Динамика экситонов в структурах с квантовыми ямами ZnCdSe/ZnSe

© С.А. Пермогоров, А.Н. Резницкий, Л.Н. Тенишев, А.В. Корниевский, С.Ю. Вербин, С.В. Иванов, С.В. Сорокин, W. von der Osten*, H. Stolz*, M. Jütte*

Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе Российской академии наук, 194021 Санкт-Петербург, Россия * Universität GH Paderborn, 33095 Paderborn, Deutchland

По спектрам люминесценции при T = 2 К изучена динамика экситонов в структурах с квантовыми ямами ZnCdSe/ZnSe. На основании исследования разрушения оптического выстраивания экситонов внешним магнитным полем и прямых измерений кинетики затухания поляризованного излучения в пикосекундном диапазоне времен определены времена энергетической и фазовой релаксации состояний локализованных экситонов. Времена жизни экситонной поляризации, измеренные двумя независимыми методами, хорошо согласуются между собой.

Исследованные нами образцы были выращены методом MBE на подложках GaAs как лазерные структуры и представляли собой набор квантовых ям $Zn_{1-x}Cd_xSe$ (x = 0.2, толщина 7 nm), разделенных барьерами ZnSe толщиной 6 nm и помещенных между толстыми слоями *n*- и *p*-ZnSe.

При гелиевых температурах спектр люминесценции квантовых ям ZnCdSe состоит из одной относительно широкой полосы. Как было показано ранее [1,2], эта полоса представляет собой суперпозицию двух перекрывающихся полос излучения различной природы (рис. 1). Более коротковолновая полоса соответствует излучению экситонов, локализованных на флуктуациях ширины ямы или флуктуациях состава твердого раствора (*LE*), в то время как полоса при меньших энергиях обусловлена экситонными комплексами, включающими дефект предположительно донорного типа (*BE*). Уширение обеих полос имеет неоднородную природу.

При резонансном возбуждении линейно поляризованным светом люминесценция в области полосы *LE* имеет существенную степень линейной поляризации $P_{\rm lin} = (I_{\parallel} - I_{\perp})/(I_{\parallel} + I_{\perp})$. Спектр люминесценции на рис. 1 получен с использованием линии Ar⁺ лазера 476.5 nm. Резонансное возбуждение люминесценции в этом случае происходит в процессе поглощения с испусканием одного *LO* фонона. Энергия возбуждаемых экситонов при этом составляет 2570 meV и соответствует коротковолновому краю полосы излучения. Спектральная зависимость степени линейной поляризации показана на рис. 1 заполненными кружками.

Появление линейной поляризации излучения обусловлено оптическим выстраиванием дипольных моментов экситонов в процессе прямого возбуждения, а спектральная зависимость степени поляризации отражает постепенное разрушение выстраивания в процессе сопровождаемой испусканием фононов релаксации энергии экситонов в пределах неоднородно уширенного спектра локализованных состояний. В соответствии с предсказаниями теории [3] оптическое выстраивание не наблюдается в области полосы экситонных комплексов (*BE*).

Приложение внешнего магнитного поля в конфигурации Фарадея приводит к уменьшению степени линейной поляризации люминесценции (рис. 2), причем зависимость P_{lin} от поля может быть описана контуром Лоренца

 $P_{\rm lin} = P_0 \frac{1}{1 + (B/B_{1/2})^2},$

где

$$B_{1/2} = \frac{h}{g_{\rm ex}\mu T_d}.$$

Здесь *В* — напряженность магнитного поля, μ — магнетон Бора, *h* — постоянная Планка, $g_{ex} = 3g_h - g_e$ — *g*-фактор экситона, T_d — время жизни экситонной поляризации, определяемое как полным временем жизни экситонного состояния, так и процессами спиновой релаксации носителей в экситоне.



Рис. 1. Спектр экситонной люминесценции квантовых ям ZnCdSe/ZnSe при T = 2 К (сплошная линия) и его разложение (согласно [1,2]) на полосы излучения локализованных (1) и связанных (2) экситонов (пунктиры). Черные точки — спектральная зависимость степени линейной поляризации P_{lin} при лазерном возбуждении 476.5 nm. Три правых шкалы представляют полное время жизни экситонов T_1 (квадраты), время фазовой релаксации T_2 (ромбы) и время жизни экситонной поляризации T_d (треугольники). Открытые кружки — результаты магнито-оптических измерений T_d .



Рис. 2. *а*) Зависимость степени линейной поляризации $P_{\rm lin}$ в условиях возбуждения рис. 1 от внешнего магнитного поля для спектральных позиций 2568 meV (1) и 2557 meV (2). *b*) Кинетика излучения при резонансном возбуждении люминесценции квантовых ям на частоте 2529 meV в поляризации параллельной (1) и перпендикулярной (2) поляризации возбуждающего света. Сплошные кривые на *a* и *b* — описание данных теоретическими моделями.

Используя значение *g*-фактора для состояний локализованных экситонов $g_{ex} = 1.68$, полученное ранее для тех же образцов в работе [2] на основании теоретического анализа зависимости величины сигнала магнитноциркулярной поляризации люминесценции от величины магнитного поля, мы определили время жизни экситонной поляризации и его спектральную зависимость. Результаты представлены открытыми кружками в нижней части рис. 1.

Как видно из рисунка, времена жизни поляризации состояний локализованных экситонов на коротковолновом краю полосы излучения имеют величину порядка 3 рs. Этот результат находится в хорошем качественном согласии с наблюдением ярко выраженной структуры с периодом энергии LO фонона в спектрах возбуждения люминесценции этого участка полосы [1], обусловленной малым временем жизни экситонов, ограниченным миграцией энергии к более глубоко локализованным состояниям. Однако по мере увеличения энергии локализации наблюдается лишь незначительный рост T_d . Отсюда можно сделать вывод о том, что миграция энергии не является единственным фактором, влияющим на время жизни поляризации.

Подтверждение этого предположения было получено в результате прямых измерений кинетики затухания излучения при возбуждении импульсным пикосекундным перестраиваемым лазером (длительность импульса 4 рs при частоте повторения 79 MHz). Измерения были проведены в поляризованном свете непосредственно на частоте возбуждающего света. Типичные результаты измерений кинетики излучения для двух поляризаций представлены в нижней части рис. 2. Анализ экспериментальных данных на основании модели работы [4] позволяет в этом случае независимо определить как полное время жизни экситонов Т₁, определяемое излучательной рекомбинацией и миграцией энергии, так и время фазовой релаксации Т₂, обусловленное процессами спиновой релаксации в локализованном экситоне. Спектральная зависимость времен T_1 и T_2 , полученная в эксперименте, представлена в правой части рис. 1. Независимое определение величин *T*₁ и *T*₂ позволяет также вычислить полное время жизни поляризации T_d как $1/T_d = 1/T_1 + 1/T_2$. Величины T_d , вычисленные на основании измерений кинетики затухания излучения во времени, представлены в нижней части рис. 1 треугольниками.

Как видно из рис. 1, времена жизни экситонной поляризации, измеренные двумя независимыми методами, хорошо согласуются между собой в той области спектра, где излучение локализованных экситонов вносит доминирующий вклад. Сопоставление спектральных зависимостей T₁, T₂ и T_d показывает, что в области коротковолнового края полосы люминесценции времена Т_d определяются в основном быстрыми процессами релаксации энергии локализованных экситонов. Однако при увеличении энергии локализации процессы релаксации энергии замедляются, что отражается в существенном росте времени T_1 . При этом величины T_d начинают определяться в основном процессами фазовой релаксации. Времена фазовой релаксации Т2 также увеличиваются с ростом энергии локализации. Возможной причиной этого может быть уменьшение степени случайной анизотропии состояний локализованных экситонов.

В области энергий, где излучение локализованных и связанных экситонов имеет сравнимую интенсивность, наблюдается расхождение величин T_d , полученных двумя разными методами. Одной из причин наблюдаемого отличия может служить зависимость величины *g*-фактора от энергии локализации экситона. Кроме того, два метода отличаются способом возбуждения экситонов и полученные результаты могут соответствовать разным ансамблям локализованных состояний.

Работа выполнена при частичной поддержке РФФИ (гранты 96-02-16933 и 97-02-18138) и фонда ИНТАС (грант 94-324).

Список литературы

- S. Permogorov, A. Reznitsky, L. Tenishev, A. Kornievsky, S. Ivanov, S. Sorokin, W. von der Osten, H. Stolz, M. Juette, H. Vogelsang. Proc. 23d Int Conf. Phys. Semicond. Berlin (July 1996). P. 2015–2018.
- [2] A. Reznitsky, A. Kornievsky, S. Permogorov, L. Tenishev, S. Verbin, S. Ivanov, S. Sorokin, J. Lumin. 72–74, 869 (1997).
- [3] G.E. Pikus, E.L. Ivchenko. In: Excitons / Ed. E.I. Rashba and M.D. Sturge. North-Holand (1982). Ch. 6.
- [4] H. Stolz. In: Springer Tracs in Modern Physics. Springer (1994). V. 130.