

УДК 621.3.049.744

ВЛИЯНИЕ ЕМКОСТНЫХ ТОКОВ В МОЩНЫХ СВЧ МОП ТРАНЗИСТОРАХ НА ЭФФЕКТ ОТКРЫТИЯ ПАРАЗИТНОГО БИПОЛЯРНОГО ТРАНЗИСТОРА

Б. К. Петров, Р. Г. Григорьев, П. А. Меньшиков

Воронежский государственный университет

Рассмотрен эффект включения паразитного биполярного n^+ - p - n^- транзистора, в мощных ВЧ и СВЧ МОП транзисторах работающих в режиме усиления большого сигнала. Приведены формулы для расчета ширины стокового p - n перехода, барьерной емкости стокового p - n перехода, и падения напряжения создаваемого протекающим под истоковой n^+ -ячейкой дырочным током перезарядки стокового p - n перехода.

ВВЕДЕНИЕ

На работу мощных СВЧ ДМОП транзисторов с вертикальной структурой (рис. 1) в режиме усиления больших сигналов оказывают влияние ряд факторов, которые могут отрицательно сказываться на работе прибора, и одним из таких факторов является включение паразитного n - p - n транзистора.

В литературе [1,2] рассмотрен случай включения паразитного n - p - n биполярного транзистора при выключении импульса в высоковольтных переключающих ДМОП транзисторах, когда напряжение сток исток U_{ic} за время $t_{выкл} = 10-50$ нс возрастает от $U_{вкл} = 10-20$ В до $U_{выкл} = U_{пит} = 100-1000$ В. В результате ширина p - n -перехода истоковых p -ячеек резко увеличивается, под n^+ -областью протекает большой дырочный емкостной ток, падение напряжения вдоль p -областей может достигать значения $U = U_{откр} = 0.7$ В и начинается инжеекция электронов из края n^+ -областей (при $y \approx 0$ на рис. 1) в p -базу n^+ - p - n^- -транзисторов. Появление большого инжеекционного тока стока $I_{синх}$ в сочетании с высоким напряжением $U_{ic} > 100$ В может вызывать катастрофические отказы приборов. Для приборов работающих в режимах усиления большого сигнала, когда действует переменное синусоидальное напряжение сток-исток, этот эффект не рассматривался детально и именно он будет рассмотрен в данной работе.

© Петров Б. К., Григорьев Р. Г., Меньшиков П. А., 2005.

1. РАСЧЕТ БАРЬЕРНОЙ ЕМКОСТИ ИСТОКОВЫХ ЯЧЕЕК В СВЧ МОП ТРАНЗИСТОРАХ

В реальных ВЧ и СВЧ МОП транзисторах изготавляемых многократной диффузией примесей в плоской части прямоугольной p -области (под n^+ -областями истоков) распределение акцепторов можно считать гауссовым [3,4] (формула 1), где диффузионная длина бора $2\sqrt{D_{BII}t}$ находится из условия (2), x_{po} — глубина залегания metallургического p - n^- -перехода от поверхности. Для плоской части получаем формулу (3).

$$N_a(x) = N_{as} e^{-\left(\frac{x}{2\sqrt{D_{BII}t}}\right)^2}, \quad (1)$$

$$N_a(x_{po}) = N_{as} e^{-\left(\frac{x_{po}}{2\sqrt{D_{BII}t}}\right)^2} = N_{dn^-}, \quad (2)$$

$$2\sqrt{D_{BII}t} = \frac{x_{po}}{\sqrt{\ln \frac{N_{as}}{N_{dn^-}}}}. \quad (3)$$

Уравнение Пуассона в плоской части p - n^- -перехода при $x' < x < x''$ (x' — граница квазинейтральной p -области с p - n^- -переходом, x'' — граница квазинейтральной n^- -области с p - n^- -переходом) (рис. 1) и с учетом того, что $E(x) = -\frac{d\psi(x)}{dx}$, $E(x) < 0$ и $|E(x)| = -E(x)$, имеет вид (4):

$$\frac{d|E(x)|}{dx} = -\frac{q}{\epsilon\epsilon_o} \left[N_{dn^-} - N_{as} e^{-\left(\frac{x}{2\sqrt{D_{BII}t}}\right)^2} \right]. \quad (4)$$

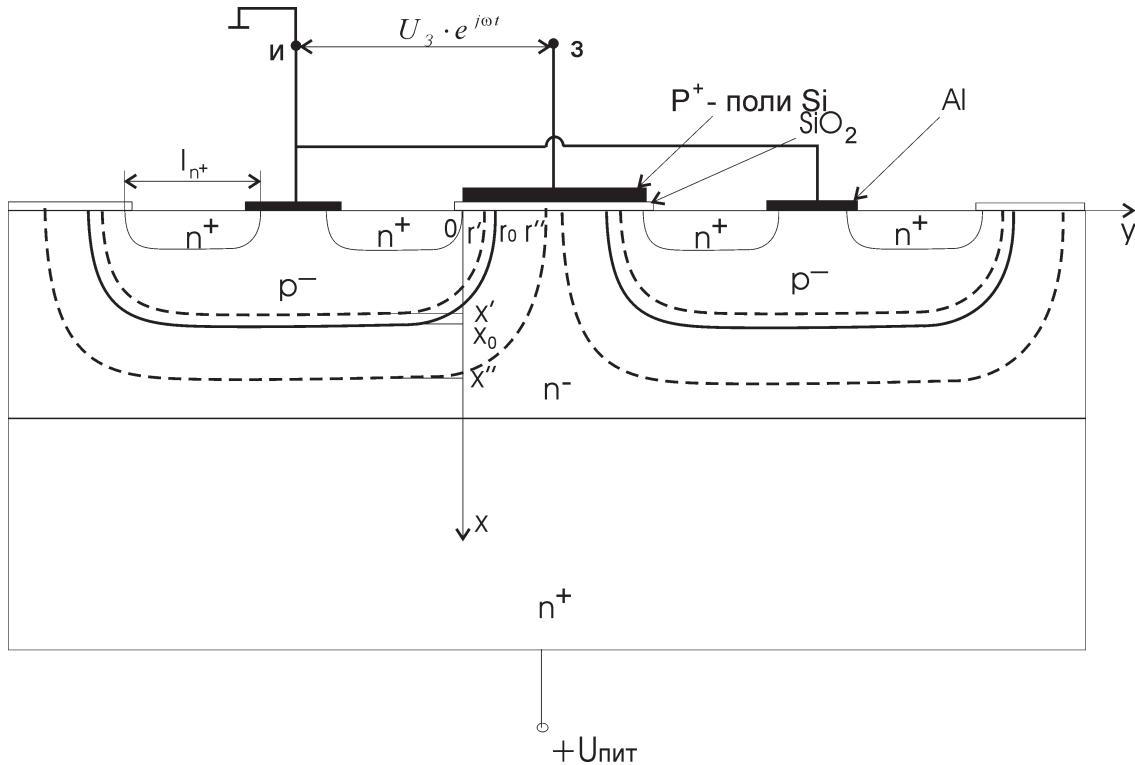


Рис. 1. Поперечное сечение единичной истоковой ячейки

Проинтегрируем выражение (4) по x в пределах от x' до x и учитывая, что $|E(x')| = 0$, в результате получим (5):

$$|E(x)| = -\frac{q}{\epsilon\epsilon_0} \left[N_{dn}(x - x') - N_{as} \int_{x'}^x e^{-\left(\frac{x}{2\sqrt{D_{\text{Bn}}t}}\right)^2} dx \right]. \quad (5)$$

Если в уравнение (5) положим $x = x''$ (нижняя граница $p-n^-$ -перехода) и учтем, что $|E(x'')| = 0$ в результате получим следующее уравнение (6):

$$N_{dn}(x'' - x') = N_{as} \int_{x'}^{x''} e^{-\left(\frac{x}{2\sqrt{D_{\text{Bn}}t}}\right)^2} dx. \quad (6)$$

Это трансцендентное уравнение позволяет при любой заданной верхней границе x' находить нижнюю границу x'' и ширину $p-n$ перехода $L_{pn} = x'' - x'$.

Для нахождения падения напряжения на плоской части $p-n^-$ -перехода — интегрируем выражение (5) по x в пределах от x' до x'' уравнение (7):

$$U_{pn\Pi} = \frac{q}{\epsilon\epsilon_0} \int_{x'}^x \left[N_{as} \int_{x'}^x e^{-\left(\frac{\bar{x}}{2\sqrt{D_{\text{Bn}}t}}\right)^2} d\bar{x} - N_{dn}(x - x') \right] dx. \quad (7)$$

Ширину $p-n^-$ -перехода в боковой цилиндрической части перехода находим из решения уравнения Пуассона для потенциала $\Psi(r)$ в цилиндрических координатах [5] и для гауссова закона распределения акцепторов в боковой части:

$$\frac{1}{r} \frac{d}{dr} \left(r \frac{d\Psi}{dr} \right) = -\frac{q}{\epsilon\epsilon_0} \left[N_{dn} - N_{as} e^{-\left(\frac{x}{2\sqrt{D_{\text{Bn}}t}}\right)^2} \right]. \quad (8)$$

В результате интегрирования уравнения (8) по r в пределах от r' до r'' получим следующее уравнение:

$$2\sqrt{D_{\text{Bn}}t} N_{as} \left[e^{-\left(\frac{r'}{2\sqrt{D_{\text{Bn}}t}}\right)^2} - e^{-\left(\frac{r''}{2\sqrt{D_{\text{Bn}}t}}\right)^2} \right] = N_{dn}(r''^2 - r'^2),$$

где

$$2\sqrt{D_{\text{Bn}}t} = \frac{r_0}{\sqrt{\ln \frac{N_a(r=0)}{N_a}}},$$

$r_0 (< x_0)$ — металлургическая граница перехода в боковой части, $2\sqrt{D_{\text{Bn}}t} < 2\sqrt{D_{\text{Bn}}t}$.

Отсюда находим трансцендентное уравнение (9) для нахождения радиуса r'' при заданном значении границы r' с n -областью:

$$r'' = \sqrt{\left(2\sqrt{D_{\text{БП}}t}\right)^2 \frac{N_{as}}{N_{dn}} \left[e^{\left(\frac{r'}{2\sqrt{D_{\text{БП}}t}}\right)^2} - e^{-\left(\frac{r''}{2\sqrt{D_{\text{БП}}t}}\right)^2} \right] + r'^2}. \quad (9)$$

Напряжение на боковой части р-н⁻-перехода находим по формуле (10), полученной двукратным интегрированием уравнения (8) по r :

$$\begin{aligned} \varphi_k + |U_{pn}| &= \frac{q}{\varepsilon\varepsilon_o} \left\{ \left(2\sqrt{D_{\text{БП}}t}\right)^2 \times \right. \\ &\times 0.5 N_{as} \left[\ln\left(\frac{r''}{r'}\right) e^{-\left(\frac{r'}{2\sqrt{D_{\text{БП}}t}}\right)^2} - \int_{r'}^{r''} \frac{1}{\tilde{r}} e^{-\left(\frac{\tilde{r}}{2\sqrt{D_{\text{БП}}t}}\right)^2} d\tilde{r} \right] - \\ &- N_{dn} 0.5 \left[(r''^2 - r'^2) 0.5 - r'^2 \ln\left(\frac{r''}{r'}\right) \right] \left. \right\}, \quad (10) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \varphi_k &= \frac{kT}{q} \ln \frac{N_a(r') N_{dn}}{n_i^2}, \\ N_a(r') &\approx N_{dn}. \end{aligned}$$

Проведя расчеты по формулам (7), (8) и (9), (10) при типичных значениях для реальных СВЧ МОП транзисторов $N_{as} \approx 5 \cdot 10^{17} \text{ см}^{-3}$, $x_{po} = 1.8 \text{ мкм}$, $N_{dn} = 3 \cdot 10^{15} \text{ см}^{-3}$, $2\sqrt{D_{\text{БП}}t} = 0.796 \text{ мкм}$ в плоской части и $N_{as} \approx 4 \cdot 10^{17} \text{ см}^{-3}$, $r_0 = 1.5 \text{ мкм}$, $2\sqrt{D_{\text{БП}}t} = 0.678 \text{ мкм}$, $\varphi_k = 0.68$ в боковой части, получаем зависимость ширины р-н⁻-перехода в плоской и боковой частях при разных напряжениях исток-сток показанные на рис. 2.

Барьерные емкости р-н-перехода на единицу ширины Z прямоугольных истоковых ячеек находим в плоской части по формуле (11) для плоского конденсатора, а в боковой части по формуле (12) для одной четвертой

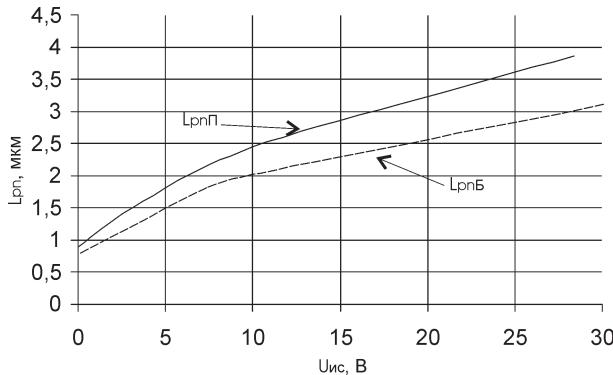


Рис. 2. Зависимость ширины ОПЗ р-н перехода от напряжения в плоской и боковой областях

цилиндрического конденсатора, где Z полагаем 1 см, $\Delta l_n = 3 \text{ мкм}$ — длина n⁺-истоковых плоских областей:

$$C_{pn\Pi}(U_{pn}) = \frac{\varepsilon\varepsilon_o \Delta l_n}{L_{pn\Pi}}, \quad (11)$$

$$C_{pn\Pi}(U_{pn}) = \frac{2\pi\varepsilon\varepsilon_o}{4 \ln\left(\frac{r''}{r'}\right)}. \quad (12)$$

Рассчитанные зависимости представлены на рис. 3.

2. РАСЧЕТ ПАДЕНИЯ НАПРЯЖЕНИЯ ВДОЛЬ ИСТОКОВЫХ р-ЯЧЕЕК В РЕЖИМЕ БОЛЬШОГО СИГНАЛА

Теперь вычислим падение напряжения вдоль квазинейтральной р-области под n⁺-истоковыми областями при протекании емкостного тока перезарядки барьера емкости плоской части $C_{pn\Pi}(U_{pn})$ и боковой части $C_{pnБ}(U_{pn})$ р-н⁻-перехода.

Напряжение на стоковом р-н⁻-переходе $U_{pn}(t) = U_{ci}(t)$ изменяется со временем по закону (13), где напряжение питания в стоковой цепи $U_{\text{пит}}$; $I_{cl}(t) = I_{cl} \cos \omega t$ — 1-я гармоника тока стока; R_1 — действительная составляющая сопротивления нагрузки для 1-й гармоники тока стока; $I_{\text{смакс}}$ ($\approx 2I_{cl}$ в классе В и в классе АВ [1]) — амплитуда косинусоидального импульса тока стока; R_c — сопротивление растекания стока:

$$\begin{aligned} i_c(t) &= I_{\text{смакс}} (\cos \omega t - \cos \theta) / (1 - \cos \theta), \\ U_{pn}(t) &= -[U_{\text{пит}} - I_{\text{смакс}} R_c - U_{h1}(t)] = \\ &= -[U_{\text{пит}} - I_{\text{смакс}} R_c - i_{n1}(t) R_1]. \quad (13) \end{aligned}$$

Причем $U_{pn}(t)$ принимает минимальные значения $U_{pn}(\omega t = 0) = 0 \text{ В}$, когда ток стока

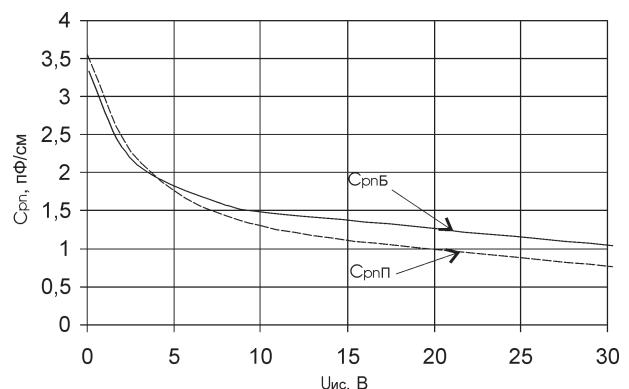


Рис. 3. Зависимость емкости р-н перехода от напряжения в плоской и боковой областях

принимает максимальные значения $i_{c1}(t) = I_{c\max}$, а переменное напряжение на нагрузке $U_{c1}(t) = I_{c1}R_1 \cos \omega t = U_{c1}$ при $\omega t = \pi / 2$ (рис. 4).

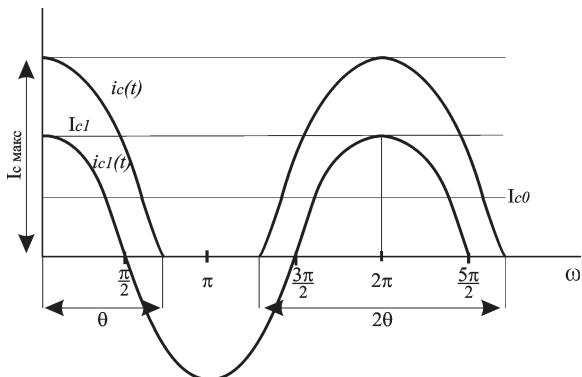


Рис. 4. Временная диаграмма составляющих тока стока

Из уравнения (13) при $U_{pn}(\omega t) = 0$ можно вычислить амплитуду напряжения на нагрузке:

$$U_{h1} = I_{c1}R_1 = U_{пит} - I_{c\max}R_c. \quad (14)$$

Если положить $I_{c\max}R_c \approx 7 - 10$ — типичным значениям для реальных приборов, $U_{пит} = 28$ В, тогда $U_{h1} = 28 - (7 \div 10) = 21 \div 18$ В. Более реальное значение $I_{c\max}R_c \approx 7$ В, тогда $U_{h1} = 21$ В.

При увеличении напряжения $|U_{pn}(t)| = U_{пит} - I_{c\max}R_c - I_{c1} \sin \omega t R_1$ со временем происходит расширение стокового р-n-перехода, а следовательно возникает емкостной ток зарядки барьерной емкости р-n-перехода истоковой ячейки (15):

$$I_{cap}(t) = C_{pn}(t) \frac{dU_{pn}}{dt} = C_{pn}(t) \omega I_{c1}R_1 \sin \omega t. \quad (15)$$

Составляющие емкости $C_{pn}(t)$ находятся из уравнений (11), (12).

Теперь найдем падение напряжения ΔU_n возникающее при протекании емкостного тока через р-область под n+-истоковыми областями на единицу ширины для типичных значений в реальных СВЧ МОП транзисторах: длина n+-области $\Delta l_n = 3$ мкм, продольное сопротивление р-области под n+-областями $R_{sp} = 2200$ Ом/м, $f = 500$ МГц, $C_{pn\Pi}(U_{pn} = 10 \text{ В}) = 1,3 \text{ пФ/см}$, $C_{pnB}(U_{pn} = 10 \text{ В}) = 1,488 \text{ пФ/см}$, $U_{h1} = 21$ В:

$$\begin{aligned} \Delta U_n &= 1 / 2 \omega C_{pn\Pi}(U_{pn}) I_{c1} R_1 R_{sp} \Delta l_n + \\ &+ \omega C_{pnB}(U_{pn}) I_{c1} R_1 R_{sp} \Delta l_n = 0,093 \text{ В.} \end{aligned} \quad (16)$$

Множитель 1/2 в первом члене учитывает линейное возрастание емкостного тока зарядки плоской части р-области под n+-слоем по мере перемещения вдоль этих областей.

Для открытия паразитного биполярного n+-p-n-транзистора необходимо чтобы падение напряжения ΔU_n возникающего при протекании емкостного тока через р-область под n+-истоковыми областями на единицу ширины было порядка 0,7 В, что более чем в семь раз превышает рассчитанное значение. Исходя из чего, мы можем сделать вывод, что в СВЧ МОП транзисторах с рабочими частотами $f = 0,3 - 1,5$ ГГц включение паразитного биполярного n+-p-n-транзистора не должно наблюдаться.

Расчет падения напряжения ΔU_n возникающего при протекании емкостного тока через р-область под n+-истоковыми областями на единицу ширины для типичных значений в разрабатываемых СВЧ МОП транзисторах с рабочими частотами порядка $f = 3$ ГГц показывает возможность открытия паразитного биполярного n+-p-n-транзистора, так как падение напряжения ΔU_n становится порядка 0,7 В, что является достаточным для инъекции электронов из n+-области в p-базу и далее в n-слой. В результате происходит ограничение выходной мощности и возникновения нелинейных искажений. Параметры для расчета: длина n+-области $\Delta l_n = 3$ мкм продольное сопротивление р-области под n+-областями $R_{sp} = 2800$ Ом/м, $C_{pn\Pi}(U_{pn} = 10 \text{ В}) = 1,3 \text{ пФ/см}$, $C_{pnB}(U_{pn} = 10 \text{ В}) = 1,488 \text{ пФ/см}$, $U_{h1} = 21$ В. Тогда из формулы (16) находим:

$$\begin{aligned} \Delta U_n &= 1 / 2 \omega C_{pn\Pi}(U_{pn}) I_{c1} R_1 R_{sp} \Delta l_n + \\ &+ \omega C_{pnB}(U_{pn}) I_{c1} R_1 R_{sp} \Delta l_n \approx 0,7 \text{ В.} \end{aligned}$$

В этом случае эффект открытия паразитного биполярного n+-p-n-транзистора может быть устранен путем уменьшения длины n+-области Δl_n . Действительно, в случае если $\Delta l_n = 1,5$ мкм, падение напряжения ΔU_n становится порядка 0,35 В, что является недостаточным для открытия паразитного биполярного n+-p-n-транзистора.

ЛИТЕРАТУРА

1. Бачурин В.В., Ваксенбург В.Я., Дьяконов В.П. и др.; Под. ред. Дьяконова В. П.. Схемотехника устройств на мощных полевых транзисторах: Справочник. М.: Радио и связь, 1994. 280 с.

2. Дьяконов В.П., Максимчук Л.Л., Ремнев А.М. и др.; Под. ред. В. П. Дьяконова. Энциклопедия устройств на полевых транзисторах. М.: СОЛОН-Р, 2002. 507 с.
3. Быкадорова Г.В., Григорьев Р.Г. // Моделирование технологии создания истоковых и каналььных областей мощных полевых СВЧ транзисторов. Труды VIII междунар. научно-техн. конф. «Радиолокация, навигация, связь». Т. 3. Воронеж. 2002. С. 2076—2084.
4. Моделирование элементов и технологических процессов. Под. ред. П. Антонетти, Д. Антониадиса, Р. Дантона, У. Оулдхема : Пер. с англ. МОП-СБИС. М.: Радио и связь, 1988. 496 с.
5. Зи С. Физика полупроводниковых приборов: В 2-х кн. Кн. 2. Пер. с англ. — перераб. и доп. изд. М.: Мир, 1984. 456 с.
6. Зи С. Физика полупроводниковых приборов: В 2-х кн. Кн. 1. Пер. с англ. — перераб. и доп. изд. М.: Мир, 1984. 456 с.