Фан Хонг Фыонг, канд. техн. наук, Тимофеев В.И., канд. техн. наук

Обобщенный анализ СВЧ усилителей с распределенным усилением

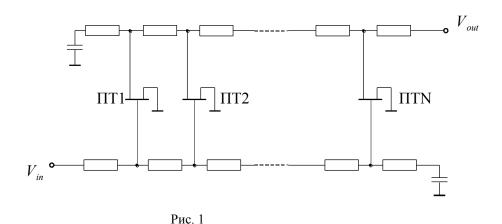
Приведена методика анализа параметров и частотных характеристик усилителей с распределенным усилением миллиметрового диапазона длин волн. Получены аналитические соотношения для выходных характеристик усилителя при неоднородных секциях затворной и стоковой линий передачи.

The technique of the analysis of parameters and frequency characteristics of microwave distributed amplifiers are shown. The analytical equations for output characteristics of the amplifier at non-uniform sections of gate and drain lines are received.

Введение

Применение сверхскоростных устройств для телекоммуникационных систем связано с необходимостью преобразования сигналов с максимальным сохранением их формы (спектра сигнала). Широкополосные усилители применяются, например, в качестве входного усилительного элемента высокоскоростных оптоволоконных линий передачи или как усилители для предварительного усиления в широкополосных устройствах миллиметрового диапазона длин волн. К устройствам, отвечающим таким требованиям относятся усилители с распределенным усилением (УРУ).

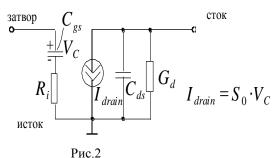
В качестве активного элемента усилителя с распределенным усилением в современных устройствах используют субмикронные транзисторы с барьером Шотки (ПТШ), гетероструктурные [1] и гетеробиполярные транзисторы [2], с максимальной частотой усиления более 100 ГГц [3], а в качестве элементов согласования - отрезки микрополосковых линий передачи [4] или согласующие цепи с сосредоточенными параметрами. В УРУ входная и выходная емкости транзистора каждой секции совместно с отрезками линии передачи образуют входную (затворную) и выходную (стоковую) линии, а полоса частот определяются частотой отсечки этих линий. Высокочастотный сигнал подается на вход, распространяется вдоль затворной линии, усиливается транзисторами и передается в стоковую линию. Все составляющие сигнала от всех секций суммируются в нагрузке. В работе [5] получены аналитические выражения для анализа частотных характеристик УРУ на идентичных секциях. Однако, реальные усилители проектируются с различными параметрами транзисторов и отрезков линий передачи между секциями для обеспечения режима согласования, т.е. затворная и стоковая линии УРУ в общем случае являются неоднородными. Целью данной работы является получение аналитических выражений для распределенных усилителей с неоднородными секциями (рис.1) и проведение обобщенного анализа их частотных характеристик.



Импедансные характеристики УРУ

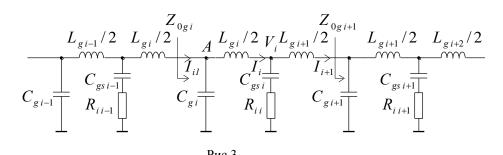
Для расчета усилителя воспользуемся упрощенной схемной моделью субмикронного ПТШ (рис.2), в которую входят входная и выходная емкости C_{gs} , C_{ds} , статическое сопротивление открытой части канала транзистора R_i , выходная проводимость транзистора G_d , зависимый источник тока стока, управляемый

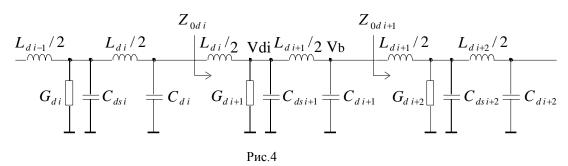
напряжением на входной емкости C_{gs} : $I_{drain} = S_0 \cdot V_C$, где S_0 - крутизна вольт-амперной характеристики транзистора.



Пренебрежение проходной емкостью (емкостью обратной связи транзистора) существенно облегчает анализ усилителя, кроме того, в большинстве случаев при схемотехнических расчетах ею можно пренебречь в силу малости.

Рассмотрим схемную модель затворной (рис. 3) и стоковой (рис. 4) линий, где C_{gsi} , C_{dsi} – входная и выходная емкости і-го транзистора, R_{ii} – сопротивление области затвора, G_{di} – выходная проводимость і-го транзистора, C_{gi} , C_{di} , L_{gi} / 2, L_{di} / 2 — параметры модели і-ых отрезков линий во входной и выходной искусственных линиях усилителя.





Короткие отрезки линии передачи в затворной и стоковой линиях моделируются симметричными Т-схемами с индуктивностями $L_{gi}/2$, $L_{di}/2$ и емкостями C_{gi} , C_{di} . Схемная модель усилителя при принятых допущениях представлена на рис. 5. Характеристическое сопротивление затворной линии в таком усилителе определяется по формуле [5]:

$$Z_{0g}(j\omega) = \sqrt{\frac{L_g}{C_{g1}}} \cdot \sqrt{\frac{1 + j\omega C_{gs}R_i}{1 + j\omega C_{g2}R_i} - \omega^2 \frac{L_g C_{g1}}{4}} = Z_g \psi_g(j\omega), \tag{1}$$
 где
$$C_{g1} = C_g + C_{gs}; \qquad C_{g2} = \frac{C_{gs}C_g}{C_{g1} + C_g}; \qquad Z_g = \sqrt{L_g/C_{g1}};$$

$$\psi_{g}(j\omega) = \sqrt{\frac{1 + j\omega C_{gs}R_{i}}{1 + j\omega C_{g2}R_{i}} - \omega^{2}\frac{L_{g}C_{g1}}{4}}.$$

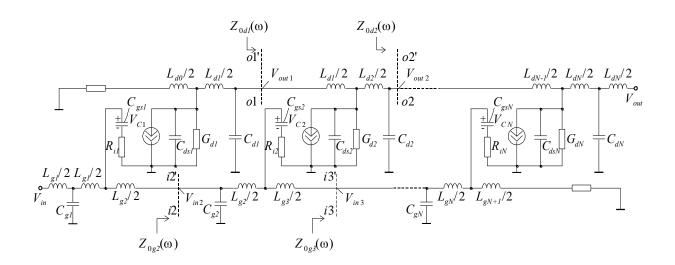


Рис.5

Аналогичное выражение для характеристического сопротивления стоковой линии запишется:

$$Z_{0d}(j\omega) = \sqrt{\frac{j\omega L_d}{G_d + j\omega C_{d1}}} - \omega^2 \frac{L_d^2}{4} = \sqrt{\frac{L_d}{C_{d1}}} \cdot \sqrt{\frac{j\omega C_{ds} R_{ds}}{1 + j\omega C_{ds} R_{ds}}} = Z_d \psi_d(j\omega), \quad (2)$$
 где $C_{1d} = C_d + C_{ds}; \quad Z_d = \sqrt{L_d / C_{d1}}; \quad \psi_d(j\omega) = \sqrt{\frac{j\omega C_{ds} R_{ds}}{1 + j\omega C_{ds} R_{ds}}}.$

Так как нагрузки в конце затворной и стоковой линий должны полностью поглощать волны, распространяющиеся в прямом (для затворной линии) и в обратном (для стоковой линии) направлении, необходимо согласовать их с характеристическими сопротивлениями этих линий. Чаще всего используются либо отрезки микрополосковой линии передачи, либо Т-образная индуктивно-емкостная согласующая цепь с сосредоточенными параметрами [6], являющаяся элементом затворной линии передачи (рис. 4). Следует отметить, что при схемотехнических расчетах отрезки распределенной микрополосковой линии передачи могут замещаться именно такой схемной моделью. Это позволяет распространить полученные в работе соотношения на случай УРУ с отрезками микрополосковых линий передачи в цепях затвора и стока. При подключении к стандартным нагрузкам с сопротивлением 50 Ом из соотношений (1) и (2) получим следующие условия согласования:

$$\sqrt{\frac{L_g}{C_{g1}}} = \sqrt{\frac{L_d}{C_{d1}}} = 50.$$
 (3)

Чтобы сигналы синфазно суммировались на выходе усилителя, фазовые сдвиги затворной и стоковой линий должны быть равны. Выражение для фазового сдвига в T-секции можно записать в виде [5]:

$$\varphi(\omega) = \arctan\left(\omega\sqrt{LC} \cdot \frac{\sqrt{1 - \omega^{2} \frac{LC}{4}}}{1 - \omega^{2} \frac{LC}{2}}\right) = \arctan\left(\frac{2\omega}{\omega_{C}} \cdot \frac{\sqrt{1 - (\omega/\omega_{C})^{2}}}{1 - 2(\omega/\omega_{C})^{2}}\right)$$

Таким образом, чтобы выполнялось равенство $\, \varphi_g = \varphi_d \, ,$ достаточно иметь равенство частот отсечек этих линий:

$$\omega_{Cg} = \frac{2}{\sqrt{L_{\alpha}C_{\alpha s}}} = \omega_{Cd} = \frac{2}{\sqrt{L_{d}C_{ds}}} \tag{4}$$

Из (3) и (4) следует, что $L_g = L_d$, $C_{gs} = C_{ds}$. Однако C_{gs} и C_{ds} являются параметрами схемной модели транзистора и $C_{gs} \neq C_{ds}$. Поэтому, обычно подключают к стоку каждого транзистора небольшую емкость для компенсации разницы между этими параметрами.

Все ячейки линий имеют различные параметры и характеристические сопротивления $Z_{0gi}(\omega)$, $Z_{0gi}(\omega)$, i=1,2,...,N. Примем допущение, что в каждой і-ой секции линия однородная и ее элементы – это элементы с сосредоточенными параметрами. Запишем уравнения Кирхгофа для каждой линии.

Уравнения для затворной линии	Уравнения для стоковой линии
$\begin{cases} Z_{0gi-1} = \frac{V_A}{I_{i1}} \\ V_A = V_i + \frac{j\omega L_{gi}}{2} \cdot I_i \\ V_i = \frac{j\omega L_{gi+1}}{2} \cdot I_{i+1} + Z_{0gi+1} \cdot I_{i+1} \\ I_{i1} = I_i + V_A \cdot j\omega C_{gi} \\ I_i = I_{i+1} + \frac{V_i}{R_{ii} + \frac{1}{j\omega C_{gsi}}} \end{cases}$	$\begin{cases} V_{di} = \left(Z_{0di} - \frac{j\omega L_{di}}{2} \right) \cdot I_{di} \\ V_{B} = V_{di} - \frac{j\omega L_{di+1}}{2} \cdot I_{di+1} \\ I_{di} = I_{di+1} + V_{di} \cdot \left(G_{di+1} + j\omega C_{dsi+1} \right) \\ I_{di+1} = I_{di1} + V_{B} \cdot j\omega C_{di+1} \\ Z_{0di+1} = \frac{V_{B}}{I_{di1}} \end{cases}$

В записанных уравнениях V_A, V_i, V_{di}, V_B – соответствующие узловые напряжения.

Решая эти системы уравнений, находим формулы для характеристического сопротивления затворной линии:

$$\frac{Z_{0gi}}{1 - j\omega \cdot C_{gi} \cdot Z_{0gi}} - \frac{j\omega L_{gi}}{2} = \frac{\left(R_{ii} + \frac{1}{j\omega C_{gsi}}\right) \cdot \left(\frac{j\omega L_{gi+1}}{2} + Z_{0gi+1}\right)}{R_{ii} + \frac{1}{j\omega C_{gsi}} + \frac{j\omega L_{gi+1}}{2} + Z_{0gi+1}}$$

и стоковой линии:

$$\frac{Z_{0di+1}}{1+j\omega\cdot C_{di+1}\cdot Z_{0di+1}} + \frac{j\omega L_{di+1}}{2} = \frac{Z_{0di} - \frac{j\omega L_{di}}{2}}{1-\left(G_{di+1} + j\omega C_{dsi+1}\right)\cdot \left(Z_{0di} - \frac{j\omega L_{di}}{2}\right)}$$

Вводя новые обозначения, находим регрессионные формулы для характеристических

Вводя новые обозначения, находим регрессионные формулы для характеристиче сопротивлений затворной и стоковой линий:
$$Z_{0gi-1} = g\left(\omega, R_{ii}, L_{gi}, L_{gi+1}, C_{gi}, C_{gsi}, Z_{0gi}\right),$$

$$Z_{0di+1} = h\left(\omega, L_{di}, L_{di+1}, G_{di+1}, C_{dsi+1}, Z_{0di}\right),$$

$$The equation of the equ$$

Выходные частотные характеристики УРУ

Обозначим напряжение на входной емкости транзистора C_{gsi} через V_{Ci} . Рассчитаем выходное напряжение i-ой секции $V_{out\,i}$ в зависимости от входного напряжения секции $V_{in\,i}$. Для дальнейшего анализа воспользуемся схемой ячейки усилителя, включая затворную и стоковую линии, показанную на рис. б.

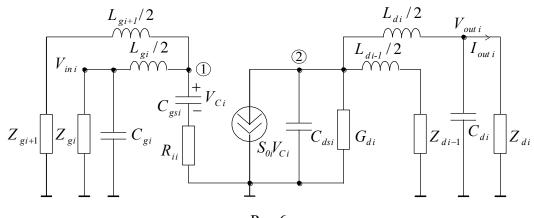


Рис.6

Применяя первый закон Кирхгофа для второго узла схемы и проделав соответствующие преобразования, получим:

$$V_{outi} = \frac{j\omega L_{di}}{2} \cdot \frac{S_{0i} \cdot V_{Ci}}{Q_i \cdot \left(G_{di} + j\omega C_{dsi}\right) + \frac{1}{Z_{di-1}} + \frac{1}{Q_i}} + \frac{Q_i}{Q_i} \cdot \frac{Z_{di} \cdot \frac{1}{j\omega C_{di}}}{2} + \frac{Z_{di} \cdot \frac{1}{j\omega C_{di}}}{Z_{di} + \frac{1}{j\omega C_{di}}}$$

Определим напряжение V_{Ci} через напряжение $V_{in\,i}$ для подстановки в предыдущую формулу и определения выходного напряжения для i-ой секции:

$$V_{Ci} = \frac{1}{j\omega C_{gsi}} \cdot \frac{1}{R_{ii} + \frac{1}{j\omega C_{gsi}}} \cdot \frac{1}{1 - P_i} \cdot V_{ini}, \quad \text{где} \quad P_i = \frac{\frac{j\omega L_{gi}}{2}}{\frac{j\omega L_{gi}}{2} + \frac{Z_{gi} \cdot \frac{1}{j\omega C_{gi}}}{Z_{gi} + \frac{1}{j\omega C_{gi}}}}.$$

Так как рассматривается общий случай, когда все секции усилителя разные, для полного анализа необходимо учитывать многократное отражение волн напряжения и тока между секциями в каждой линии. Обозначим через Γ_{ii} , K_{ii} , $\Gamma_{ii}^{'}$, $K_{ii}^{'}$ коэффициенты отражения и прохождения волн тока и напряжения в плоскости ii-ii' затворной линии в прямом (Γ_{ii} , K_{ii}) и обратном ($\Gamma_{ii}^{'}$, $K_{ii}^{'}$) направлении, где:

$$\Gamma_{ii} = \frac{Z_{0g\,i} - Z_{0g\,i-1}}{Z_{0g\,i} + Z_{0g\,i-1}}; \qquad \Gamma_{ii}^{'} = \frac{Z_{0g\,i-1} - Z_{0g\,i}}{Z_{0g\,i} + Z_{0g\,i-1}} = -\Gamma_{ii};$$

$$K_{ii} = \frac{2Z_{0g\,i}}{Z_{0g\,i} + Z_{0g\,i-1}}; \quad K_{ii}^{'} = \frac{2Z_{0g\,i-1}}{Z_{0g\,i} + Z_{0g\,i-1}}.$$

Подобные соотношения можно записать и для коэффициентов $\Gamma_{oi}, K_{oi}, \Gamma_{oi}', K_{oi}'$ в плоскости oi-oi' стоковой линии. Запишем выражение для входного напряжения V_{ini} :

$$V_{in\,i} = V_{in} \cdot K_{i\,i-1} e^{\gamma_{g\,i}} \sum_{\substack{l,k=1\\l \neq k}}^{i-1} \left(\Gamma_{i\,k} \Gamma_{i\,l}^{'} \prod_{p=l+1}^{k} K_{i\,p} K_{i\,p}^{'} e^{2\gamma_{g\,p}} \right).$$

Аналогичные выражения для выходной линии получим принимая во внимание, что все волны напряжения V_{out} проходят стоковую линию и складываются на выходе:

$$V_{out} = \sum_{i=1}^{N} \left[V_{outi} \left(\sum_{\substack{l,k=1\\l < k}}^{N-1} \Gamma_{ok} \Gamma_{ol}^{'} \prod_{p=l+1}^{k} K_{op} K_{op}^{'} e^{2\gamma_{dp}} \right) \cdot \prod_{j=i}^{l} K_{oj} e^{\gamma_{dj}} \cdot \prod_{j=k+1}^{N-1} K_{oj} e^{\gamma_{dj}} \right].$$

где γ_{gi} , γ_{di} — постоянные распространения волн тока и напряжения через і-ю секцию затворной и стоковой линий, которые можно также определить с помощью схемы секции, представленной на рис.6, где V_{ini} , $V_{ini+1}V_{outi}$, V_{outi+1} рассчитываются без учета многократного отражения волн:

$$e^{\gamma_{gi}} = \frac{V_{ini+1}}{V_{ini}} = \frac{Z_{gi}}{Z_{gi} + \frac{j\omega L_{gi+1}}{2}} \cdot \frac{1}{1 - P_i} \; , \quad e^{\gamma_{di}} = \frac{V_{outi}}{V_{outi-1}} = \frac{Q_i - \frac{j\omega L_{di}}{2}}{Q_i} \frac{Z_{di-1} + \frac{j\omega L_{di-1}}{2}}{Z_{di-1}} \; .$$

С учетом полученных формул для входного и выходного напряжения можно определить частотную характеристику коэффициента усиления по напряжению усилителя: $K_{II} = V_{out} / V_{in}$.

Заключение

Проведен анализ моделей пассивных и активных цепей, входящих в состав усилителя СВЧ с распределенным усилением. Получены соотношения для анализа импедансных и усилительных частотных характеристик многосекционного УРУ с неоднородными секциями. Полученные аналитические соотношения позволяют решать задачи анализа и оптимизации параметров активных и пассивных компонентов УРУ, а также определения оптимального количества секций усилителя по заданным выходным частотным характеристикам.

Литература

- 1. Bipul Agarwal, Adel E. Schmitz et al. 112-GHz, 157-GHz, and 180-GHz InP HEMT Travelling-Wave Amplifiers. // IEEE Transactions on Microwave Theory and Techniques. 1998. vol.466, № 12. P.2553–2559.
- 2. K.W.Kobayashi, J.Cowles et al. A 50-MHz-55-GHz multidecade InP-based HBT distributed amplifier. // IEEE Microwave and Guided Wave Letters.- 1997.-vol.№10.-P.353-355.
- 3. J.Pusl, B.Agarwall et al. Capacitive-division traveling-wave amplifier with 340 GHz gain-bandwidth product. // Proc. IEEE MTT-S Intenational Microwave Symp., Orlando, FL.-1995.-P.1661-1664.
- 4. Y.Baeyens, R.Pullela, H.-S.Tsai and Y.-K.Chen. A 74 GHz Bandwidth InAl/InGaAs-InP HBT Distributed Amplifier with 13-dB Gain. // IEEE Microwave and Guided Wave Letters.-1999.-vol.№9,-P.461-463.
- 5. Фан Хонг Фыонг. Расчет частотных характеристик СВЧ усилителей с распределенным усилением на идентичных каскадах. // Электроника и связь. −2000.-т.2, №8.-C.235-241.
- 6. James B. Beyer, S.N. Prasad et al. // IEEE Transactions on Microwave Theory and Techniques.-1984.-vol.32, №3.- P.268-275.