K}}\right)^{n}}$$
 (7.3.1)

Pro strmé přechody je n=1/2, pro lineární přechody pak n=1/3.

Odvození vlastností varaktorových násobičů pro obecné n je uvedeno v [A.27], základ teorie je uveden v [A.28]. Věnujme se jednoduššímu odvození pro n=1/2, viz též [A.9]. Tedy:

$$C_{j}(u) = \frac{dq}{du} = \frac{C_{j}(0)}{\sqrt{1 - \frac{u}{U_{k}}}}$$
 (7.3.2)

#### Odvození harmonických napětí na varaktoru při nábojovém buzení

Předpokládejme nábojové buzení ve tvaru:

$$q = Q_0 + Q_1 \sin \omega t + Q_n \sin(n\omega t + \varphi)$$
 (7.3.3)

To znamená, že obvod připojený na varaktor musí pomocí vhodných filtrů zajistit průchod pouze proudových složek ve tvaru:

$$i = \frac{dq}{dt} = \omega Q_1 \cos \omega t + n\omega Q_n \cos(n\omega t + \varphi) = i_1(t) + i_2(t), \qquad (7.3.4)$$

kde 
$$i_1(t) = \omega Q_1 \cos \omega t = I_1 \cos \omega t$$
,  $i_n(t) = n\omega Q_n \cos(n\omega t + \varphi) = I_2 \cos(n\omega t + \varphi)$ . (7.3.4a)

Okamžitá hodnota napětí na varaktoru je dána vztahem:

$$u = \int du = \int \frac{1}{C_i(q)} dq + konst = \int \frac{1}{C_i(q(t))} i(t) dt + konst.$$
 (7.3.5)

\_\_\_\_\_\_

Pomocné odvození

Pro výpočet tohoto integrálu je výhodné zavést tzv. elestanci s danou vztahem.

$$s = \frac{1}{C_j} = \frac{du}{dq} \tag{7.3.6}$$

Určeme s jako funkci okamžitého náboje. Vzhledem k (7.3.2) platí:

$$s = \frac{1}{C_{J}} = \frac{1}{C_{J}(0)} \left( 1 - \frac{u}{U_{K}} \right)^{1/2}$$
 (7.3.7)

Vyjádřeme  $\left(1-\frac{u}{U_{\nu}}\right)^{1/2}$  jako funkci okamžitého náboje q. Platí  $dq=C_{j}.du$ . Potom:

$$q = \int_{0}^{u} C_{j}(u) du = \int_{0}^{u} C_{j}(0) \left(1 - \frac{u}{U_{K}}\right)^{-1/2} du = 2U_{K}C_{j0} \left[1 - \left(1 - \frac{u}{U_{K}}\right)^{+1/2}\right]$$
 (7.3.8)

$$\left(1 - \frac{u}{U_K}\right)^{1/2} = 1 - \frac{q}{2C_I(0)U_K}$$
(7.3.9)

Po dosazení do (7.3.7) dostaneme vyjádření pro s jako funkci okamžitého náboje.

$$s = \frac{1}{C_{j}(0)} \left( 1 - \frac{q}{2C_{j}(0)U_{K}} \right)$$
 (7.3.10)

Pro zjednodušení dalšího odvození vyjádřeme  $C_j(0)$  pomocí minimální kapacity varaktoru  $C_{\min}$  při průrazném napětí  $U_{PR}$ . Platí

$$C_{\min} = \frac{C_{j}(0)}{\left(1 - \frac{U_{PR}}{U_{K}}\right)^{1/2}}$$
 (7.3.11)

Tedy

$$C_{j}(0) = C_{\min} \sqrt{\frac{U_{K} - U_{PR}}{U_{K}}}$$
 (7.3.12)

Po dosazení do (7.3.10) dostaneme.

$$s = \frac{1}{C_{\min}} \cdot \sqrt{\frac{U_K}{U_K - U_{PR}}} - \frac{q}{2C_{\min}^2 (U_K - U_{PR})}$$
 (7.3.13)

Označme.

$$s(0) = \frac{1}{C_{I}(0)} = \frac{1}{C_{\min}} \cdot \sqrt{\frac{U_{K}}{U_{K} - U_{PR}}}$$
 (7.3.14)

Potom.

$$s(q) = s(0) - \frac{q}{2C_{\min}^2(U_{\nu} - U_{PP})}$$
 (7.3.15)

Pro nábojové buzení varaktoru po dosazení za q podle (7.3.3) je tedy okamžitá hodnota elastance dána:

$$s(t) = S_0 - S_1 \sin \omega t - S_n \sin(n\omega t + \varphi)$$
 (7.3.16)

kde

$$S_0 = s(0) - \frac{Q_0}{2C_{\min}^2(U_K - U_{PR})} = \frac{1}{C_{\min}} \cdot \sqrt{\frac{U_K}{U_K - U_{PR}}} - \frac{Q_0}{2C_{\min}^2(U_K - U_{PR})}$$
(7.3.17)

$$S_1 = \frac{Q_1}{2C_{\min}^2 \left( U_F - U_{PR} \right)} \tag{7.3.18}$$

$$S_n = \frac{Q_1}{2C_{-1}^2 \left(U_K - U_{pp}\right)} \tag{7.3.19}$$

Vraťme se nyní k vyjádření okamžité hodnoty napětí na varaktoru dané vztahem (7.3.5). Podle (7.3.5) ho lze vyjádřit jako:

$$u(t) = \int s(t)i(t)dt + U_0$$
 (7.3.20)

kde  $U_0$  je konstanta.

Po dosazení z (7.3.4) a (7.3.16) lze získat:

$$u(t) = U_0 + \int [S_0 - S_1 \sin \omega t - S_n \sin (n\omega t + \varphi)] [\omega Q_1 \cos \omega t + n\omega Q_n \cos (n\omega t + \varphi)] dt \quad (7.3.21)$$

Po výpočtu integrálu dostaneme:

$$u(t) = U_0 + Q_1 S_0 \sin \omega t + Q_n S_0 \sin(n\omega t + \varphi) + \frac{Q_1 S_1}{4} \cos 2\omega t + \frac{1}{2(n-1)} \cdot (Q_1 S_n - nQ_n S_1) \cdot \cos[(n-1)\omega t + \varphi] + \frac{1}{2(n+1)} \cdot (Q_1 S_n + nQ_n S_1) \cos[(n+1)\omega t + \varphi] + \frac{Q_n S_n}{4} \cos(2n\omega t + 2\varphi)$$

$$(7.3.22)$$

Pro zjednodušení zaveďme:

$$U_{1} = Q_{1}S_{0}; U_{2} = \frac{Q_{1}S_{1}}{4}$$

$$U_{n-1} = \frac{1}{2(n-1)} \cdot (Q_{1}S_{n} - nQ_{n}S_{1})$$

$$U_{n} = Q_{n}S_{0}$$

$$U_{n+1} = \frac{1}{2(n+1)} (Q_{1}S_{n} + nQ_{n}S_{1})$$

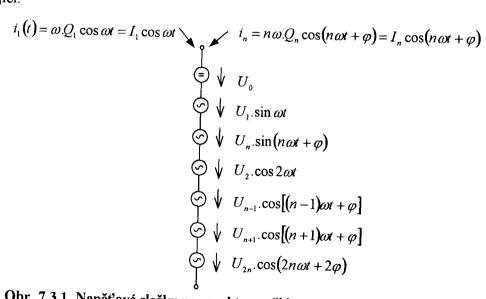
$$U_{2n} = \frac{Q_{n}S_{n}}{4}$$

$$(7.3.23)$$

Po dosazení do (7.3.22) se tak získá vztah pro okamžitou hodnotu napětí u(t):

$$u(t) = U_{0} + U_{1} \sin \omega t + U_{n} \sin(n\omega t + \varphi) + U_{2} \cos 2\omega t + U_{n-1} \cos[(n-1)\omega t + \varphi] + U_{n+1} \cos[(n+1)\omega t + \varphi] + U_{2n} \cos(2n\omega t + 2\varphi)$$
(7.3.24)

Náhradní obvod varaktorového násobiče buzeného dvěma proudy  $i_1(t)$  a  $i_2(t)$  podle (7.3.4a) je tedy následující.



Obr. 7.3.1. Napěťové složky na varaktoru při buzení dvěma proudy.

#### Závěr:

Napětí n-té harmonické  $u_n = U_n . \sin(n\omega t + \varphi)$  a její proud  $i_n = I_n . \cos(n\omega t + \varphi)$  jsou vzájemně fázově posunuty o 90°. Na n-té harmonické tedy vzniká pouze jalový výkon a žádný činný výkon. Tento způsob proto nelze použít k přímému násobení na n-tou harmonickou. Výjimku tvoří pouze případ n=2, kde složka napětí  $u_2 = U_2 \cos 2\omega t$  je ve fázi s budicím proudem  $i_2(t) = 2\omega Q_2 \cos(2\omega t + \varphi)$  a činný výkon proto vzniká.

#### Varaktorový zdvojovač

Pro n=2 podle (7.3.24) platí:

$$U_{n-1}.\cos[(n-1)\omega t + \varphi] = U_1\cos(\omega t + \varphi)$$

$$U_{n+1}\cos[(n+1)\omega t + \varphi] = U_3\cos(3\omega t + 2\varphi)$$

$$U_{2n}\cos(2n\omega t + 2\varphi) = U_4\cos(4\omega t + 2\varphi)$$
(7.3.25)

Určeme vstupní činný výkon na kmitočtu  $\omega$ . Je dán součinem kosinusových složek napětí a proudu 1. harmonické. Tj. vzhledem k (7.3.23) a (7.3.4a):

$$P_{1} = \frac{1}{2}U_{1}I_{1}\cos\varphi = \frac{1}{2}\cdot\frac{1}{2}(Q_{1}S_{2} - 2Q_{2}S_{1})\omega Q_{1}\cos\varphi$$
 (7.3.26)

Po dosazení za  $S_1$  a  $S_2$  dle (7.3.18) a (7.3.19) lze získat pro vstupní činný výkon:

$$P_{1} = -\frac{\omega Q_{1}^{2} Q_{2}}{8C_{\min}^{2} (U_{K} - U_{PR})} \cdot \cos \varphi$$
 (7.3.27)

Obdobně určeme výstupní činný výkon na kmitočtu  $2\omega$ .

$$P_2 = \frac{1}{2}U_2I_2\cos\varphi = \frac{1}{2}.\frac{Q_1S_1}{4}.2\omega Q_2\cos\varphi$$

Po dosazení za  $S_1$  z (7.3.18) pak

$$P_{2} = \frac{\omega Q_{1}^{2} Q_{2}}{8C_{\min}^{2} \left(U_{k} - U_{PB}\right)} \cos \varphi$$
 (7.3.28)

## Optimalizace násobiče

1) nafázování proudu  $i_1(t)$  a  $i_2(t)$ 

Vstupní výkon musí být  $P_1 > 0$  a výstupní výkon  $P_2 < 0$ , pokud se má z varaktoru odebírat výkon na 2. harmonické  $2\omega$ .  $Tedy \pi/2 < \varphi < 3\pi/2$ .

Optimální hodnota je

$$\varphi = \pi \tag{7.3.29}$$

2) buzení

Teoretická účinnost

$$\eta = \frac{|P_2|}{|P_1|} = 1, \text{ tedy } 100\%$$
(7.3.30)

Skutečnou účinnost omezuje především ztrátový seriový odpor varaktoru  $R_s$ . Skutečný výstupní výkon  $P_2'$  je zmenšen o ztrátový výkon na odporu  $R_s$ , potřebný skutečný vstupní budicí výkon  $P_1'$  je nutno oproti bezeztrátovému varaktoru zvýšit. Tedy:

$$P_{1}' = |P_{1}| + \frac{1}{2}R_{s}I_{1}^{2}, P_{2}' = |P_{2}| - \frac{1}{2}R_{s}I_{2}^{2}$$
(7.3.31)

Označme  $P = |P_1| = |P_2|$ . Potom pro skutečnou účinnost lze psát.

$$\eta = \frac{P_2'}{P_1'} = 1 - \frac{R_s (I_1^2 + I_2^2)}{2P + R_s I_1^2}$$
 (7.3.32)

V tomto vztahu vystupují zatím neznámé hodnoty  $I_1$ ,  $I_2$  a P. Je známo, že účinnost násobení roste s rozkmitem vstupního napětí, [A.26].

Určeme tedy maximální účinnost při maximálním přípustném buzení varaktoru a dejme ji do souvislosti s běžnými technickými parametry varaktoru.

Pro další analytické odvozování je nutno vztah (7.3.32) zjednodušit. Ve shodě s [A.9] učiňme pesimistický odhad účinnosti zanedbáním členu  $R_s I_1^2$  ve jmenovateli. Potom:

$$\eta = 1 - \frac{R_s \left( I_1^2 + I_2^2 \right)}{2P} \tag{7.3.33}$$

Tj. po dosazení za P,  $I_1$  a  $I_2$  z (7.3.27) a (7.3.4a) při platnosti (7.3.29).

$$\eta = 1 - 4\omega R_s \cdot C_{\min}^2 \left( U_K - U_{PR} \right) \frac{Q_1^2 + 4Q_2^2}{Q_1^2 Q_2}$$
 (7.3.34)

Výraz má maximální hodnotu pro:

$$Q_2 = \frac{1}{2}Q_1 \tag{7.3.35}$$

Potom

$$\eta_{\text{max}} = 1 - 16 \frac{\omega R_s}{Q_1} \cdot C_{\text{min}}^2 (U_K - U_{PR})$$
(7.3.36)

Plné vybuzení varaktoru (full drive) odpovídá rozkmitu budicího napětí od průrazného napětí  $U_{PR}$ , při kterém je na varaktoru

$$C_i = C_{min}, S_{max} = 1/C_{min} \text{ a } q = Q_{min} < 0,$$
 (7.3.37)

po napětí  $U_K$  (někdy se volí jen  $u = 0.75U_K$ .), při kterém je

$$C_c \to \infty$$
,  $S_{min} = 0$  a  $q = Q_{max} > 0$ . (7.3.38)

Odvoď me velikost  $Q_1$  při tomto buzení. Z (7.3.9) při použití (7.3.12) lze získat:

$$Q_{\text{max}} = 2C_{\text{min}} \sqrt{U_K (U_k - U_{PR})} > 0$$

$$Q_{\text{min}} = 2C_{\text{min}} \sqrt{U_K (U_K - U_{PR})} - 2C_{\text{min}} (U_K - U_{PR}) < 0.$$
(7.3.39)

Odtud.

$$Q_{\max} - Q_{\min} = 2C_{\min} \left( U_K - U_{PR} \right) \tag{7.3.40}$$

Podle (7.3.3) při aplikaci podmínek (7.3.29) a (7.3.35) platí pro náboj na varaktoru:

$$q = Q_0 + Q_1 \left( \sin \omega t - \frac{1}{2} \sin 2\omega t \right). \tag{7.3.41}$$

Maximální a minimální q nastává pro

$$\omega t = +\frac{2\pi}{3} \Rightarrow Q_{\text{max}} = Q_0 + Q_1 \cdot \frac{3\sqrt{3}}{4}$$

$$\omega t = -\frac{2\pi}{3} \Rightarrow Q_{\min} = Q_0 - Q_1 \cdot \frac{3\sqrt{3}}{4}.$$

Tedy

$$Q_{\text{max}} - Q_{\text{min}} = \frac{3}{2}\sqrt{3}.Q_1 \tag{7.3.42}$$

a vzhledem k (7.3.40)

$$Q_1 = \frac{4}{3\sqrt{2}} C_{\min} (U_K - U_{PR}). \tag{7.3.43}$$

Tím je tedy určena amplituda 1. harmonické časově proměnného náboje q podle (7.3.3) při plném vybuzení varaktoru a zahrnutí podmínky na maximální skutečnou účinnost varaktoru (7.3.35) při uvážení jeho seriového odporu  $R_s$ .

Výstupní výkon odpovídající plnému vybuzení podle (7.3.28) je:

$$P_{2\max} = \frac{\omega.64.C_{\min}^3 \left( U_K - U_{PR} \right)^3}{16.27.3.\sqrt{3}.C_{\min}^2 \left( U_K - U_{PR} \right)} = 0,0285\omega C_{\min} \left( U_K - U_{PR} \right)^2$$
(7.3.44)

Skutečný výstupní výkon je podle (7.3.31):

$$P_{2\max}' = P_{2\max} - \frac{1}{2} R_S I_2^2 = P_{2\max} - \frac{1}{2} R_S |2\omega Q_2|^2$$
 (7.3.45)

Po dosazení za  $Q_2$  podle (7.3.35) a  $Q_1$  dle (7.3.43) je pak dostupný výstupní výkon určen:

$$P'_{2\max} = 0.0285 \omega C_{\min} (U_K - U_{PR})^2 (1 - 10.4 \omega R_S C_{\min})$$
 (7.3.46)

Skutečný vstupní výkon potřebný pro plné vybuzení je:

$$P'_{1\text{max}} = P_{2\text{max}} + \frac{1}{2}R_S I_1^2 = P_{2\text{max}} + \frac{1}{2}R_S |\omega Q_1|^2$$
 (7.3.47)

Po úpravě

$$P'_{\text{lmax}} = 0.0285\omega C_{\text{min}} (U_K - U_{PR})^2 (1 + 10.4\omega R_S C_{\text{min}})$$
 (7.3.48)

**Skutečná maximální účinnost** ztrátového varaktoru při plném vybuzení potom bude, viz (7.3.36) při použití (7.3.43):

$$\eta = 1 - 20.8 \omega R_s C_{\min} \tag{7.3.49}$$

Pro mezní kmitočet varaktoru při průrazném napětí

$$\omega_m = \frac{1}{R_s C_{\min}} \tag{7.3.50}$$

lze (7.3.49) přepsat do jednoduchého tvaru

$$\eta = 1 - 20.8 \left( \frac{\omega}{\omega_m} \right) \tag{7.3.51}$$

Důležitým parametrem při návrhu zdvojovače je jeho vstupní a výstupní odpor.

Vstupní odpor varaktoru na kmitočtu  $\omega$  (při  $\varphi = \pi$  a  $Q_2 = \frac{1}{2}Q_1$ ) je určen kosinusovou složkou napětí (7.3.23) a proudu (7.3.4a):

$$R_{vst} = \frac{U_1}{I_1} = -\frac{1}{2} \cdot \frac{Q_1 S_2 - 2Q_2 S_1}{\omega Q_1} = -\frac{1}{2} \cdot \frac{Q_1 S_2 - Q_1 S_1}{\omega Q_1} = -\frac{1}{2} \cdot \frac{S_2 - S_1}{\omega}$$
(7.3.52)

Vzhledem k (7.3.18), (7.3.19) a (7.3.43) pak:

$$R_{vst} = \frac{1}{8} \cdot \frac{Q_1}{\omega C_{\min}^2 (U_K - U_{PR})} = \frac{1}{6\sqrt{3}\omega C_{\min}}$$
 (7.3.53)

Skutečný vstupní odpor je větší ještě o  $R_S$ . Tedy:

$$R'_{vst} = R_{vst} + R_s = \frac{1}{6\sqrt{3}\omega C_{min}} + R_s \tag{7.3.54}$$

Na tento odpor je nutno navrhovat vstupní přizpůsobení.

Výstupní odpor na kmitočtu  $2\omega$  (při  $\varphi = \pi$  a  $Q_2 = \frac{1}{2}Q_1$ ) je určen kosinusovou složkou napětí (7.3.23) a proudu (7.3.4a):

$$R_{vjst} = \frac{U_2}{I_2} = \frac{\frac{Q_1 S_1}{4}}{2\omega Q_2} = \frac{1}{4} \cdot \frac{S_1}{\omega}$$
 (7.3.55)

Vzhledem k (7.3.18) a (7.3.43) pak:

$$R_{vist} = \frac{1}{6\sqrt{3}} \cdot \frac{1}{\omega C_{\min}} \tag{7.3.56}$$

**Skutečný výstupní odpor** zdvojovače, na který je nutno navrhovat výstupní impedanční přizpůsobení je nutno zmenšit o  $R_S$ , tedy:

$$R_{vjst} = R_{vjst} - R_s = \frac{1}{6\sqrt{3}} \cdot \frac{1}{\omega C_{min}} - R_s$$
 (7.3.57)

Pro návrh zdvojovače může být také užitečný ztrátový výkon pohlcovaný varaktorem:

$$P_{z} = \frac{1}{2} R_{s} (I_{1}^{2} + I_{2}^{2}) = \frac{1}{2} R_{s} (\omega^{2} Q_{1}^{2} + 4\omega^{2} Q_{2}^{2}) = \omega^{2} R_{s} Q_{1}^{2}$$
 (7.3.58)

Po dosazení za  $Q_1$  z (7.3.43) pak:

$$P_z = \omega^2 R_s \frac{16}{9.3} C_{\min}^2 (U_K - U_{PR})^2 = 0.59 \omega^2 C_{\min}^2 R_s (U_K - U_{PR})^2$$
 (7.3.59)

Případně vzhledem k (7.3.50)

$$P_Z = 0.59 \left(\frac{\omega}{\omega_m}\right)^2 \frac{(U_K - U_{PR})^2}{R_S}$$
 (7.3.60)

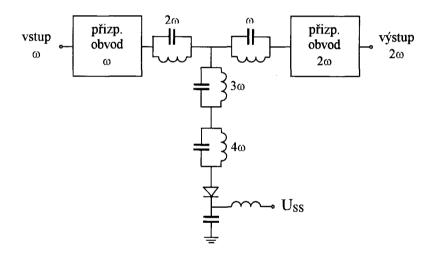
## Požadavky na zapojení varaktorového zdvojovače

Výše uvedené vztahy byly odvozeny za předpokladu, že varaktorem tečou proudy pouze na kmitočtu  $\omega$  a  $2\omega$  Vnější obvod varaktoru by tedy měl na dalších harmonikách  $3\omega$  a  $4\omega$  atd. tvořit rozpojený obvod s nekonečnou impedancí.

Vnější obvod varaktoru by měl dále zajistit, aby vstupní kmitočet ω nepronikal do výstupu a výstupní kmitočet 2ω nepronikal do vstupu.

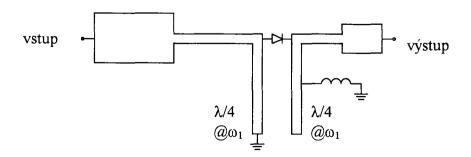
Dále musí vnější obvod zajistit impedanční přizpůsobení na vstupu a výstupu ve shodě s hodnotami vstupního a výstupního odporu dle (7.3.54) a (7.3.57).

Náhradní obvod splňující tyto požadavky je pro paralelně zapojený varaktor uveden na obr. 7.3.1, viz [A.9].



Obr. 7.3.1. Náhradní obvod varaktorového zdvojovače.

Příklad realizace zdvojovače v planární struktuře se seriově zapojeným varaktorem je ukázán na obr. 7.3.2. Podobná koncepce je použita i v [A.28]. Varaktorový zdvojovač v monolitickém provedení poskytoval na kmitočtu 94 GHz výstupní výkon 65 mW při 25% účinnosti.



Obr. 7.3.2. Varaktorový zdvojovač kmitočtu.

## Varaktorové násobiče vyšších řádů

Nelinearita závislosti kapacity varaktoru na napětí je poměrně malá. Integrací (7.3.1) lze získat závislost napětí na varaktoru jako funkci proměnného náboje q, [A.2]:

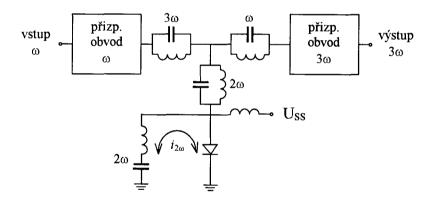
$$u = U_K \left( \frac{\left( -2C_J(0)U_K \right)^2 - q^2}{\left( -2C_J(0)U_K \right)^2} \right)$$
 (7.3.61)

Bude-li budicí proud varaktorem sinusový, bude mít sinusový průběh i náboj q. Vzhledem k (7.3.61) je zřejmé, že napětí na varaktoru je kvadraticky závislé na budicím proudu. To znamená, že efektivně může jednoduchý varaktorový násobič produkovat pouze 2. harmonickou. Pro generaci 3. harmonické nutno použít zvláštní trik spočívající v přidání seriového rezonančního obvodu naladěného na 2. harmonickou (idler) paralelně k varaktoru. Tento obvod umožní cirkulaci doplňkového proudu 2. harmonické přes diodu. Na diodě dochází pak ke směšování se základním kmitočtem a vzniku 3. harmonické. Pro vyšší harmonické lze přidat další vhodné rezonanční obvody.

Výstupní kmitočet násobiče s doplňkovými proudy vzniká jako, [A.9]:

- součet vstupního a doplňkového kmitočtu
- součet dvou doplňkových kmitočtů
- dvojnásobek doplňkového kmitočtu

Koncepce obvodu ztrojovače je uvedena na obr. 7.3.3.



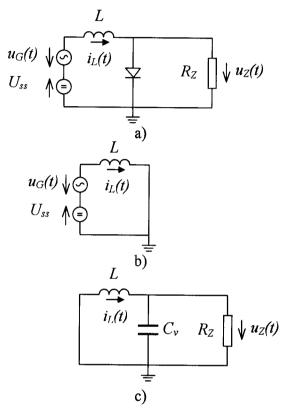
Obr. 7.3.3. Náhradní obvod ztrojovače.

V principu lze přidáním dalších pomocných rezonančních obvodů získat i násobiče vyšších řádů. V praxi se však nevyužívají vzhledem k rychle klesající učinnost.

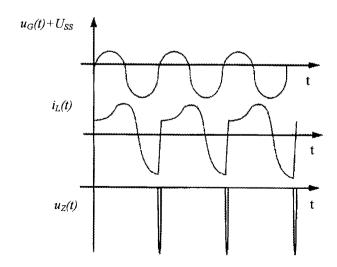
Varaktorové násobiče lze teoreticky realizovat také v balančním provedení obdobně jako varistorové násobiče. V praxi se to však obvykle nevyužívá vzhledem k obtížnému nastavování i jenom jednoduchého varaktorového násobiče. Nastavování varaktorových násobičů je obecně pokládáno za velmi obtížné až frustrující vzhledem k velké citlivosti jejich parametrů na i velmi malé změny v nastavení obvodu, [A.2].

# 7.4 SRD násobiče

Násobiče vysokých řádů používající diody SRD nevyžadují pomocné obvody pro doplňkové proudy. Je to důsledek velmi silné nelinearity vytvořené v propustném směru difuzní kapacitou a v závěrném směru malou napěťově nezávislou barierovou kapacitou. Podrobný popis funkce SRD násobiče lze nalézt v [A.29], [A.2], [A.4]. Principielně jsou tyto násobiče založeny na generátoru úzkých pulsů. Náhradní obvod takového generátoru je znázorněn na obr. 7.4.1. Průběhy napětí a proudů v obvodu jsou znázorněny na obr. 7.4.2.



Obr. 7.4.1. Generátor krátkých pulsů s diodou SRD.



Obr. 7.4.2. Průběhy napětí a proudu v obvodu diody SRD.

Princip činnosti obvodu lze vysvětlit následovně, viz též kap. 3.10. Pokud diodou protéká proud v přímém směru, je na ní v ideálním případě nulové napětí a v relativně velké difůzní kapacitě přechodu se hromadí náboj. Diodou protéká stejný proud jako induktorem L. Tomuto stavu odpovídá náhradní obvod na obr. 7.4.1 b). Když se proud diodou otočí, napětí na diodě zůstává nulové, dokud není náboj z přechodu odčerpán. Po vyčerpání náboje dioda velmi rychle přechází do závěrného směru vyznačujícího se malou bariérovou kapacitou  $C_v$ . Při ideálním nastavení obvodu je to právě v okamžiku, kdy induktorem L teče maximální proud ve zpětném směru, viz obr. 7.4.2. Náhradní obvod tohoto stavu je obr. 7.4.1 c). Velkým proudem diody je nyní nabíjena malá kapacita kapacitoru  $C_v$ . Rezonanční obvod L-  $C_v$  zakmitne a během půlperiody vytvoří ostrý záporný napěťový puls  $u_Z(t)$ , viz obr. 7.4.2. V okamžiku průchodu nulou tohoto napětí je dioda znovu otevřena v přímém směru, oscilace rezonančního obvodu L-  $C_v$  jsou rychle utlumeny a děj se opakuje. Doba trvání pulsu  $t_P$  odpovídá polovině periody tlumených kmitů rezonančního obvodu L-  $C_v$ , tedy, [A.2]:

$$t_p = \frac{\pi}{\omega_n} \tag{7.4.1}$$

Pro kmitočet  $\omega_n$  platí

$$\omega_n = \sqrt{\frac{1 - \varsigma^2}{LC_v}} \tag{7.4.2}$$

kde ς konstanta útlumu určená

$$\varsigma = \frac{1}{2R_Z} \sqrt{\frac{L}{C_v}} \tag{7.4.3}$$

Z důvodů stability by  $\varsigma$  neměla být menší než cca 0,4-0,5. Je-li příliš velká, prodlužuje puls. Z hlediska návrhu obvodu je důležité znát jeho vstupní impedanci  $Z_{vst}$ . Imaginární část je přibližně dána

$$\operatorname{Im}\{Z_{va}\} = -j\omega_1 L \tag{7.4.4}$$

kde  $\omega_l$  je budicí kmitočet. Reálnou část pak aproximuje vztah

$$\operatorname{Re}\left\{Z_{vst}\right\} = R_{vst} = \frac{4.U_{p}^{2}L^{2}\omega_{1}^{3}}{U_{G}^{2}R_{z}\omega_{n}}$$
 (7.4.5)

kde  $U_p$  je maximální hodnota pulsu určená

$$U_{p} = -I_{0}\sqrt{\frac{L}{C_{v}}}\exp\left(\frac{-\pi\varsigma}{2\sqrt{1-\varsigma^{2}}}\right)$$
 (7.4.6)

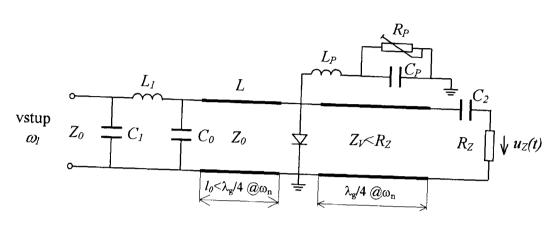
 $I_0$  je špičková hodnota proudu induktorem  $i_L(t)$ . Pro vstupní výkon se udává, [A.2]

$$P_{vst} = \frac{U_p^2 \omega_t}{4R_z \omega_u} \tag{7.4.7}$$

Takovýto obvod se principielně používá v generátorech krátkých pulsů. Lze získat pulsy s délkou jen několika desítek pikosekund.

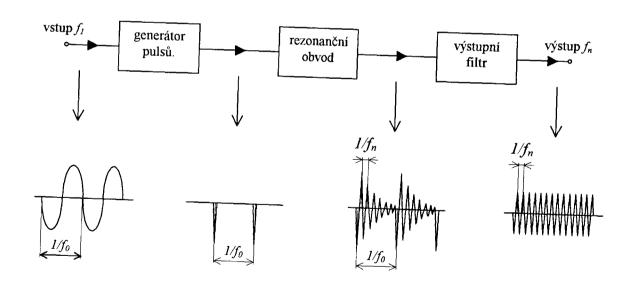
Řada krátkých pulsů s délkou trvání  $t_P$  a periodou  $2\pi/\omega_1$  má vysoký obsah harmonických. Pro násobičové aplikace je poněkud obtížné vybrat právě tu některou požadovanou. Používá se obvykle zapojení uvedené na obr. 7.4.3. Vedení představuje rezonátor naladěný na kmitočet

 $\omega_n$ , jehož činnost lze vysvětlit následovně. Puls vytvořený na SRD postupuje směrem k zátěži  $R_Z$ . Vzhledem k tomu, že  $Z_V < R_Z$  odráží se puls na  $R_Z$  ve fázi a vrací se zpět k SRD. Dorazí v okamžiku, kdy je dioda otevřena a má velmi malý odpor. Puls se zde proto odráží v protifázi a vrací se zase směrem k zátěži  $R_Z$  a proces se opakuje. Vzhledem k délce vedení  $\lambda_g/4$  na kmitočtu  $\omega_n$ , má výsledné napětí na  $R_Z$  charakter tlumených kmitů s kmitočtem  $\omega_n$ . Signál má



Obr. 7.4.3. Rezonanční obvod násobiče.

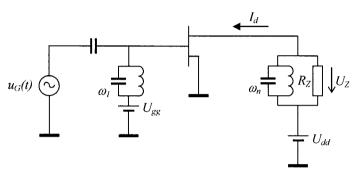
spektrum s maximem energie koncentrované kolem  $\omega_n$ . Na obrázku je také ukázaná mikrovlnná realizace induktoru L pomocí úseku vedení  $l_0 < \lambda_g/4$   $@\omega_n$ .  $L_p$ ,  $C_P$ ,  $R_P$  tvoří obvod automatického ss předpětí diody,  $C_2$  je oddělovací kondenzátor. Blokové zapojení násobiče je uvedeno na obr.7.4.4, [A.2].



Obr. 7.4.4. Blokové zapojení SRD násobiče kmitočtu.

#### 7.5 Tranzistorové násobiče

Tranzistorové násobiče patří mezi tzv. aktivní násobiče, které mohou mít konverzní zisk. Používají se od nejnižších kmitočtů, kde lze zanedbat všechny parazitní prvky tranzistoru. Pro vysvětlení principu činnosti použijme maximálně zjednodušený model obsahující pouze odporové nelinearity. Idealizovaný náhradní obvod takového násobiče je uveden na obr. 7.5.1.



Obr. 7.5.1. Náhradní obvod nízkofrekvenčního tranzistorového násobiče.

Jedná se v zásadě o zesilovač. Vhodnou velikostí předpětí hradla  $U_{gg}$  lze pracovní bod zesilovače nastavit do třídy A, AB, B nebo C. Pokud pracuje ve třídě A, je ho možno použít jako násobič bude-li vstupní signál  $u_G(t)$  natolik velký, že dojde k symetrickému ořezávání sinusovky v důsledku omezování zesilovače. Výstupní proud  $I_d$ . bude mít potom trapezoidální charakter s obsahem lichých harmonických budicího kmitočtu  $\omega_I$ . Velikostí buzení lze ovlivňovat tvar průběhu proudu  $I_d$  a tím i obsah harmonických. Rezonanční obvod na výstupu s rezonančním kmitočtem  $\omega_n$  umožňuje vznik napětí s kmitočtem  $\omega_n$  na odporu zátěže  $R_Z$ . Napětím hradla  $U_{gg}$  lze také zesilovač nastavit do dalších tříd, ve kterých je tranzistor otevřen jen po část periody, případně jen po část kladné půlperiody budicího napětí. To určuje tzv úhel otevření. V závislosti na úhlu otevření lze měnit obsah harmonických sudých i lichých v proudu  $I_d$ . Např. pro kmitočtové zdvojovače je optimální úhel otevření 120°. Lze konstatovat, že cesta návrhu nízkofrekvenčního násobiče kmitočtu je přímá relativně jednoduchá. Bližší informace lze nalézt např. v [A.30].

Na vyšších kmitočtech, zejména však v oblasti mikrovln a mm vln, je situace podstatně komplikovanější. Lze říci, že generace vyšších harmonik je vytvářena v principu stejnými nelineárními prvky jako na nízkých kmitočtech, tyto jsou však nyní obklopeny parazitními induktory, kapacitory a vedeními. To způsobuje, že reakce nelineárních prvků s vnějším obvodem je odlišná vzhledem ke zpětnovazebním efektům v tranzistoru. Nelineární vlastnosti tranzistoru na základním kmitočtu a vyšších harmonikách jsou vzájemně závislé a závislé na jejich impedančním zakoncení. Vhodné zakončovací impedance proto nelze najít přímou analytickou cestou. Možné postupy:

#### kvazi linearizační přístup

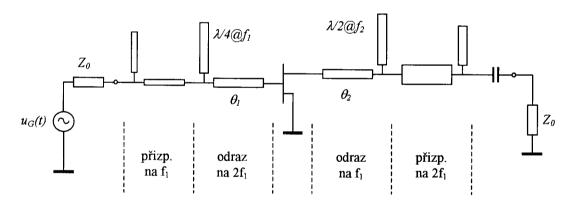
Vychází z [A.30]. Proměnné hodnoty nelineárních prvků v náhradním obvodu jsou nahrazeny pevnými hodnotami vlastními pro každou harmonickou. Tyto hodnoty jsou určeny na nízkých kmitočtech, kde lze zanedbat parazity, analyticky nebo CAD prostředky typu Spice. Náhradní obvod násobiče je pak rozložen na náhradní obvody platné pro každou harmonickou a základní frekvenci zvlášť. Jednotlivé obvody jsou spolu svázány přes řídicí napětí na kapacitě hradla. Jednotlivé obvody lze potom optimalizovat CAD prostředky analýzy lineárních obvodů

#### • přímá nelineární syntéza

Je založena na metodě popsané v [A.32]. Podstata spočívá v určení optimálních průběhů napětí a proudů v nejbližším okolí nelineárních prvků tranzistoru (tj. ve vnitřním tranzistoru), které zajistí požadované vlastnosti násobiče. K tomu se použije jednoduchý model FETu bez reaktančních parazitních prvků a CAD nástroj pro modelování nelineárních obvodů, např. typu Spice. Nelineární model je jednoduchý a proto proces bude rychle konvergovat. K jednoduchému modelu tranzistoru se pak přidají parazitní prvky a již určené průběhy napětí a proudů se z vnitřního tranzistoru přenesou na vnější brány a určí se požadované impedance na jednotlivých frekvencích. To lze již pomocí CAD prostředků pro lineární analýzu obvodů.

- přímá aplikace CAD prostředků pro nelineární analýzu
   Perspektivní, ale nemusí vést k optimální strukuře obvodu, problémy s konvergencí,
   [A.30]
- experimentální nastavení, (technika load pull)
   Experimentální nalezení optimálních zakončovacích impedancí na vstupní a výstupní bráně na základním kmitočtu a dalších harmonikách. Následuje syntéza vhodných přizpůsobovacích obvodů prostředky CAD pro lineární obvody.

Na obr. 7.5.2 je uvedena idea zapojení mikrovlnného tranzistorového frekvenčního zdvojovače.



Obr. 7.5.2. Mikrovlnný zdvojovač kmitočtu.

Určení impedančního přizpůsobení na vstupu a výstupu a určení optimálních elektrických délek  $\theta_l$  a  $\theta_l$  je předmětem optimalizace obvodu.

Samozřejmostí je, že obvod musí být navržen jako stabilní od nejnižších kmitočtů až po kmitočet, kde tranzistor přestává být aktivním prvkem.