08

## Динамический хаос в акустоэлектронных системах

© В.А. Вьюн

Институт физики полупроводников СО РАН, Новосибирск

Поступило в Редакцию 6 января 1997 г.

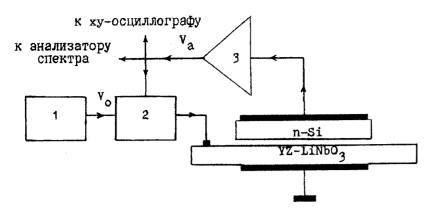
В работе сообщается об экспериментальном наблюдении и исследовании динамического хаоса в акустоэлектронных системах. Для исследований выбран известный в физической акустике и акустоэлектронике объект, в котором обнаружены отмеченные выше его новые нелинейные свойства. Работа дополняет возможности экспериментального моделирования стохастических автоколебаний.

В последнее время в физике и других науках интенсивно исследуются нелинейные динамические системы. Одним из интересных результатов этого исследования является обнаружение стохастических автоколебаний (или динамического хаоса, странных аттракторов) [1–5]. Это явление в различных системах по-прежнему привлекает внимание исследователей.

В настоящей работе экспериментальные исследования выполнены при комнатной температуре на основе слоистых структур пьезоэлектрик-полупроводник (YZ-LiNbO<sub>3</sub>/n-Si) с внешней обратной связью. На рис. 1 показана слоистая структура и предложенная схема ее включения. На противоположных сторонах пьезоэлектрической и полупроводниковой пластин, отделенных воздушным зазором 0.1 мкм, располагаются электроды, с которых снимается напряжение поперечного акустоэлектрического эффекта. (Этот эффект возникает за счет нелинейного акустоэлектронного взаимодействия с носителями заряда полупроводника электрических полей, сопровождающих распространяющуюся в пьезоэлектрике поверхностную акустическую волну [6]). Возбуждение поверхностной акустической волны в пьезоэлектрике осуществляется встречно-штыревым преобразователем [7]. Напряжение поперечного акустоэлектрического эффекта после усиления низкочастотным усилителем подается на амплитудный модулятор, модулирующий сигнал накачки  $V_0$ , идущий с высокочастотного генератора. Затем амплитудномодулированный высокочастотный сигнал с выхода модулятора пода-

6 81

82 В.А. Вьюн



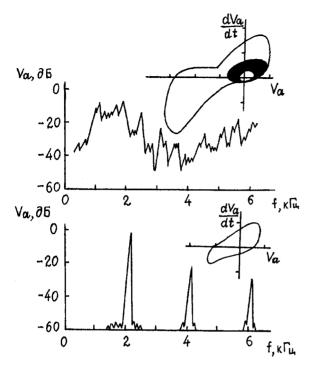
**Рис. 1.** Принципиальная схема эксперимента: I — высокочастотный генератор, 2 — амплитудный модулятор, 3 — низкочастотный усилитель.

ется на преобразователь, возбуждая на этой же частоте амплитудномодулированные поверхностные акустические волны. В такой схеме с внешней обратной связью глубина модуляции регулируется коэффициентом усиления усилителя и зависит от напряжения поперечного акустоэлектрического эффекта  $V_a$  на его выходе. (Преобразователь содержал 12 пар электродов, частота сигнала накачки равнялась  $105 \, \mathrm{M}\Gamma\mathrm{u}$ , а коэффициент усиления усилителя —  $40 \, \mathrm{д}\mathrm{b}$ ).

Слоистая структура пьезоэлектрик—полупроводник выбрана из-за ее нелинейных акустоэлектронных свойств. При этом для получения оптимального нелинейного акустоэлектронного взаимодействия поверхностных акустических волн с учетом расчетов работы [8] в структуре использовался полупроводник n—Si с удельным сопротивлением  $4 \, \text{кОм} \cdot \text{см}$  и с поверхностью, протравленной и окисленной на воздухе при комнатной температуре. При использовании такого полупроводника поперечный акустоэлектрический эффект являлся ловушечным, его напряжение при включении и выключении поверхностных акустических волн релаксировало с некоторыми характерными временами релаксации. (Такое свойство поперечного акустоэлектрического эффекта, как отмечалось в [9—11], является необходимым условием возникновения автоколебаний напряжения поперечного акустического эффекта релаксационного типа).

Стохастические автоколебания напряжения поперечного акустоэлектрического эффекта возникали в килогерцовом диапазоне частот при

Письма в ЖТФ, 1997, том 23, № 10



**Рис. 2.** Фазовые портреты (с масштабом 2 В/дел.) и спектральные зависимости напряжения ПАЭ для стохастических (a) и регулярных  $(\delta)$  автоколебаний.

увеличении напряжения накачки  $V_0$  после того, как система проходила следующие бифуркации. Для значений  $V_0$  ниже  $0.9\,\mathrm{B}$  автоколебания в системе отсутствовали. При некотором пороговом значении  $V_0=-0.9\,\mathrm{B}$  возникали регулярные автоколебания. Они сначала были квазигармоническими, затем становились сильно нелинейными, а при другом пороговом значении  $V_0=2.1\,\mathrm{B}$  из регулярных превращались в стохастические. (При возникновении автоколебаний из-за наличия в схеме обратной связи, естественно, осуществлялась автомодуляция поверхностных акустических волн).

Для исследования возникающих автоколебаний в показанной на рис. 1 схеме снимались их фазовые портреты и спектральные зависимо-

6\* Письма в ЖТФ, 1997, том 23, № 10

84 В.А. Вьюн

сти. Фазовый портрет наблюдался на экране осциллографа при подаче на его пластины напряжения  $V_a$  и производной во времени  $dV_a/dt$ . Спектральные зависимости снимались непосредственно анализатором спектра сигналов. На рис. 2 показаны полученные фазовые портреты и спектральные зависимости в режиме стохастических автоколебаний при  $V_0=3.2\,\mathrm{B}$ . На этом же рисунке для сравнения приведены аналогичные зависимости для регулярных автоколебаний при  $V_0=1.1\,\mathrm{B}$ .

Из представленных на рис. 2 результатов видно, что для стохастических автоколебаний фазовый портрет имеет устойчивый и странный аттракторы, а спектр является сплошным (рис. 2,a). Это отличается от случая регулярных периодических автоколебаний, когда на фазовом портрете есть только один предельный цикл, а спектр имеет на частоте  $2\,\mathrm{к}\Gamma\mathrm{ц}$  основную и ее кратные гармоники (рис.  $2,\delta$ ). Было установлено, что переход из регулярного режима в стохастический осуществляется через перемежаемость [12], что является одним из сценариев перехода к динамическому хаосу.

Таким образом, в акустоэлектронных системах также возможны стохастические автоколебания, что дополняет известные радиофизические, электронные, полупроводниковые и другие системы (см., например, [1–5, 13, 14]). Для объяснения полученных результатов, в отличие от простейшей феноменологической модели автоколебаний напряжения поперечного акустоэлектрического эффекта [9–11], повидимому, необходимо учитывать несколько типов поверхностных состояний полупроводника с различными временами релаксации заряда на них. При этом фазовое пространство рассматриваемой системы будет иметь размерность больше двух, что является необходимым условием возникновения стохастических автоколебаний[1–5].

Работа поддержана Российским фондом фундаментальных исследований (грант № 96–02–19393).

## Список литературы

- [1] Chirikov B.V. // Phys. Rep. 1979. V. 52. № 5. P. 263-380.
- [2] Хакен Г. Синергетика. Иерархия неустойчивостей в самоорганизующихся системах и устройствах. М.: Мир, 1985. 423 с.
- [3] Заславский М. Стохастичность динамических систем. М.: Наука, 1984. 277 с.
- [4] Шустер Г. Детерминированный хаос. Введение. М.: Мир, 1988. 240 с.

Письма в ЖТФ. 1997. том 23. № 10

- [5] *Неймарк Ю.И., Ланда П.С.* Стохастические и хаотические колебания. М.: Наука, 1987. 424 с.
- [6] Гуляев Ю.В., Карабанов А.Ю., Кмита А.М., Медведь А.В., Турсунов Ш.С. // ФТТ. 1970. Т. 12. № 9. С. 2595–2601.
- [7] Морган Д. Устройство обработки сигналов на поверхностных акустических волнах. М.: Радио и связь, 1990. 416 с.
- [8] Vyun V.A. // In: Proceed. 1994. IEEE Ultrasounics Symp. Cannes, France, 1994. P. 441–445.
- [9] Выон В.А. // Письма в ЖТФ. 1990. Т. 16. В. 5. С. 14–18.
- [10] Выон В.А. // Поверхность. 1991. № 6. С. 73-77.
- [11] Vyun V.A. // Lithuanian J. of Phys. 1995. V. 35. N 5-6. P. 478-483.
- [12] Mannevile P., Pomeau Y. // Physica D. 1980. V. 1. N 2. P. 219-226.
- [13] Шелль Э. Самоорганизация в полупроводниках. Неравновесные фазовие переходы в полупроводниках, обусловленные генерационно-рекомбинационными процессами. М.: Мир, 1991.
- [14] Дмитриев А.С., Кислов В.Я. Стохастические колебания в радиофизике и электронике. М.: Наука, 1989. 280 с.