# Одномодовые лазеры с вертикальным резонатором для миниатюрного атомного эталона частоты на основе атомов Rb<sup>87</sup>

© И.А. Деребезов<sup>¶</sup>, В.А. Гайслер, А.К. Бакаров, А.К. Калагин, А.И. Торопов, М.М. Качанова, Т.А. Гаврилова, О.И. Семенова, Д.Б. Третьяков, И.И. Бетеров, В.М. Энтин, И.И. Рябцев

Институт физики полупроводников им. А.В. Ржанова Сибирского отделения Российской академии наук, 630090 Новосибирск, Россия

(Получена 8 апреля 2010 г. Принята к печати 13 апреля 2010 г.)

Представлены результаты численного моделирования и исследования генерационных характеристик полупроводниковых лазеров с вертикальным резонатором на основе твердых растворов  $Al_x Ga_{1-x} As$ . Лазеры демонстрируют устойчивый одномодовый режим генерации на длине волны 795 нм при малых рабочих токах ~ 1.5 мA и выходной мощности 350 мкВт, что открывает перспективы их использования в миниатюрных атомных эталонах частоты нового поколения.

#### 1. Введение

Актуальность создания миниатюрного атомного стандарта частоты обусловлена все возрастающими потребностями науки, современных информационных технологий, телекоммуникаций и навигации. Точное измерение временных интервалов необходимо для синхронизации передачи больших потоков данных, спутниковой связи, увеличения точности систем локального и глобального позиционирования, совершенстования навигационных приборов и др. Однако в большинстве таких систем и приборов в настоящее время применяются задающие генераторы на основе кварцевых резонаторов, имеющих предельную относительную нестабильность частоты порядка 10<sup>-9</sup>. Для дальнейшего развития информационнотелекоммуникационных и навигационных систем требуются залающие генераторы с нестабильностью менее  $10^{-10}$ , а в перспективе и до  $10^{-12}$ . Такую высокую точность могут обеспечить только атомные эталоны частоты.

Имеющиеся на сегодняшний день атомные эталоны частоты основаны на резонансных лампах, излучающих на частоте оптических переходов в атомах Rb и Cs, и на поглощающих ячейках в сверхвысокочастотном (СВЧ) резонаторе, настроенном на частоту перехода между подуровнями сверхтонкой структуры основного состояния этих атомов. Такие устройства имеют значительный вес (килограммы), размеры (десятки сантиметров), энергопотребление (десятки ватт) и также высокую стоимость, поэтому они не получили широкого применения в стандартных приборах и устройствах. Миниатюризация атомного эталона частоты достигается за счет интегрального исполнения лазера с вертикальным резонатором (ЛВР). Данный тип лазеров отличается низким энергопотреблением, высоким кпд и высокой стабильностью частоты излучения. Им заменяется стандартная резонансная лампа, поглощающая ячейка и фотоприемник в виде единого модуля. В такой схеме ток инжекции лазерного диода, излучающего на оптической частоте  $\omega_L$ , модулируется СВЧ генератором на частоте f, в результате чего в спектре лазера возникают боковые частоты  $(\omega_L - f)$  и  $(\omega_L + f)$ . Эти частоты индуцируют оптические переходы из двух сверхтонких подуровней основного состояния атомов в общее возбужденное состояние. При перестройке частоты генератора в сигнале поглощения возникает узкий интерференционный резонанс когерентного пленения населенностей (КПН), который может быть использован для стабилизации частоты СВЧ генератора с относительной точностью до  $10^{-10}-10^{-12}$ . Такой вариант решения поставленной задачи является основной современной тенденцией совершенствования и миниатюризации атомных эталонов частоты.

Для достижения максимальной стабильности такого атомного стандарта частоты резонанс КПН должен иметь максимальную амплитуду и минимальную ширину. По имеющимся литературным данным, эти параметры зависят от выбора типа оптического перехода из основного S-состояния в возбужденное P-состояние. В атомах шелочных металлов, в том числе Rb, используемых для атомных эталонов частоты, возбужденное Р-состояние расщеплено спин-орбитальным взаимодействием на два подуровня P<sub>1/2</sub> и P<sub>3/2</sub> с полным моментом J = 1/2 и J = 3/2, а основное S-состояние имеет только один уровень  $S_{1/2}$  с моментом J = 1/2. Поэтому существуют две оптические линии поглощения: линия  $\mathbf{D}_1$  для перехода  $S_{1/2} 
ightarrow P_{1/2}$  и линия  $\mathbf{D}_2$  для перехода  $S_{1/2} \to P_{3/2}$ . Эти линии имеют заметно отличающиеся длины волн: 795 и 780 нм соответственно. В атомном эталоне частоты должна использоваться только одна из этих линий. Вопрос об оптимальном выборе оптической линии для атомного эталона частоты на основе резонансов КПН специально исследовался в ряде экспериментальных и теоретических работ. Отличия в ширине и амплитуде резонансов КПН для линий поглощения D<sub>1</sub> и D<sub>2</sub> связаны с различием структуры магнитных подуровней возбужденного Р-состояния. В работе [1] было проведено сравнение параметров резонансов КПН для атомов Rb и показано, что использование линии D<sub>1</sub> обеспечивает примерно в 10 раз более высокую эффективность резонансов КПН по сравнению с использованием линии D<sub>2</sub>.

<sup>¶</sup> E-mail: derebezov@thermo.isp.nsc.ru

Одним из основных требований, предъявляемых к ЛВР, используемых в миниатюрном атомном эталоне частоты [2–6], работающем на переходах  $D_1$  атомов  $Rb^{87}$ , является возможность точной подстройки длины волны лазерного излучения под резонанс  $5S_{1/2} \rightarrow 5P_{1/2}$  в Rb<sup>87</sup>. Также необходимо, чтобы длина волны излучения ЛВР составляла ~ 795 нм, при этом точная подстройка длины волны ЛВР под рабочий переход  $5S_{1/2} \rightarrow 5P_{1/2}$  атомов Rb<sup>87</sup> может осуществляться путем изменения внешней температуры и за счет изменения уровня инжекции. Другое требование, предъявляемое к ЛВР, используемому в миниатюрном атомном эталоне частоты, заключается в одномодовом характере генерационного режима работы лазера. ЛВР должен работать в устойчивом одномодовом режиме TEM<sub>00</sub>, генерация в многомодовом режиме недопустима. Фундаментальная мода TEM<sub>00</sub> характеризуется линейной поляризацией. В случае полупроводниковых лазеров с вертикальным резонатором поляризационные характеристики излучения определяются рядом факторов [7–13]. Для полупроводниковых структур типа А<sup>III</sup>В<sup>V</sup> с ориентацией [100] анизотропия оптических характеристик в плоскости (001) выражена очень слабо. Это приводит к тому, что для поляризации излучения моды ТЕМ<sub>00</sub> в ЛВР, имеющего цилиндрическую симметрию, отсутствует предпочтительное направление. Таким образом, поляризация моды TEM<sub>00</sub> в ЛВР может определяться случайными факторами (дефектами, микронапряжениями) и демонстрировать нестабильное поведение при изменении условий работы лазера. При проведении процесса селективного окисления проявляется определенная анизотропия скоростей окисления. Скорости окисления AlGaAs вдоль кристаллографических направлений типа [100] и [110] отличаются на  $\sim 10-15\%$ . Это приводит к тому, что даже в случае цилиндрической формы лазерной структуры форма лазерной оксидной апертуры не является круглой. По мере уменьшения размера апертуры (с увеличением глубины окисления) форма оксидной апертуры приближается к квадратной. Это означает, что размер апертуры ЛВР вдоль кристаллографического направления типа [110] примерно в 1.4 раза превышает ее размер вдоль кристаллографического направления типа [110]. Таким образом, кристаллографические направления типа [110] являются предпочтительными для поляризации лазерного излучения. Но при этом по-прежнему остается неопределенность направления поляризации лазерного излучения, так как кристаллографические направления [110] и [110] эквивалентны. Лазерное излучение может с равной вероятностью иметь поляризацию как вдоль направления [110], так и вдоль [110], что подтверждается рядом экспериментов [7-13]. В миниатюрном атомном эталоне частоты на основе ЛВР необходимо, чтобы поляризация моды ТЕМ<sub>00</sub> была стабильна и не изменялась при изменении условий работы лазера. Также ЛВР должен иметь минимальные пороговые и рабочие токи (~1 мА) при выходной мощности в одномодовом режиме  $\sim 0.1$  мВт.

В данной работе представлены результаты численного моделирования и исследования генерационных характеристик эксперименальных образцов одномодовых ЛВР с длиной волны 795 нм, перспективных для использования в миниатюрном атомном эталоне частоты, работающем на переходах  $5S_{1/2} \rightarrow 5P_{1/2}$  атомов Rb<sup>87</sup>.

## 2. Конструкция и моделирование характеристик ЛВР

Исходная лазерная структра выращивалась методом молекулярно-лучевой эпитаксии на подложках n<sup>+</sup>-GaAs(100). Лазер представляет собой многослойную полупроводниковую структуру на основе твердого раствора  $Al_xGa_{1-x}As$ , содержащую в общей сложности 1156 слоев различного состава. Два полупроводниковых брэгговских зеркала образуют резонатор лазера. Верхнее брэгговское зеркало содержит 28 периодов и нижнее зеркало 35.5 периодов, что задает высокий уровень коэффициентов отражения зеркал (99.79 и 99.93% соответственно, расчет с использованием одномерной модели с учетом поглощения на свободных носителях заряда). Это обеспечивает высокую добротность микрорезонатора, низкий уровень порогового усиления, низкий уровень пороговых и рабочих токов ЛВР. Между брэгговскими зеркалами расположены полупроводниковые слои суммарной толщиной λ, содержащие активную область лазера. Активная область ЛВР содержит три нелегированные Al<sub>0.07</sub>Ga<sub>0.93</sub>As-квантовые ямы толщиной 8 нм, которые размещены вблизи максимума стоячей электромагнитной волны лазерного микрорезонатора. Инжекция носителей заряда в активную область осуществляется через верхнее выходное полупроводниковое зеркало *р*-типа и нижнее зеркало *n*-типа. В лазере используется оксидная апертура AlO<sub>x</sub>, которая формируется в процессе селективного окисления слоя Al<sub>0.98</sub>Ga<sub>0.02</sub>As. Кольцо окисла AlO<sub>x</sub> располагается непосредственно над активной областью и обеспечивает эффективное токовое и оптическое ограничение в ЛВР. Размер апертуры А, задаваемый внутренним диаметром оксидного кольца, варьировался в интервале от 1 до 10 мкм с шагом 1 мкм. С целью стабилизации направления поляризации лазерного излучения в лазере использовалась асимметричная инжекция тока, которая задавалась специальной формой контакта к верхнему брэгговскому отражателю ЛВР. Выбранная форма контакта задает асимметричную инжекцию носителей заряда в верхнее брэгговское зеркало, что в свою очередь задает градиент температуры и механических напряжений вдоль направления [110]. Таким образом, направления [110] и [110] не являются эквивалентными, и поляризация лазерного излучения ориентирована вдоль одного из них.

Для анализа модового состава, параметров модовой стабильности ЛВР, с целью моделирования возможности их работы в устойчивом одномодовом режиме TEM<sub>00</sub> нами была использована трехмерная модель



**Рис. 1.** Зависимость резонансной длины волны ЛВР от размера оксидной апертуры A(a), зависимость параметра модовой стабильности MS от размера оксидной апертуры A(b).

САМFR 1.2 [14], позволяющая рассчитывать модовые характеристики ЛВР. На рис. 1 представлены результаты расчета характеристик полной лазерной структуры с использованием трехмерной модели. Уменьшение размера оксидной апертуры ЛВР приводит к синему смещению резонансной длины волны лазера, что связано с сокращением объема моды. Этот эффект продемонстрирован на рис. 1, *а.* Как видно из рисунка, этот эффект наиболее сильно проявляется для лазеров с малой оксидной апертурой и составляет несколько нанометров, что необходимо учитывать при разработке ЛВР со строго заданной длиной волны 795 нм. Относительная разница пороговых усилений для первой поперечной моды  $TEM_{01}$  ( $G_{thF}$ ) и основной моды  $TEM_{00}$  ( $G_{thT}$ ) задает параметр модовой стабильности

$$MS = \frac{G_{thT} - C_{thF}}{G_{thF}},$$

зависимость параметра модовой стабильности MS от A приведена на рис. 1, b. В случае, если параметр MS мал ( $G_{\rm thT}$  и  $G_{\rm thF}$  отличаются на единицы процентов), ЛВР работает в многомодовом режиме. Одномодовый режим работы возможен лишь в случае большого пре-

вышения  $G_{\text{thT}}$  над  $G_{\text{thF}}$ , большого значения MS. Для исследуемого ЛВР граница, разделяющая одномодовый и многомодовый режимы работы лазеров, обозначена на рис. 1, *b* вертикальной штриховой линией. Таким образом, устойчивый одномодовый режим работы ЛВР следует ожидать при  $A \leq 5$  мкм.

#### 3. Исследование характеристик ЛВР

Исследования проводились на ЛВР с апертурами A в диапазоне от 2 до 8 мкм с шагом 1 мкм. Все исследованные ЛВР продемонстрировали генерационный режим работы. Лазеры переходят в генерационный режим при субмиллиамперном уровне токовой накачки  $I_{\rm th}$  в диапазоне от ~ 100 до 800 мкА в зависимости от размера токовой апертуры. Выходная мощность ЛВР в исследованном диапазоне токов накачки не ниже 200 мкВт. Максимальная выходная мощность ЛВР с A = 4 мкм в исследованном диапазоне токов накачки (0–2 мА) составляет ~ 350 мкВт. Квантовая эффективность изготовленных ЛВР составляет 0.3–0.4 мкВт/мкА. Ваттамперные характеристики исследованных образцов ЛВР с оксидными апертурами от 2 до 8 мкм представляены



**Рис. 2.** Семейство ватт-амперных характеристик для ЛВР с разлиными значениями оксидной апертуры A(a); спектр излучения ЛВР с A = 4 мкм (b).

Физика и техника полупроводников, 2010, том 44, вып. 11

на рис. 2, *a*. Снижение выходной мощности в ЛВР с апертурой 3 и 2 мкм в сравнении с ЛВР с A = 4 мкм (рис. 2, *a*) связано с токовым разогревом лазеров.

Исследование спектральных характеристик показало, что лазеры с  $A \le 5$  мкм демонстрируют устойчивый одномодовый режим генерации во всем исследованном диапазоне тока накачки (0-1.5 мA). Лазеры с A = 6 мкмработают в одномодовом режиме лишь при небольшом превышении порогового тока. Наконец, лазеры с большей апертурой при любых уровнях накачки работают в многомодовом режиме. Полученные экспериментальные данные находятся в хорошем соответствии с расчетными результатами. На рис. 2, b приведен спектр излучения ЛВР с A = 4 мкм, работающего в одномодовом режиме на длине волны 795.00 нм с выходной мощностью 200 мкВт. Исследование генерационных характеристик одномодовых ЛВР показало, что подход в задании и стабилизации направления поляризации лазерного излучения с использованием асимметричной инжекции тока является эффективным. Поляризация излучения всех исследованных ЛВР, работающих в одномодовом режиме, стабильна при различных режимах работы лазера и совпадает с кристаллографическим направлением [110]. На рис. З показаны поляризационные характеристики лазерного излучения ЛВР с A = 4 мкм при различных уровнях инжекции тока, излучение поляризовано вдоль направления [110].

Основное требование, предъявляемое к ЛВР для миниатюрных атомных стандартов частоты на основе атомов Rb<sup>87</sup>, заключается в возможности точной подстройки длины волны лазерного излучения под резонанс  $5S_{1/2} \rightarrow 5P_{1/2}$  атомов Rb<sup>87</sup>. Длина волны излучения ЛВР должна составлять ~ 795 нм, при этом точная подстройка длины волны ЛВР под рабочий переход  $5S_{1/2} \rightarrow 5P_{1/2}$  атомов Rb<sup>87</sup> должна осуществляться путем изменения внешней температуры и за счет изменения уровня инжекции. Лазер при этом должен работать в одномодовом режиме TEM<sub>00</sub>.



**Рис. 3.** Поляризационные характеристики лазерного излучения ЛВР с *A* = 4 мкм при различных уровнях инжекции.



**Рис. 4.** Зависимости длины волны ЛВР от уровня инжекции и температуры.

Были проведены исследования температурных зависимостей характеристик лазерного излучения в диапазоне температур 20-80°С при различном уровне инжекции. Исследования проводились только на лазерах с апертурой A = 4 мкм, обеспечивающей одномодовый режим генерации ТЕМ<sub>00</sub>. Влияние температуры на длину волны излучения ЛВР определяется двумя основными факторами. С повышением температуры возрастают значения показателей преломления полупроводниковых материалов, образующих микрорезонатор лазера. Рост температуры приводит также к расширению материалов, образующих лазерный микрорезонатор. Оба эти фактора приводят к увеличению резонансной длины волны брэгговского микрорезонатора. Таким образом, с ростом температуры происходит увеличение длины волны ЛВР. На рис. 4 приведены результаты исследования перестройки длины волны лазерного излучения при изменении тока инжекции и температуры. Температурный коэффициент изменения длины волны лазерного излучения составляет  $d\lambda/dT = 0.059$  нм/градус, что находится в хорошем соответствии с литературными данными [14-16].

#### 4. Заключение

Таким образом, в данной работе представлены результаты исследования лазеров с вертикальным резонатором, оптимизированных на работу в одномодовом режиме с длиной волны 795 нм, соответствующей переходу  $5S_{1/2} \rightarrow 5P_{1/2}$  атомов Rb<sup>87</sup>. Совокупность представленных экспериментальных результатов (устойчивый одномодовый режим работы с выходной мощностью до 350 мкВт при малых рабочих токах ~ 1.5 мА, длиной волны 795 нм и возможностью ее точной подстройки за счет изменения температуры и тока инжекции) демонстрирует большие возможности использования разработанных лазеров в миниатюрном атомном эталоне частоты.

#### Список литературы

- M. Stähler, R. Wynands, S. Knappe, J. Kitching, L. Hollberg, A. Taichenachev, V. Yudin. Optics Lett., 27, 1472 (2002).
- [2] J. Kitching, S. Knappe, N. Vukicevic et al. IEEE Trans. Instrument. Measurements, 49 (6), 1313 (2000).
- [3] S. Knappe, V. Gerginov, P.D.D. Schwindt et al. Optics Lett., 30 (6), 2351 (2005).
- [4] S. Knappe, V. Shah, P.D.D. Schwindt. Appl. Phys. Lett., 85 (9), 2351 (2004).
- [5] L. Liew, S. Knappe, J. Moreland et al. Appl. Phys. Lett., 84 (14), 2694 (2004).
- [6] S. Knappe, P.D.D. Schwindt, V. Shah et al. Opt. Express, 13 (4), 1249 (2005).
- [7] K. Iga. Jpn. J. Appl. Phys., 47 (1), 1 (2008).
- [8] K. Iga. IEEE J. Select. Topics Quant. Electron., 6, 1201 (2000).
- [9] C.W. Wilmsen, H. Temkin, L.A. Coldren. Vertical-Cavity Surface-Emitting Laser: Design, Fabrication and Applications (Cambridge University Press, 1999).
- [10] L.A. Coldren, S.W. Corzine. Diode Lasers and Photonic Integrated Circuits (John Wiley & Sons, 1995).
- [11] J. Cheng, N.K. Dutta. Vertical-Cavity Surface-Emitting Lasers: Technology and Applications (Gordon and Breach Science Publischers, 2000).
- [12] T.E. Sale. Vertical Cavity Surface Emitting Lasers (John Wiley & Sons. Inc., 1995).
- [13] P. Bienstman, R. Baets, J. Vukusic et al. IEEE J. Quant. Electron., 37 (12), 1618 (2001).
- [14] C.W. Wilsmen, H. Temkin, L. Coldren. Vertical-Cavity Surface-Emitting Lasers: Design, Fabrication, Characterization and Application (Cambridge University Press, 1999).
- [15] J. Cheng, N.K. Dutta. Vertical-Cavity Surface-Emitting Lasers: Technology and Applications (Amsterdam, Gordon and Breach Sicence Publishers, 2000).
- [16] H.E. Li, K. Iga. Vertical-Cavity Surface-Emitting Lasers Devices (Berlin Heidelberg, Springer Verlag, 2003).

Редактор Т.А. Полянская

### Single mode vertical-cavity surface emitting lasers for atomic clocks based on Rb<sup>87</sup>

I.A. Derebezov, V.A. Haisler, A.K. Bakarov, A.K. Kalagin, A.I. Toropov, M.M. Kachanova, T.A. Gavrilova, O.I. Semenova, D.B. Tretyakov, I.I. Beterov, V.M. Entin, I.I. Ryabtsev

Institute of Semiconductor Physics, Siberian Branch of Russian Academy of Sciences, 630090 Novosibirsk, Russia

**Abstract** The results of the numeric simulation and investigated generation characteristics of vertical-cavity surface-emitting lasers (VCSEL's) on the basis of  $Al_x Ga_{1-x}As$  are present. Single fundamental mode continuous-wave output power of  $350 \,\mu$ W has been achieved in the 795 nm range, with a threshold current of 1.5 mA. It was shown that developed VCSELs are offers the prospect of theirs application in battery operated chip-scale atomic clock based on Rb<sup>87</sup>.