

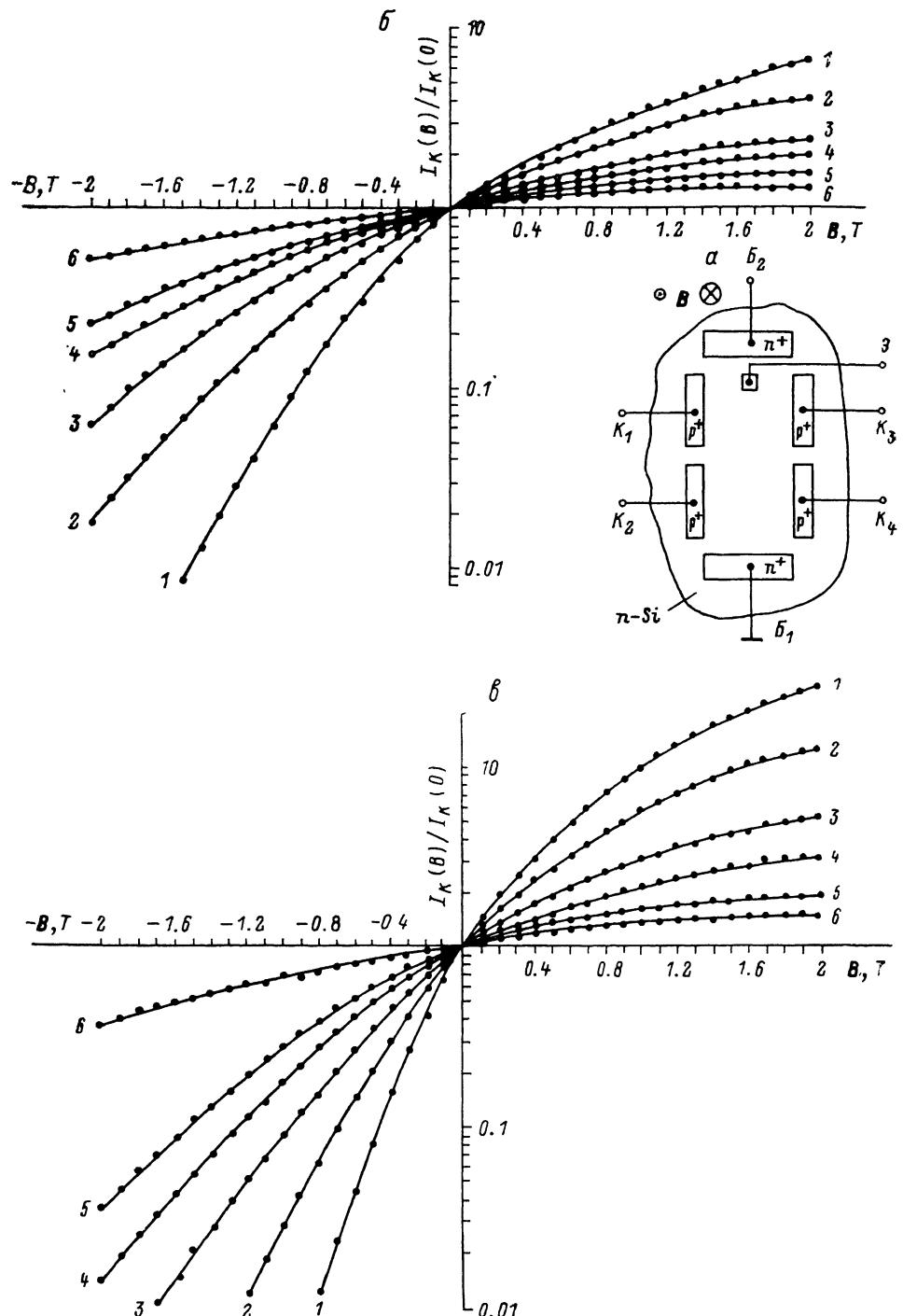
РОЛЬ ШНУРОВАНИЯ ТОКА В МАГНИТОЧУВСТВИТЕЛЬНОСТИ ПЛАНАРНЫХ МАГНИТОТРАНЗИСТОРОВ

Руменин Ч. С.

Показано, что шнурование тока в планарных магнитотранзисторах с ускоряющим полем в базе приводит к экспоненциальному закону зависимости коллекторного тока от магнитного поля. Этот эффект обусловлен магнитным управлением в базовой области положением шнура вместе с профилем концентрации инжектированных носителей вне его.

1. В последние годы кремниевые биполярные магнитотранзисторы являются одними из интенсивно исследованных датчиков магнитного поля. Они характеризуются высокой чувствительностью, большой пространственной разрешающей способностью, легко реализуются и интегрируются с другой электроникой при использовании стандартной планарной технологии. Двухколлекторные планарные магнитотранзисторы (ДПМ) представляют собой биполярные структуры, в которых через дополнительный второй омический контакт B_2 создается электрическое поле, ускоряющее неосновные носители. Эмиттер с небольшой площадью расположен вблизи контакта B_2 и симметричен двум коллекторам K_1 и K_2 . Согласно существующим представлениям, при направлении вектора магнитной индукции \mathbf{B} , нормальному к плоскости ДПМ, их магниточувствительность обусловлена отклонением инжектированных носителей силой Лоренца и связанным с этим дисбалансом коллекторных токов. Если базовая область ДПМ ограничена, эффект перераспределения носителей усиливается ЭДС Холла межбазового тока $I_{B,B} \equiv I_B$. В рамках этой модели предполагается также линейная зависимость коллекторных токов $I_{K_1}(\mathbf{B})$ и $I_{K_2}(\mathbf{B})$ от магнитной индукции [1-6]. С другой стороны, эти биполярные преобразователи можно рассматривать и как однопереходные транзисторы (цепь $B_1 - \mathcal{E} - B_2$). Хорошо известно, что в таких приборах вольтамперная характеристика $I_{\mathcal{E}}(U_{\mathcal{E}B})$ при токе $I_B > 0$ S-образная и содержит участок отрицательного сопротивления, причем ток по сечению распределен неравномерно [2]. В настоящей работе показано, что это шнурование тока в ДПМ приводит к новому для данного класса датчиков магниточувствительному эффекту, при котором зависимость коллекторного тока от магнитного поля экспоненциальна.

2. Идея эффекта «шнуровой магниточувствительности» основывается на существовании токового шнура с большой плотностью инжектированных носителей в участке отрицательного сопротивления на кривой $I_{\mathcal{E}}(U_{\mathcal{E}B})$ при токе $I_B > 0$. Качественный анализ этого физического механизма чувствительности проведен для $p-n-p$ -ДПМ (полученные выводы аналогичны для $n-p-n$ -приборов). Токовый шнур дырок распространяется от эмиттера \mathcal{E} к основному базовому контакту B_1 в центральном конусном углу φ , зависящем от рабочей точки магнитотранзистора, определенной входными токами $I_{\mathcal{E}} > 0$ и $I_B > 0$. При низких уровнях инжеции и высоких значениях межбазового тока I_B угол φ мал, а с увеличением тока $I_{\mathcal{E}}$ или уменьшением I_B он возрастает. Вне токового шнура плотность неосновных носителей при однородной базовой области падает по экспоненциальному закону $\Delta p_i(x) = p_i(x_i) \exp [-(x_i - x)/L_{\text{шн}}]$, где x — расстояние от центральной оси шнура, симметричной коллекторам K_1 и K_2 при поле $\mathbf{B}=0$, x_i — радиус данного i -сечения, нормального к распространению шнура, p_i — концентрация неосновных носителей на грани шнура



Планарный магнитотранзистор с ускоряющим полем в базовой области и секционированными коллекторами (а) и зависимости коллекторного тока от магнитного поля для коллектора K_1 (б, в).
Эмиттерный ток I_E , мА: 1 — 0.5, 2 — 1, 3 — 2, 4 — 3, 5 — 4, 6 — 2 (коллектор K_2). Межбазовый ток I_B , мА
6 — 10, 8 — 20, $T = 20^\circ\text{C}$.

для i -сечения, а $L_{\text{эф}}$ — параметр, связанный с диффузией носителей вне шнура при $x \geqslant x_i$. Перпендикулярное поверхности ДПМ магнитное поле \mathbf{B} через силы Лоренца (и поле Холла, если база ограничена) управляет в области между коллекторами K_1 и K_2 одновременно положением токового шнура и профилем концентрации дырок вне его. Следовательно, при достаточно малых углах φ зависимость коллекторного тока $I_K(B)$ от индукции \mathbf{B} будет аппроксимироваться экспоненциальным законом $I_K(B) \sim \exp(B)$. Этот эффект в ДПМ будет выражен сильнее в частях коллекторов, расположенных вблизи эмиттера \mathcal{E} . В области до основного контакта B_1 шнур расширяется, экспоненциальный профиль распределения дырок размывается и зависимость $I_K(B)$ имеет тенденцию к линейности. При высоких уровнях инжекции угол φ большой, шнур размыт и характеристика $I_K(B)$ линейна. В этом аспекте выводы предложенной модели шнуровой магниточувствительности согласуются с существующей теорией ДПМ. Особенностью этого механизма является и то, что для данного коллектора K_1 или K_2 при малых углах φ через полярность и величину магнитной индукции \mathbf{B} можно осуществить переход от экспоненциального режима к линейному режиму работы ДПМ.

3. Качественная модель влияния шнурования тока на магниточувствительность ДПМ экспериментально проверена на серии кремниевых $p^+ - n - p^+$ -структур, реализованных методом стандартной планарной технологии и схематически показанных на рисунке, а. С целью исследования магниточувствительности в разных частях обоих протяженных коллекторов коллекторы секционированы соответственно $K_1 - K_2$ и $K_3 - K_4$. В качестве базового материала для образцов использован кремний n -типа проводимости с объемным сопротивлением $\rho \sim 7.5 \text{ Ом} \cdot \text{см}$ ($n_0 \sim 10^{15} \text{ см}^{-3}$). Глубина залегания сильно легированных p^+ - и n^+ -областей составляет 1.5 мкм, а концентрация соответственно бора и фосфора $\sim 10^{19} \text{ см}^{-3}$. Приборные данные следующие: размеры эмиттера $\mathcal{E} = 15 \times 15 \text{ мкм}$, коллекторов K_1 , K_2 , K_3 и $K_4 = 30 \times 100 \text{ мкм}$, контактов B_1 и $B_2 = 50 \times 150 \text{ мкм}$, расстояние между контактами B_1 и $B_2 = 250 \text{ мкм}$. В экспериментах использована схема включения с общей базой B_1 . Эмиттер \mathcal{E} и второй базовый контакт B_2 функционируют в режиме генераторов тока ($I_{\mathcal{E}} = \text{const}$, $I_{B_2} = \text{const}$). При этом обе полярности эмиттера \mathcal{E} и контакта B_2 совпадают. Исследованы зависимости отдельных коллекторных токов I_{K_1} , I_{K_2} , I_{K_3} и I_{K_4} от направления и индукции магнитного поля $B \leqslant 2 \text{ Т}$. На рисунке, б приведены некоторые типичные зависимости $I_K(B)/I_K(0)$, например, для коллекторов K_1 и K_2 . Так как ВАХ $I_{\mathcal{E}}(U_{\mathcal{E}, B})$ однопереходного транзистора $B_1 - \mathcal{E} - B_2$ при $I_B > 0$ состоит из участков с положительным и отрицательным дифференциальными сопротивлениями, все токи эмиттера $I_{\mathcal{E}}$ на рисунке соответствуют участку отрицательного сопротивления. Аналогичные характеристики получаются и для коллекторов K_3 и K_4 при учете полярности магнитного поля \mathbf{B} . Установлено, что для коллекторов K_1 и K_3 , расположенных вблизи эмиттера, при низких уровнях инжекции с помощью полярности и величины индукции поля \mathbf{B} можно осуществить на характеристике $I_K(B)$ переход от экспоненциального закона к линейному. Для коллекторов K_2 и K_4 при тех же входных токах $I_{\mathcal{E}}$ и I_B экспоненциальное поведение выражено намного слабее и наблюдается тенденция к линейности. При больших уровнях инжекции экспериментальные данные для выходных характеристик прибора согласуются с выводами существующей теории ДПМ.

4. В исследованных структурах магнитное управление положением шнура вместе с профилем концентрации дырок связано только с лоренцевым отклонением, так как базовая область специально не ограничена и поле Холла тока I_B отсутствует. На основе полученных результатов можно прийти к выводу о существенной роли влияния шнурования тока инжектированных носителей на магниточувствительность планарных магнитотранзисторов с отрицательным сопротивлением $I_{\mathcal{E}}(U_{\mathcal{E}, B})$. Этот физический механизм приводит к нестандартно высоким значениям изменения коллекторных токов в магнитном поле для данного класса преобразователей. Например, при токе $I_{\mathcal{E}}=0.5 \text{ мА}$ и индукции $B=+1 \text{ Т}$ (см. рисунок, б) отношение $I_{K_1}(+1 \text{ Т})/I_{K_1}(0)$ составляет ~ 10 . Кроме принципиального характера, исследованный гальваниомагнитный эффект расширяет потенциальные возможности оптимизации магнитотранзисторных датчиков.

Л и т е р а т у р а

- [1] Викулин И. М., Канищева Н. А., Глауберман М. А. — ФТП, 1976, т. 10, в. 4, с. 785—787.
- [2] Викулин И. М., Стafeев В. И. Физика полупроводниковых приборов. М., 1980. 296 с.
- [3] Викулин И. М., Глауберман М. А., Канищева Н. А., Егиазарян Г. А., Манвелян Ю. С. — ФТП, 1981, т. 15, в. 2, с. 399—403.
- [4] Викулин И. М., Викулина Л. Ф., Стafeев В. И. Гальваномагнитные приборы. М., 1983. 102 с.
- [5] Рекалова Г. И., Козлов Д. М., Шахов А. А., Таирова Д. А. — ФТП, 1985, т. 19, в. 9, с. 1706—1709.
- [6] Baltes H. P., Popović R. S. — Proc. IEEE, 1986, v. 74, N 8, p. 1107—1132.

Лаборатория геотехники
Болгарской Академии наук
НРБ, София

Получена 23.12.1987
Принята к печати 1.04.1988
