

## ГЕНЕРАЦИЯ И СПЕКТРАЛЬНЫЙ СОСТАВ СТИМУЛИРОВАННОГО ДЛИННОВОЛНОВОГО ИК ИЗЛУЧЕНИЯ ГОРЯЧИХ ДЫРОК В ГЕРМАНИИ В СИЛНЫХ $\vec{E} \perp \vec{H}$ ПОЛЯХ

В.Н. Мурзин, А.П. Чеботарев

*Впервые измерен спектр стимулированного длинноволнового ИК излучения горячих дырок p-Ge в скрещенных полях E и H. Обнаружено, что спектр излучения состоит из нескольких линий, обусловленных переходами между верхними ветвями валентной зоны германия в условиях квантования подзонами легких дырок. Изучены закономерности изменения спектра генерации при изменении E и H.*

Интерес, проявляемый в последние годы к изучению горячих дырок в кристаллах типа германия, связан в первую очередь с возникновением эффектов накопления носителей в сильных  $\vec{E} \perp \vec{H}$  полях и возможностью достижения инверсии функций распределения и получения лазерной генерации на прямых оптических переходах между подзонами тяжелых (1) и легких (2) дырок [1]. В прежних работах, в том числе выполненных с участием авторов, по спонтанному субмиллиметровому излучению, обусловленному переходами 2–1 / 2 – 4/, и по циклотронному резонансу [5] было установлено существование эффекта накопления носителей в p-Ge в  $\vec{E} \perp \vec{H}$  полях, изучены закономерности этого явления и достигнуто инверсное распределение дырок по отношению к переходам между верхними ветвями валентной зоны германия [3,4]. Была показана важность устранения продольной по магнитному полю составляющей электрического поля, исследовано влияние конфигурации образцов и определены оптимальные, с точки зрения инверсии и коэффициента усиления, значения концентрации примесей и интервал напряженностей полей E и H [4]. На образцах p-Ge с концентрацией примесей  $N_A = 2 \cdot 10^{14} \text{ см}^{-3}$  размерами  $20 \times 3 \times 6 \text{ мм}^3$  в полях  $E = 1,5 - 2 \text{ кВ/см}$ ,  $H = 10 - 15 \text{ кЭ}$  были достигнуты значения коэффициента индуцированного усиления  $a \approx 0,02 - 0,04 \text{ см}^{-1}$  в области дырочных переходов 1–2 ( $\lambda = 80 - 100 \text{ мкм}$ ), достаточные для получения лазерного эффекта [4].

В настоящей работе сообщаются результаты по наблюдению генерации и изучению спектрального состава стимулированного субмиллиметрового излучения p-Ge в сильных скрещенных электрическом и магнитном полях. Генерация получена на прямоугольных, образцах p-Ge ( $N_A = 10^{14} \text{ см}^{-3}$ ) размером  $30 \times 3 \times 6 \text{ мм}^3$ , изготовленных с высокой степенью параллельности боковых граней, при выполнении отмеченных выше оптимальных с точки зрения эффекта условий с учетом данных исследований [6,7]. Постоянное магнитное поле направлялось вдоль образца, а электрическое прикладывалось к узким граням ( $H \parallel [111]$ ,  $E \parallel [110]$ ). Таким образом была реализована "холловская" конфигурация эксперимента, уменьшающая влияние продольной  $\vec{E} \parallel \vec{H}$  составляющей электрического поля. Импульсы E длительностью  $10^{-6} \text{ с}$  подавались с частотой  $< 1 \text{ Гц}$ , при которой перегрев образцов, погруженных в жидккий гелий, не превышал  $20 \div 30 \text{ К}$ . В экспериментах использовалось специально изготовленное юстировочное устройство, позволявшее варьировать угол между  $\vec{E}$  и  $\vec{H}$  изменением наклона образца относительно  $\vec{H}$  внутри сверхпроводящего соленоида.

Лазерная генерация регистрировалась по резкому (на несколько порядков) возрастанию интенсивности субмиллиметрового излучения образцов p-Ge в некотором интервале значений полей E и H. Мощность излучения в импульсе составляла  $\sim 1 \text{ Вт}$ . Излучение поляризовано преимущественно вдоль  $[\vec{E} \times \vec{H}]$ . Спектральный состав лазерного излучения p-Ge, измеренный с помощью дифракционного длинноволнового ИК спектрометра ДИКС ФИАН (на выходе которого помещался охлаждаемый гелием приемник Ge(Ga)), показан на рис. 1. Видно, что излучение наблюдается лишь в определенном интервале магнитных полей  $14 \div 19,5 \text{ кЭ}$  (при  $E = 1,8 \text{ кВ/см}$ ) и характеризуется линией с частотой порядка  $100 \text{ см}^{-1}$  (длина волны  $\sim 100 \text{ мкм}$ , заштрихована на рисунке). Ширина линии меняется в зависимости от значений H и составляет  $8 \text{ см}^{-1}$  при  $14 \text{ кЭ}$ ,  $16 \text{ см}^{-1}$  при  $18 \text{ кЭ}$ ,  $10 \text{ см}^{-1}$  при  $19,5 \text{ кЭ}$ . С ростом H линия смещается

в коротковолновую сторону и при некоторых значениях  $H$  начинает уменьшаться по интенсивности. В полях  $H \geq 16$  кЭ с длинноволновой стороны появляется другая линия, которая с ростом  $H$  также сдвигается в коротковолновую сторону, становится более интенсивной, а затем исчезает в полях  $H \geq 19,5$  кЭ.

В результате измерений, выполненных при других значениях  $E$ , были зарегистрированы дополнительные линии, поведение которых в зависимости от  $H$  было примерно таким же, как у описанных выше линий. Спектральное положение обнаруженных линий излучения в зависимости от  $E$  и  $H$  приведено на рис. 2. Частота всех линий линейно растет с увеличением  $H$  и практически не зависит от величины  $E$ . При изменении  $E$  лишь смещается область наблюдения каждой из линий.

Обнаруженные линии излучения, их спектральное положение и зарегистрированные закономерности изменения спектра излучения в полях  $E$  и  $H$  обусловлены особенностями дырочных переходов между

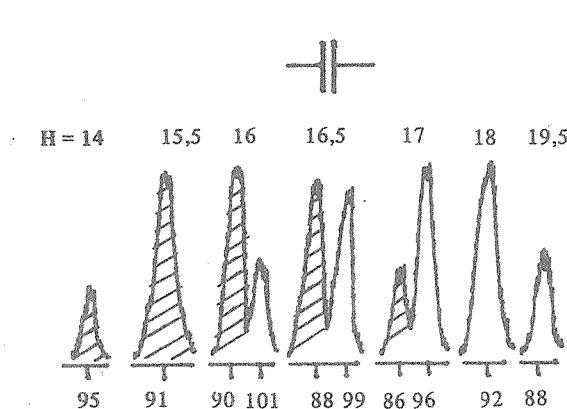


Рис. 1

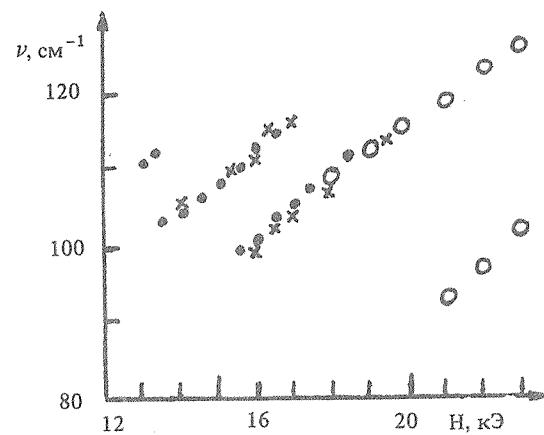


Рис. 2. Зависимость спектрального положения линий генерации от значения  $H$  при  $E = 1,7$  кВ/см (точки),  $1,8$  кВ/см (крестики) и  $2,4$  кВ/см (кружки).

Рис. 3. Пример записи вращательного спектра поглощения паров воды в атмосфере в области генерации p-Ge. Справа вверху – форма импульса электрического поля.

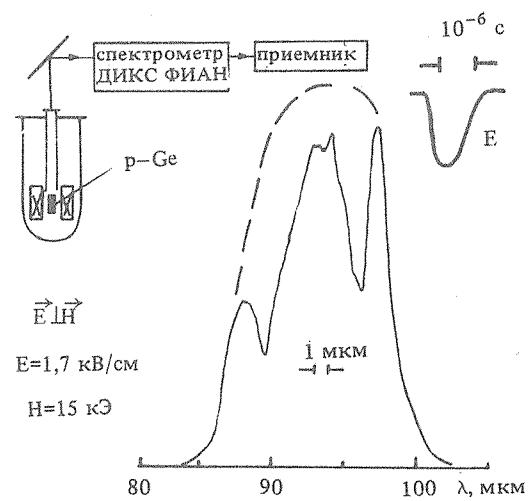


Рис. 3. Пример записи вращательного спектра поглощения паров воды в атмосфере в области генерации p-Ge. Справа вверху – форма импульса электрического поля.

верхними ветвями валентной зоны Ge при учете квантования движения легких дырок<sup>\*)</sup>, приводящего к образованию многогорбой функции распределения за счет небольшого числа замкнутых траекторий в области накопления, соответствующих уровням Ландау. Энергетическое расстояние между линиями порядка  $\hbar\omega_c$  ( $\hbar\omega_c \cong 30 \text{ см}^{-1}$  при 15 кЭ). Сдвиг линий в коротковолновую сторону с ростом Н свидетельствует о том, что относительный вклад, обусловленный дрейфовой скоростью  $v_{gp} = cE/H$ , в условиях экспериментов оказывается мало существенным. Для детальной интерпретации полученных данных требуются дополнительные измерения и подробный теоретический анализ, учитывающий, в частности, дырочные переходы при  $p_z \neq 0$ . Ширина линий излучения значительно превышает разрешение спектрометра и, видимо, определяется в первую очередь видом функции распределения и качеством резонатора (которым служит сам кристалл). Влияние формы импульса Е (рис. 3) на ширину линии излучения оказывается несущественным. На рис. 3 приведен спектр излучения, прошедшего слой воздуха толщиной 4 см. Наблюдаемая на рис. 3 структура обусловлена вращательным спектром  $H_2O$  в атмосфере.

Следует отметить, что генерация вынужденного излучения p-Ge наблюдалась лишь при весьма значительном ( $\sim 5^\circ$ ) отклонении оси образца от направления магнитного поля (в плоскости  $\vec{E}, \vec{H}$ ). Нам представляется, что этот эффект связан с анизотропией проводимости p-Ge в сильных Е полях, обусловленной гофрировкой валентной зоны германия.

Авторы выражают благодарность А.А. Андронову, В.Н. Шастину, С.А. Павлову и Ю.Н. Ноздрину за полезные обсуждения и помощь при подготовке данных экспериментов.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Инвертированные распределения горячих электронов в полупроводниках. Сб. трудов под ред. А.А. Андронова, Ю.К. Пожелы, ИПФ АН СССР, Горький, 1983.
2. Гавриленко В.И. и др. Письма в ЖЭТФ, 35, 81 (1982).
3. Андронов А.А. и др. ДАН, 267, 339 (1982).
4. Гавриленко В.И., Мурзин В.Н., Чеботарев А.П. В сб. Инвертированные распределения горячих электронов в полупроводниках, Сб. трудов, ИПФ АН СССР, Горький, 1983, с. 100.
5. Ефимов Ю.А. и др. Препринт ФИАН № 52, М., 1985.
6. Андронов А.А. и др. Письма в ЖЭТФ, 40, 69 (1984).
7. Komiyama S., Lizuka N., Akasaka Y. Appl. Phys. Lett., 47, 958 (1985).

Поступила в редакцию 30 января 1986 г.

<sup>\*)</sup> Квантованием тяжелых дырок в рассматриваемых полях Е и Н можно пренебречь.