

ТЕНЗОТИРИСТОР С УСКОРЯЮЩИМ ЭЛЕКТРИЧЕСКИМ ПОЛЕМ В ПЕРВОЙ БАЗЕ

© С.И.Козловский

Институт физики полупроводников Национальной академии наук Украины,
252650 Киев, Украина

(Получена 27 марта 1995 г. Принята к печати 15 сентября 1995 г.)

Проведен расчет напряжения включения, токов включения и удержания $p^+ - n - p - n^+$ -тензотиристора. Расчет выполнен на основе двухтранзисторной модели, причем один из составляющих транзисторов является тензотранзистором с ускоряющим электрическим полем в базовой области. Полученные расчетные соотношения позволяют оптимизировать топологию тензотиристора и выбрать режим его работы.

Вопросы разработки микроэлектронных устройств, способных заменить различного рода контактные переключатели, являются весьма актуальными. Разработан ряд бесконтактных полупроводниковых переключателей тока, осуществляющих коммутацию выходной цепи под действием магнитного поля (магнитотиристоры) [1-3] и света (фототиристоры) [2].

В настоящей работе проведен расчет основных характеристик тиристора, коммутирующего внешнюю цепь под действием деформирующих усилий. Тензотиристор может быть изготовлен методами стандартной интегральной технологии на планарной стороне (профицированной) кремниевой мембранны, которая трансформирует равномерно распределенную по ее поверхности нагрузку в одноосную деформацию растяжения-сжатия той части мембранны, где расположен тензотиристор. Топология тензотиристора (для определенности типа $p^+ - n - p - n^+$), электрическая схема его включения и кристаллографическая ориентация представлены на рис. 1. Конструктивно тензотиристор можно рассматривать как двухколлекторный тензотранзистор [4,5], в коллекторные области которого встроены дополнительные $p-n$ -переходы. Расчет напряжения переключения, а также токов переключения и выключения (удержания) тиристора проведем в рамках двухтранзисторной модели [6-8] при следующих предположениях:

а) один из составляющих транзисторов является тензотранзистором с ускоряющим электрическим полем в базе;

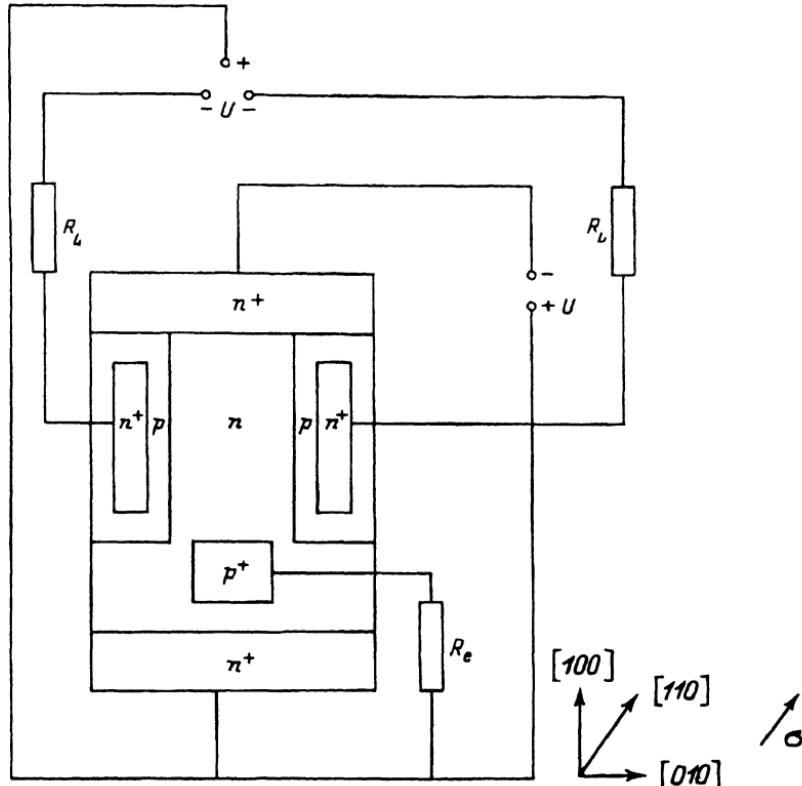


Рис. 1. Топология, кристаллографическая ориентация и схема включения тензористора.

б) токи рекомбинации $I_{nr,pr}$ в прямо смещенных эмиттерных $n-p$ - и $p-n$ -переходах зависят от падения напряжения U на них по экспоненциальному закону

$$I_{nr,pr} = I_{nr,pr}^0 \exp(eU/2T), \quad (1)$$

где e — заряд электрона, T — температура в энергетических единицах;

в) при переключении тиристора пробой центрального (плавного) $p-n$ -перехода имеет лавинный характер при равных коэффициентах лавинного умножения электронов и дырок.

Следуя [6,8], будем полагать, что величины коэффициентов передачи эмиттерных токов α_p и α_n — для составляющих $p-n-p$ - и $n-p-n$ -транзисторов соответственно — связаны с протекающим через тиристор током I соотношением:

$$\alpha_{n,p}(I) = \alpha_{n,p}^0 \left((1 + G_{n,p}I)^{1/2} - 1 \right)^2 / G_{n,p}I. \quad (2)$$

Здесь

$$\alpha_{n,p}^0 = \gamma_{n,p}^0 \beta_{n,p}, \quad (3)$$

$$G_{n,p} = 4I_{n,p}^0 / \gamma_{n,p}^0 (I_{n,p}^0)^2, \quad (4)$$

где $I_{n,p} = I_{n,p}^0 \exp(eU/T)$ — величины инжекционных токов эмиттерных $n-p$ - и $p-n$ -переходов, $\gamma_{n,p}^0$ — коэффициенты инжеции эмиттеров без учета рекомбинации [6–8], $\beta_{n,p}$ — коэффициенты переноса составляющих $n-p-n$ - и $p-n-p$ -транзисторов.

Тогда выражения, связывающие напряжение переключения U_s и ток переключения I_s тензористора, имеют вид [6,8]

$$U_s = U_b \left\{ 1 - \alpha_n^0 \left[1 - (1 + G_n I_s)^{-1/2} \right] - \alpha_p^0 \left[1 - (1 + G_p I_s)^{-1/2} \right] \right\}^{1/3}, \quad (5)$$

$$I_s = C U_s^{1/3} \left[\alpha_n(I_s) (1 + G_n I_s)^{-1/2} + \alpha_p(I_s) (1 + G_p I_s)^{-1/2} \right]^{-1}, \quad (6)$$

где U_b — напряжение лавинного пробоя центрального $p-n$ -перехода, C — константа.

Величина тока выключения (удержания) тиристора I_h определяется выражением [6]

$$\alpha_n(I_h) + \alpha_p(I_h) = 1. \quad (7)$$

При наложении равномерно распределенной по поверхности мембранны нагрузки в базовой области составляющего тензористора возникает механическое напряжение σ и обусловленная им анизотропия электропроводности. В результате этого наряду с продольным дрейфом неравновесных носителей заряда втягивающем электрическом поле базы возникнет его поперечная компонента, направленная к одному из коллекторов, тем самым изменяется коэффициент переноса тензористора β . Описанный выше механизм изменения величины β (эффект отклонения) имеет место для $p-n-p$ -тензористора [4]. Для конструкции тиристора с составляющим $n-p-n$ -тензористором существенный дополнительный вклад в изменение коэффициента переноса может вносить эффект модуляции инжеции [5].

Таким образом, коэффициент переноса составляющего тензористора $\beta(\sigma)$ определяется выражением вида

$$\beta(\sigma) = I_c(\sigma)/I_e(\sigma), \quad (8)$$

где I_c , I_e — величины токов коллектора и эмиттера, которые в общем случае зависят от механического напряжения в базе σ .

Для характеристики тензористора введем параметр — тензочувствительность по напряжению включения S_u , определив его следующим образом:

$$S_u = \frac{1}{U_s} \left| \frac{\partial U_s}{\partial \sigma} \right| = \frac{1}{U_s} \left| \frac{\partial U_s}{\partial \beta} \frac{\partial \beta}{\partial \sigma} \right|. \quad (9)$$

Проведем анализ уравнений (5–7) и расчет основных характеристик $p^+-n-p-n^+$ -тензористора. В этом случае зависящим от величины механического напряжения σ будет коэффициент переноса β_p составляющего p^+-n-p -тензористора. Его величина определяется выражением (8) при токе I_e , не зависящим от значения σ (эффект модуляции инжеции отсутствует [4]). Тогда, согласно (5), максимальная

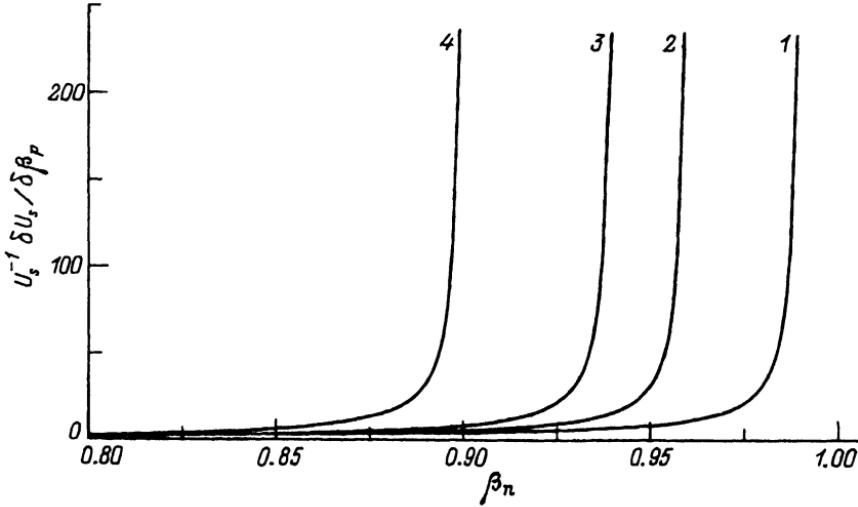


Рис. 2. Зависимость крутизны характеристики $U_s(\beta_p)$ от величины коэффициента переноса β_n при различных величинах β_p : 1 — 0.03, 2 — 0.06, 3 — 0.08, 4 — 0.12.

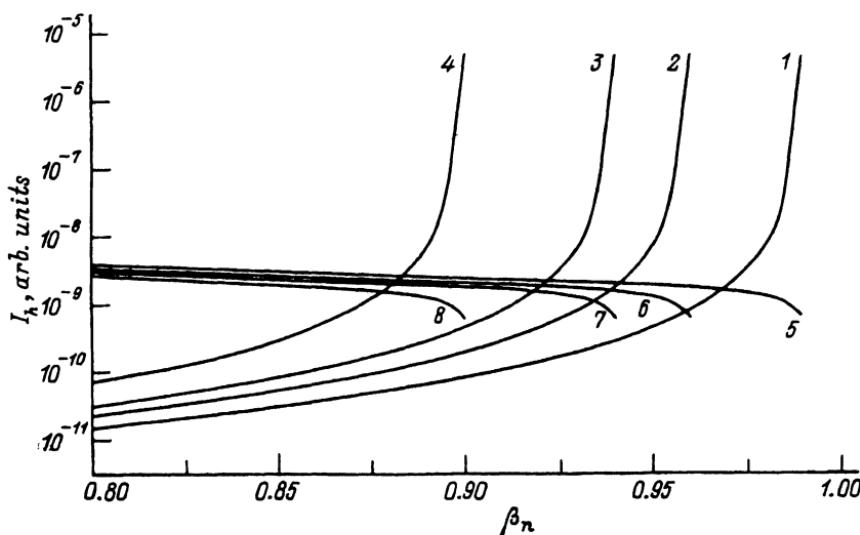


Рис. 3. Зависимость токов включения I_s (1-4) и удержания I_h (5-8) от величины коэффициента переноса составляющего $n-p-n$ -транзистора при различных значениях коэффициента переноса составляющего $p-n-p$ -туннельного транзистора β_p : 1, 5 — 0.03; 2, 6 — 0.06; 3, 7 — 0.08; 4, 8 — 0.12.

величина S_u может быть получена при выполнении следующих неравенств:

$$G_{n,p} I_0 \gg 1, \quad (\alpha_p^0(\sigma))^2 G_n I_0 \gg 1, \quad \alpha_p^0(\sigma) \leq 1 - \alpha_n^0. \quad (10)$$

При выполнении неравенств (10) расчетные формулы (5-7) для напряжения включения U_s , токов включения I_s и удержания I_h упрощаются:

$$U_s = U_b (1 - \alpha_p^0 - \alpha_n^0)^{1/3}, \quad (11)$$

$$I_s = G_n G_p C^2 (U_b)^{2/3} (1 - \alpha_p^0 - \alpha_n^0)^{2/9} / \left(\alpha_p^0 \sqrt{G_n} + \alpha_n^0 \sqrt{G_p} \right)^2, \quad (12)$$

$$I_h = 4 \left(\alpha_p^0 \sqrt{G_n} + \alpha_n^0 \sqrt{G_p} \right)^2 / G_n G_p (1 - \alpha_p^0 - \alpha_n^0)^2. \quad (13)$$

Отметим, что полученная в этом приближении формула (11) для величины U_s совпадает с приведенной ранее [7].

На рис. 2,3 показаны зависимости крутизны характеристики $U_s(\beta)$, токов включения и удержания тиристора I_s и I_h от значений коэффициента переноса β_n составляющего $n-p-n$ -транзистора при различных величинах коэффициента переноса тензотранзистора β_p . Как видно из рисунка, тензочувствительность тиристора по напряжению переключения зависит не только от обусловленного деформацией изменения коэффициента переноса составляющего тензотранзистора, но и в значительной степени определяется его величиной при $\sigma = 0$. Таким образом, вопросы оптимизации топологии и выбора режима работы тензотиристора сводятся к достижению необходимых соотношений между величинами коэффициентов передачи эмиттерных токов составляющих его транзисторов $\alpha_{n,p}^0$, в отсутствие деформации и значением $|\partial\beta/\partial\sigma|$ составляющего тензотранзистора.

В силу конструктивных особенностей тензотранзистора (размеры его базовой области либо сравнимы, либо больше диффузионной длины неравновесных носителей заряда) величина β_p практически всегда значительно меньше единицы. Поэтому для получения максимальной тензочувствительности (рис. 2) значение β_n должно быть близким к 1. Величины $\beta_n \leq 1$ легко достичь, если в качестве составляющего $n-p-n$ -транзистора использовать дрейфовый транзистор с узкой базой подобно тому, как это имеет место в обычных $p-n-p-n$ -структурах [6].

Из простых физических соображений следует, что для повышения значения β_p при $\sigma = 0$ необходимо уменьшить рекомбинационные потери в базе (уменьшить объемную и поверхностную рекомбинации), а также значение тока через разделяющий $p-n$ -переход [3]. Вопросы оптимизации тензотранзистора с целью достижения максимальных величин $\partial I_c/\partial\sigma$, а значит и $|\partial\beta/\partial\sigma|$ (см. (8)), детально рассматривались ранее [4].

На рис. 3,4 показаны расчетные (по формулам из работы [4]) полевые зависимости коэффициента переноса β_p и его изменения $\delta\beta_p$, обусловленного деформацией при различных ширинах эмиттерного $p-n$ -перехода. Как видно из рисунков, с ростом величины электрического поля E в базовой области тензотранзистора величина β_p несколько уменьшается, а $\delta\beta_p$ практически линейно растет. Уменьшение значения β_p с увеличением $E_x = U_{dd}/l_x$ (здесь l_x — длина базовой области) связано с уменьшением общего числа неравновесных носителей, дошедших до центрального $p-n$ -перехода тензотиристора (коллектора составляющего тензотранзистора) из-за уменьшения времени их дрейфа в базовой области тензотранзистора. Уменьшение ширины эмиттерного перехода ведет при прочих равных условиях к уменьшению коэффициента переноса β_p при $\sigma = 0$, но при этом увеличивается

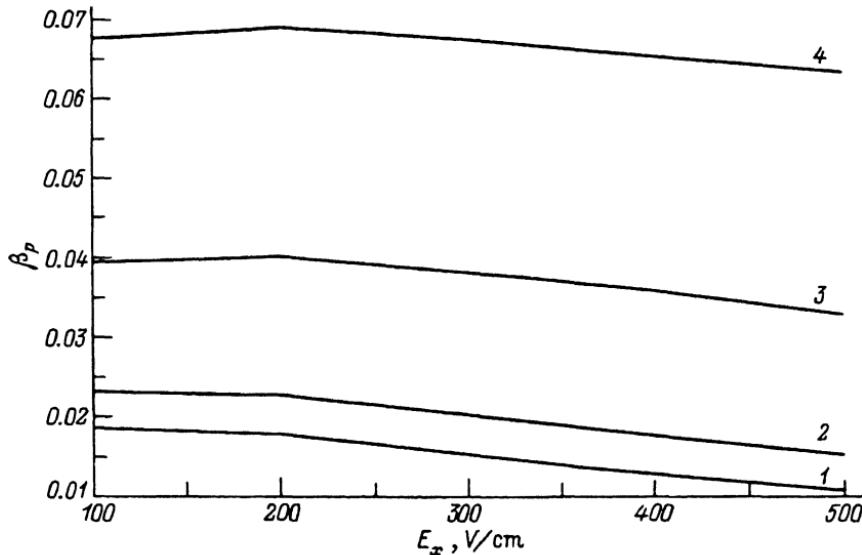


Рис. 4. Зависимость коэффициента переноса составляющего тензотранзистора β_p от величины тянущего электрического поля E_x в базе тензотранзистора при различных ширинах эмиттерного $p-n$ -перехода l_y' , мкм: 1 — 5, 2 — 10, 3 — 15, 4 — 18.

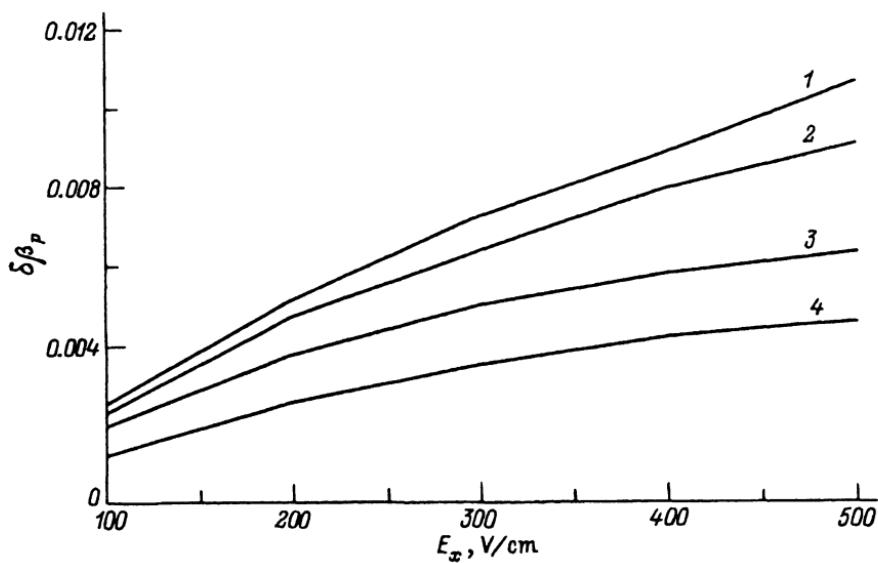


Рис. 5. Зависимость $\delta\beta_p$ от величины тянущего поля E_x в базе составляющего тензотранзистора при различных ширинах эмиттерного $p-n$ -перехода l_y' , мкм: 1 — 5, 2 — 10, 3 — 15, 4 — 18.

его изменение при наложении деформирующих усилий. Представленные на рис. 4, 5 результаты расчетов соответствуют следующим размерам базовой и эмиттерных областей составляющего тензотранзистора $l_x \times l_y \times l_z = 100 \times 20 \times 10$, $l_x' \times l_y' \times l_z' = 4 \times (5 \div 18) \times 2$, (все размеры даны в микронах). Значение σ принято равным $800 \text{ кгс}/\text{см}^2$.

Кратко остановимся на вопросе взаимного влияния режимов работы левого и правого тензотиристоров, которое, как следует из топологии представленного на рис. 1 прибора, обусловлено наличием общих эмиттера и первой базы. Если при включении одного из тиристоров уровень инжекции в первой базе повысится настолько, что это приведет к уменьшению электрического поля в базовой области, между эмиттерным и центральным $p-n$ -переходами другого (закрытого) тиристира, то прямо пропорционально этому уменьшению произойдет снижение тензочувствительности составляющего его тензотранзистора, а значит, и тензочувствительности тиристира по напряжению включения. Вследствие этого в пределе больших уровней инжекции может произойти потеря управления деформацией величин напряжения включения и тока включения. Поэтому весьма важным здесь является выбор величины сопротивления R_L и R_e , которые должны ограничивать значение проходящего через тиристир тока I на уровне, с одной стороны, обеспечивающем малый уровень инжекции в первой базе тиристира, а с другой — достаточным для его удержания в открытом состоянии ($I \geq I_h$). Подобная ситуация имеет место и в формальном аналоге рассмотренного здесь тензотиристира, планарном магнитотиристоре [3]. В указанной работе приведены результаты экспериментальных исследований режима работы одного из магнитотиристоров при различных состояниях другого.

Следует отметить, что предложенная на рис. 1 топология тензотиристира не является единственной возможной. Так, например, в качестве составляющего тензотранзистора может быть использован тензотранзистор с радиальным распределением электрического поля в базе [9]. В зависимости от назначения прибора составляющих транзисторов может быть несколько, а их расположение может различаться от представленного на рис. 1. Однако эти отличия не снижают общности полученных результатов.

В заключение проведем численные оценки величины S_u для рассмотренного выше $p^+-n-p-n^+$ -тензотиристира. При $|\partial\beta/\partial\sigma| \approx 6 \times 10^{-5} \text{ см}^2/\text{кгс}$, $\beta_- = 0.08$, $\beta_n = 0.91$, $\gamma_n^0 = \gamma_p^0 = 0.98$ получаем $S_u \approx 10^{-3} \text{ см}^2/\text{кгс}$. Заметим, что тензочувствительность тензотиристира по напряжению включения по крайней мере на 2 порядка превосходит чувствительность тензомостовой схемы [10].

Автор благодарен И.П. Жданько и В.А. Романову за интерес к работе и ее обсуждение.

Список литературы

- [1] И.М. Викулин, М.А. Глауберман, Н.А. Канищева, В.В. Козел. ФТП, 24, 1959 (1990).
- [2] И.М. Викулин, В.И. Стafeев. Полупроводниковые датчики (М., Сов. радио, 1975) с. 104.
- [3] И.М. Викулин, М.А. Глауберман, В.В. Козел, Н.А. Канищева. ФТП, 18, 547 (1984).
- [4] Г.Г. Бабичев, В.Н. Гузь, И.П. Жадько, С.И. Козловский, В.А. Романиов. ФТП, 26, 1244 (1992).
- [5] С.И. Козловский. ФТП, 29, 1783 (1995).
- [6] В.А. Кузьмин. Тиристоры малой и средней мощности (М., Сов. радио, 1971) с. 184.
- [7] С. Зи. Физика полупроводниковых приборов (М., Мир, 1984) т. 1, с. 455.

- [8] Ю.С. Рябинкин. Радиоэлектроника, **10**, 2205 (1965).
- [9] В.Н. Гузь, И.П. Жадъко, С.И. Козловский, В.А. Романов. ФТП, **26**, 1723 (1992).
- [10] В.Н. Гузь, И.П. Жадъко, С.И. Козловский, В.А. Романов. ФТП, **24**, 409 (1990).

Редактор Т.А. Полянская

Strain thyristor with an accelerating electric field in the first base

S.I. Koslovski

Institute of Semiconductor Physics, Ukrainian Academy of Sciences,
252650 Kiev, the Ukraine
