# ПРОСТРАНСТВЕННО-ВРЕМЕННЫЕ НЕУСТОЙЧИВОСТИ В ШИРОКОАПЕРТУРНЫХ ЛАЗЕРАХ

Анчиков Д.А.<sup>1</sup>, Кренц А.А.<sup>1,2</sup>, Молевич Н.Е.<sup>1,2</sup>, Пахомов А.В.<sup>1,2</sup> <sup>1</sup> Самарский государственный аэрокосмический университет имени академика С.П. Королёва (национальный исследовательский университет)(СГАУ), <sup>2</sup> Самарский филиал Физического института имени П.Н. Лебедева РАН

## Аннотация

Работа посвящена теоретическому исследованию пространственно-временной динамики широкоапертурных лазеров. Проведён анализ устойчивости пространственно однородного режима генерации. Показано, что в таких лазерах реализуется волновая неустойчивость, построена бифуркационная диаграмма. Проведено численное моделирование пространственно-временной динамики лазера, подтвердившее выводы линейного анализа. На нелинейной стадии развития возмущения наблюдаются переключения между различными пространственными модами.

<u>Ключевые слова:</u> широкоапертурные лазеры, поперечная неустойчивость, уравнения Максвелла–Блоха.

#### Введение

В широкоапертурных лазерах нелинейное взаимодействие большого числа поперечных мод может приводить к спонтанному появлению сложных пространственновременных оптических структур. В широкоапертурных лазерах экспериментально наблюдаются автоволны [1], решётки оптических вихрей [2, 3], солитоны [4] и другие нелинейные пространственно-временные оптические структуры, включая хаотические. Теоретически предсказано существование спиральных волн [5]. Как правило, существование подобных структур оказывается нежелательным, так как может ухудшать качество оптического излучения. Поэтому часто размеры выходной апертуры стараются ограничивать, чтобы избежать усложнения поперечной структуры пучка. Однако для многих технических приложений требуется создание именно широкоапертурных устройств. В частности, ввиду конструктивных особенностей мощный полупроводниковый лазер должен обладать большой шириной активной области, достигающей сотен микрометров. В таких полупроводниковых диодах пространственные эффекты начинают играть значительную роль, приводя к усложнению поперечного профиля излучения [6].

В работе [7] с помощью автомодельной системы уравнений Максвелла-Блоха было показано, что лазерная модель в случае бесконечно широкой апертуры допускает решение вида бегущей волны. При изменении управляющих параметров происходит переход к пространственно-временному хаосу через последовательность бифуркаций удвоения двумерного тора. Устойчивость автомодельного решения на конечной апертуре была исследована в [8]. Однако в обеих работах использовалась укороченная система уравнений с адиабатически исключённой поляризацией и проведён лишь однопараметрический бифуркационный анализ. В данной работе с помощью полной системы лазерных уравнений Максвелла-Блоха проведён многопараметрический анализ устойчивости режима пространственно-однородной генерации широкоапертурного лазера, проведено численное моделирование. Параметры модели выбирались из соображений максимальной приближённости к реальным лазерам.

### Основные уравнения. Линейный анализ

В качестве исходной рассмотрим полную систему уравнений Максвелла–Блоха [9]:

$$\frac{\partial E}{\partial t} = ia \frac{\partial^2 E}{\partial x^2} + \sigma \left(P - E\right),$$

$$\frac{\partial P}{\partial t} = -\left(1 + i\delta\right)P + DE,$$

$$\frac{\partial D}{\partial t} = -\gamma \left[D - r + \frac{1}{2}\left(E^*P + EP^*\right)\right],$$
(1)

E, P, D – безразмерные огибающие электрического поля, поляризации и инверсии населённости соответственно;  $\gamma = \gamma_{\parallel}/\gamma_{\perp}$  и  $\sigma = k/\gamma_{\perp}$ , где k,  $\gamma_{\perp}$  и  $\gamma_{\parallel}$  – скорости релаксации поля, поляризации и инверсии населённости соответственно;  $\delta = (\omega_{21} - \omega)/\gamma_{\perp}$  – расстройка между центром линии усиления и частотой генерации, обезразмеренная на полуширину линии;  $a = c^2/(2\omega\gamma_{\perp}b^2)$  – дифракционный параметр, где b – единица длины в модели, c – скорость света в вакууме; r – накачка, нормированная на пороговое значение; единица времени в модели равна  $\gamma_{\perp}^{-1}$ .

В работе [10] показано, что в зависимости от знака параметра отстройки  $\delta$  существует два качественно различных случая динамики лазера. При  $\delta > 0$  реализуется решение вида бегущей волны, соответствующее устойчивой внеосевой генерации – в таком случае в дальнем поле лазерного излучения наблюдается единственное яркое пятно, смещённое от центра. При  $\delta \le 0$  реализуется режим генерации пространственно однородного излучения – в таком случае в дальнем поле наблюдается центральное яркое пятно. В данной работе исследуется случай отрицательной отстройки  $\delta \le 0$ , тогда пространственно однородное решение системы (1) имеет вид:

$$D_{st} = 1 + \left(\frac{\delta}{\sigma + 1}\right)^2,$$
  

$$E_{st} = \left(r - D_{st}\right)^{0.5} \cdot e^{-i\Omega t},$$
(2)

$$P_{st} = \frac{(\sigma - i\Omega) \cdot E_{st}}{\sigma},$$
$$\Omega = \frac{\delta\sigma}{\sigma + 1}.$$

При этом интенсивность излучения лазера  $I = |E|^2$ получается не зависящей ни от времени, ни от пространственных координат. Однако по мере увеличения накачки данное пространственно однородное состояние может потерять устойчивость, следствием чего станет установление другого, более сложного режима генерации. Такое бифуркационное значение управляющего параметра лазера, соответствующее порогу неустойчивости режима стационарной генерации, называется вторым порогом генерации. Нахождение второго порога генерации сводится к исследованию на устойчивость решения (2). Для этого линеаризуем систему (1), полагая:

$$E = \left( \left| E_{st} \right| + e_1 \cdot e^{iqx + \lambda t} + e_2 \cdot e^{-iqx + \lambda^* t} \right) \cdot e^{-i\Omega t},$$
  

$$P = \left( \left| P_{st} \right| + p_1 \cdot e^{iqx + \lambda t} + p_2 \cdot e^{-iqx + \lambda^* t} \right) \cdot e^{-i\Omega t},$$
  

$$D = D_{st} + d \cdot e^{iqx + \lambda t} + d^* \cdot e^{-iqx + \lambda^* t},$$
  
(3)

где  $e_1$ ,  $e_2$ ,  $p_1$ ,  $p_2$ , d – малые возмущения соответствующих величин, q – волновой вектор возмущения. В результате подстановки решения (3) в систему (1) задача сводится к нахождению собственных чисел  $\lambda$ матрицы линеаризации, имеющей размеры 5×5. Решение (2) будет устойчивым по отношению к малым возмущениям, если все собственные числа будут иметь отрицательные действительные части при всех значениях q. Наличие же положительных действительных частей у показателей экспоненты при некоторых значениях q свидетельствует о росте соответствующих малых возмущений с течением времени, то есть о неустойчивости решения (2). Определение собственных чисел матрицы линеаризации проводилось численно.

Важными с практической точки зрения являются широкоапертурные полупроводниковые лазеры. Для полупроводниковых лазеров характерны следующие параметры [11]:

$$\gamma_{\perp} \approx 10^{13} c^{-1}$$
,  $k \approx 5 \cdot 10^{11} c^{-1}$ ,  $\gamma_{\parallel} \approx 5 \cdot 10^9 c^{-1}$ ,  
тогда  $\sigma = 5 \cdot 10^{-2}$  и  $\gamma = 5 \cdot 10^{-4}$ .

Единица модельного времени в таком случае равна 0,1 пс. Воспользовавшись описанным выше методом, построим бифуркационную диаграмму в плоскости параметров ( $\delta$ , r). На рис. 1 сплошной кривой отмечен порог лазерной генерации. Серым цветом отмечена область лазерных параметров, при которых режим пространственно однородной стационарной генерации оказывается неустойчивым по отношению к малым возмущениям.

Таким образом, проведённый анализ позволяет выделить область лазерных параметров, при которых возможны сложные режимы лазерной генерации. На рис. 2 показана дисперсионная кривая, построенная при параметрах, взятых из области неустойчивости вблизи границы неустойчивости.



Рис. 1. Бифуркационная диаграмма при  $\sigma = 5 \cdot 10^{-2}$ и  $\gamma = 5 \cdot 10^{-4}$ 





Действительная часть собственного числа (инкремент) имеет максимум на некотором волновом числе  $q_{\rm max}$ . При этом мнимая часть корней оказывается ненулевой, то есть имеет место пара комплексно сопряжённых корней. Такой тип дисперсионной кривой соответствует волновой неустойчивости [12], в результате которой образуется бегущая волна с волновым числом  $q_{\rm max}$  и частотой  ${\rm Im}\lambda(q_{\rm max})$ . Для рассматриваемой области параметров  $q_{\rm max} \approx 0,76$  (рис. 2), тогда минимальный размер пространственной области, на которой возможно развитие такой неустойчивости, равен  $L_{\rm min} = 2\pi/q_{\rm max} \approx 8,27$  безразмерных единиц или, переходя к размерным величинам,  $\tilde{L}_{\rm min} = L_{\rm min} \left(c^2/2\omega\gamma_{\perp}a\right)^{1/2}$ .

Тогда для лазера с длиной волны генерации, равной 1 мкм, минимальная ширина апертуры, на которой возможно развитие волновой неустойчивости, примерно равна 130 мкм. Максимум дисперсионной кривой может незначительно смещаться при варьировании параметров б и *r*, однако порядок величин остаётся неизменным. Таким образом, при ширине активной области больше 130 мкм и при параметрах, попа-

дающих в область неустойчивости на рис. 1, следует ожидать образования нелинейных пространственновременных структур оптического поля. В лазерах, не обладающих достаточной шириной активной области, режим стационарной генерации оказывается устойчивым.

#### Численное моделирование

Нелинейную стадию развития возмущения мы исследовали численно. В данной работе для численного моделирования использовался широко известный псевдоспектральный метод Split Step Fourier Method [13]. Моделирование проводилось при следующих параметрах:  $\sigma = 5 \cdot 10^{-2}$ ,  $\gamma = 5 \cdot 10^{-4}$ , a = 0,01. Интегрирование проводилось с временным шагом  $\tau = 0,01$ , использовалась пространственная сетка из 256 элементов. В качестве начальных условий был выбран пространственно однородный режим лазерной генерации (2) с добавлением шума малой амплитулы. Моделирование проводилось с периодическими граничными условиями. При выборе параметров δ и r из области устойчивости (рис. 1) наблюдается пространственно однородный режим генерации при любых размерах пространственной области L. Если же выбрать параметры из области неустойчивости, то динамика лазера зависит от размеров пространственной области. Подробно рассмотрим пример динамики лазера при r = 2,  $\delta = -0,5$  (соответствующая дисперсионная кривая приведена на рис. 2). Моделирование пространственно-временной динамики при L < L<sub>min</sub> показало, что режим пространственно однородной генерации оказывается устойчивым, несмотря на наличие неустойчивых мод. Неустойчивые моды начинают развиваться только в случае  $L > L_{\min}$ . На начальной стадии развития генерации наблюдаются две встречные бегущие волны с волновым числом  $q_{\max}$ , соответствующим максимуму на дисперсионной кривой. Однако в дальнейшем происходит серия переключений между различными пространственными модами, сопровождаемая сменой характерного пространственного размера (рис. 3).

На рис. 4 хорошо видно, что до 12 нс в пространственном спектре присутствует лишь нулевая компонента, т.е. поперечный профиль до этого момента остаётся квазиоднородным, затем в спектре появляются дополнительные компоненты. В дальнейшем развитие возмущений приводит к более сложной динамике, хорошо видны переключения между различными пространственными модами.

Численное моделирование подтверждает корректность построенной бифуркационной диаграммы (рис. 1), т.к. сложная пространственно-временная динамика наблюдается только при параметрах из выделенной на диаграмме области неустойчивости. Характерные размеры лазерной апертуры, при которых поперечные эффекты начинают играть важную роль, также совпадают с размерами, предсказанными в результате линейного анализа. На нелинейной стадии развития возмущения наблюдаются переключения между различными пространственными модами, происходящие с частотой порядка 1 ГГц.



Рис. 3. Пространственно-временная динамика ближнего поля лазера при  $\sigma = 5 \cdot 10^{-2}$ ,  $\gamma = 5 \cdot 10^{-4}$ , r = 2,  $\delta = -0, 5$ , a = 0, 01, L = 20



 $\gamma = 5 \cdot 10^{-4}$ , r = 2,  $\delta = -0.5$ , a = 0.01, L = 20

## Заключение

Проведён анализ устойчивости пространственно однородного режима генерации. Показано, что в таких лазерах реализуется волновая неустойчивость, построена бифуркационная диаграмма. Определены размеры апертуры, при которых возможно развитие волновой неустойчивости. Проведено численное моделирование пространственно-временной динамики лазера, подтвердившее выводы линейного анализа. На нелинейной стадии развития возмущения наблюдаются переключения между различными пространственными модами.

## Благодарности

Работа частично поддержана Минобрнауки РФ в рамках Программы повышения конкурентоспособности СГАУ на 2013–2020 гг. и Государственного задания вузам и научным организациям в сфере научной деятельности, проект 1451, НИР №ГР 114091840046, грантом РФФИ 14-02-31419 мол а.

#### Литература

- Houlihan, J. Experimental observation of traveling waves in the transverse section of a laser / J. Houlihan, J.R. O'Callaghan, V. Voignier, G. Huyet, J.G. McInerney // Optics Letters. – 2001. – Vol. 26(20). – P. 1556-1558. – ISSN 0146-9592.
- Otsuka, K. Generation of vortex array beams from a thinslice solid-state laser with shaped wide-aperture laser-diode pumping / K. Otsuka, S.-N. Chu // Optics Letters. – 2009. – Vol. 34(1). – P. 10-12. – ISSN 0146-9592.
- Chen, Y. Spontaneous transverse pattern formation in a microchip laser excited by a doughnut pump profile / Y. Chen, Y. Lan // Applied Physics B. – 2002. – Vol. 75(4). – P. 453-456. – ISSN 0946-2171.
- Staliunas, K. Transverse Patterns in Nonlinear Optical Resonators / K. Staliunas, V.J. Sanchez-Morcillo. – Springer-Verlag Berlin Heidelberg, 2003. – 225 p.
- Anchikov, D.A. Dynamic modes of wide-aperture laser systems above the second lasing threshold / D.A. Anchikov, A.A. Krents, N.E. Molevich, A.V. Pahomov // Bulletin of the Lebedev Physics Institute. – 2014. – Vol. 41(8). – P. 226-229. – ISSN 1068-3356.
- Fischer, I. Complex spatio-temporal dynamics in the nearfield of a broad-area semiconductor laser / I. Fischer1, O. Hess, W. Elsasser, E. Gobel // Europhysics Letters. – 1996. – Vol. 35(8). – P. 579-584. – ISSN 0295-5075.
- Krents, A.A. Cascade of torus doubling bifurcations in a detuned laser / A.A. Krents, N.E. Molevich // Quantum Electronics. – 2009. – Vol. 39(8). – P. 751-756. – ISSN 1063-7818.
- Кренц, А.А. Пространственно-временная динамика поперечного профиля оптического поля в лазере с отстройкой частоты / А.А. Кренц, Н.Е. Молевич // Компьютерная оптика. – 2010. – Т. 34, № 4. – С. 525-530.
- Caldero'n, O.G. Local-field effects in pattern formation in large-aspect-ratio lasers / O.G. Caldero'n, E. Cabrera, M. Anto'n, J.M. Guerra // Physical Review A. – 2003. – Vol. 67(4). – P. 438121-438129. – ISSN 1050-2947.
- 10. Jacobsen, P.K. Space-time dynamics of wide-gain-section lasers / P.K. Jakobsen, J.V. Moloney, A.C. Newell, R. Indik

// Physical Review A. - 1992. - Vol. 45(11). - P. 8129-8137. - ISSN 1050-2947.

- Ohtsubo, J. Semiconductor Lasers. Stability, Instability and Chaos. Third Edition / J. Ohtsubo. – Springer-Verlag Berlin Heidelberg, 2013. – 570 p.
- Cross, M.C. Pattern formation outside of equilibrium / M.C. Cross, P.C. Hohenberg // Reviews of Modern Physics. – 1993. – Vol. 65(3). – P. 851-1112. – ISSN 0034-6861.
- Agrawal, G.P. Nonlinear Fiber Optics / G.P. Agrawal. 4th Edition. – Academic Press, 2006. – 529 p.

# References

- Houlihan, J. Experimental observation of traveling waves in the transverse section of a laser / J. Houlihan, J.R. O'Callaghan, V. Voignier, G. Huyet, J.G. McInerney // Optics Letters. – 2001. – Vol. 26(20). – P. 1556-1558. – ISSN 0146-9592.
- Otsuka, K. Generation of vortex array beams from a thinslice solid-state laser with shaped wide-aperture laser-diode pumping / K. Otsuka, S.-N. Chu // Optics Letters. – 2009. – Vol. 34(1). – P. 10-12. – ISSN 0146-9592.
- Chen, Y. Spontaneous transverse pattern formation in a microchip laser excited by a doughnut pump profile / Y. Chen, Y. Lan // Applied Physics B. – 2002. – Vol. 75(4). – P. 453-456. – ISSN 0946-2171.
- Staliunas, K. Transverse Patterns in Nonlinear Optical Resonators / K. Staliunas, V.J. Sanchez-Morcillo. – Springer-Verlag Berlin Heidelberg, 2003. – 225 p.
- Anchikov, D.A. Dynamic modes of wide-aperture laser systems above the second lasing threshold / D.A. Anchikov, A.A. Krents, N.E. Molevich, A.V. Pahomov // Bulletin of the Lebedev Physics Institute. – 2014. – Vol. 41(8). – P. 226-229. – ISSN 1068-3356.
- Fischer, I. Complex spatio-temporal dynamics in the nearfield of a broad-area semiconductor laser / I. Fischer1, O. Hess, W. Elsasser, E. Gobel // Europhysics Letters. – 1996. – Vol. 35(8). – P. 579-584. – ISSN 0295-5075.
- Krents, A.A. Cascade of torus doubling bifurcations in a detuned laser / A.A. Krents, N.E. Molevich // Quantum Electronics. – 2009. – Vol. 39(8). – P. 751-756. – ISSN 1063-7818.
- Krents, A.A. Spatio-temporal dynamics of the cross section profile of the optical field in the laser with frequency detuning / A.A. Krents, N.E. Molevich // Computer Optics. – 2010. – Vol. 34(4). – P. 525-530. – (In Russian).
- Caldero'n, O.G. Local-field effects in pattern formation in large-aspect-ratio lasers / O.G. Caldero'n, E. Cabrera, M. Anto'n, J.M. Guerra // Physical Review A. – 2003. – Vol. 67(4). – P. 438121-438129. – ISSN 1050-2947.
- Jacobsen, P.K. Space-time dynamics of wide-gain-section lasers / P.K. Jakobsen, J.V. Moloney, A.C. Newell, R. Indik // Physical Review A. – 1992. – Vol. 45(11). – P. 8129-8137. – ISSN 1050-2947.
- Ohtsubo, J. Semiconductor Lasers. Stability, Instability and Chaos. Third Edition / J. Ohtsubo. – Springer-Verlag Berlin Heidelberg, 2013. – 570 p.
- Cross, M.C. Pattern formation outside of equilibrium / M.C. Cross, P.C. Hohenberg // Reviews of Modern Physics. – 1993. – Vol. 65(3). – P. 851-1112. – ISSN 0034-6861.
- 13. Agrawal, G.P. Nonlinear Fiber Optics / G.P. Agrawal. 4th Edition. Academic Press, 2006. 529 p.

# SPATIO-TEMPORAL INSTABILITIES IN LARGE APERTURE LASERS

D.A. Anchikov<sup>1</sup>, A.A. Krents<sup>1,2</sup>, N.E. Molevich<sup>1,2</sup>, A.V. Pahomov<sup>1,2</sup> <sup>1</sup>Samara State Aerospace University, <sup>2</sup>Samara Branch of the Lebedev Physical Institute, Russian Academy of Sciences

#### Abstract

The paper is devoted to the theoretical investigation of spatiotemporal dynamics of large aperture class B lasers. The linear stability analysis of spatially homogeneous generation is carried out. It is shown that in such lasers the wave instability is realized, the bifurcation diagrams are constructed. The numerical simulation of spatiotemporal dynamics of the laser confirms the linear analysis results. The nonlinear stage of development of the perturbation demonstrates switching between different spatial modes.

Key words: large aperture lasers, transverse instability, Maxwell-Bloch equations.

#### Сведения об авторах



Анчиков Дмитрий Александрович, 1988 года рождения, в 2011 году окончил Самарский государственный аэрокосмический университет имени академика С.П. Королёва – СГАУ по специальности «Лазерная техника и лазерные технологии». Аспирант кафедры физики в СГАУ. Область научных интересов: динамика лазеров, численное моделирование. E-mail: <u>swadimaz(@mail.ru</u>.

**Dmitry Alexandrovich Anchikov** (b. 1988) graduated from S.P. Korolyov Samara State Aerospace University (SSAU) in 2011 on specialty «Laser Technique and Laser Technologies». He is PhD student of Physics department at S.P. Korolyov Samara State Aerospace University. His research interests are currently focused on laser dynamics and numerical simulation.

Кренц Антон Анатольевич, 1986 года рождения, в 2009 году окончил Самарский государственный аэрокосмический университет имени академика С.П. Королёва – СГАУ по специальности «Прикладные математика и физика». Кандидат физико-математических наук с 2012 года. Работает доцентом кафедры физики в СГАУ. Область научных интересов: динамика лазеров, хаос, поперечная нелинейная оптика.

E-mail: <u>krenz86@mail.ru</u> .

Anton Anatolyevich Krents (b. 1986) received master's degree in Applied Mathematics and Physics in S.P. Korolyov Samara State Aerospace University (SSAU) in 2009. He received his PhD in 2012. He works as Associate Professor of Physics department at S.P. Korolyov Samara State Aerospace University. His research interests are currently focused on laser dynamics, onlinear ontics.

chaos and transverse nonlinear optics.

# Сведения об авторе Молевич Нонна Евгеньевна – см. стр. 622 этого номера.



Пахомов Антон Владимирович, 1991 года рождения, в 2014 году окончил Самарский государственный аэрокосмический университет имени академика С.П. Королёва (СГАУ) по специальности «Прикладные математика и физика». Аспирант кафедры физики в СГАУ. Область научных интересов: динамика лазеров, нелинейная оптика. Е-mail: <u>pahomov@mail.ru</u>.

Anton Vladimirovich Pahomov (b. 1991) received master's degree in Applied Mathematics and Physics in S.P. Korolyov Samara State Aerospace University (SSAU) in 2009. He is PhD student of Physics department at S.P. Korolyov Samara State Aerospace University. His research interests are currently focused on laser dynamics and nonlinear optics.

Поступила 29 сентября 2014г.