## РАСЧЕТ ДОБРОТНОСТИ И КОЭФФИЦИЕНТА ОТРАЖЕНИЯ ИЗ СПЕКТРА ПРОПУСКАНИЯ МИКРОКОЛЬЦЕВОГО РЕЗОНАТОРА

<sup>™</sup>Д.Е.Артемов<sup>1,2</sup>, В.Н. Трещиков<sup>1</sup>, А.И. Федосеев<sup>2</sup>, А.А. Ершов<sup>3</sup>, А.А. Никитин<sup>3</sup>, А.Б. Устинов<sup>3</sup>

<sup>1</sup>ООО «Т8», Москва

<sup>2</sup> Московский государственный университет им. М.В. Ломоносова, Москва, Россия <sup>3</sup> Санкт-Петербургский государственный электротехнический университет «ЛЭТИ» им. В.И. Ульянова, Санкт-Петербург, Россия

⊠artemov.de14@physics.msu.ru

Микрокольцевые резонаторы (МКР) используются в составе фотонных интегральных схем для фильтрации длин волн, стабилизации лазерного излучения и в приложениях нелинейной оптики (генерация оптических гребенок). Для задач уменьшения фазовых шумов лазерных источников, в которых МКР выступает в качестве дополнительного резонансного отражателя [1], ключевыми характеристиками являются добротность и коэффициент отражения резонансов МКР. Для оценки характеристик МКР могут быть использованы спектры пропускания  $T(\lambda)$ , измеренные экспериментально в схеме, изображенной на рис. 1, и аппроксимированные модельными функциями.

В качестве модельных функций могут быть использованы профиль Лоренца  $T_L$  [2] и профиль Эйри  $T_A$  [3], а параметры, входящие в эти профили, могут применяться для оценки добротностей и коэффициента отражения резонансов МКР

$$T_{L}(\omega) = \left| \frac{\left(\delta_{0} - i\Delta\omega_{MRR}\right)^{2} - \delta_{c}^{2} + g^{2}}{\left(\delta_{0} + \delta_{c} - i\Delta\omega_{MRR}\right)^{2} + g^{2}} \right|^{2}, \qquad (1)$$

$$T_{A}(\omega) = 1 - \frac{I_{0}}{1 + \frac{4at}{\left(1 - at\right)^{2}} \sin^{2}\left(2\pi \frac{\Delta\omega_{MRR}}{\Delta\omega_{FSR}}\right)}. \qquad (2)$$

$$Q_{L} = \frac{\omega_{MRR}}{2\left(\delta_{0} + \delta_{c}\right)}, \qquad (3)$$

$$Puc. 1. Cxema$$
экспериментальной установки  
для измерения спектра  
пропускания МКР

Здесь  $\Delta \omega_{MRR} = \omega - \omega_{MRR} [2\pi \cdot \Gamma \mu]$  — отстройка от резонанса МКР,  $n_{gr}(\lambda_{MRR})$  — групповой показатель преломления на резонансной длине волны,  $L_{MRR}$  — геометрическая длина МКР. В случае профиля Лоренца для спектра пропускания может быть также оценен коэффициент отражения резонансов МКР к (см. рис. 1) [2]:

$$\kappa = \left| \frac{E_{ref}}{E_{in}} \right|_{res} = \frac{2\delta_c g}{\left(\delta_c + \delta_0\right)^2 + g^2} \,. \tag{5}$$

© Д.Е. Артемов, В.Н. Трещиков, А.И. Федосеев, А.А. Ершов, А.А. Никитин, А.Б. Устинов, 2024

В данной работе измерены спектры пропускания 4 образцов МКР в двух ортогональных поляризациях (рис. 2, a), по которым рассчитаны добротности и коэффициенты отражения наблюдаемых резонансов (см. рис. 2, G-c). Образцы различаются зазором d между МКР и прилегающим прямым волноводом.



*Рис. 2.* Экспериментально измеренные спектры пропускания 4 образцов МКР в двух ортогональных поляризациях (*a*); значения добротностей резонансов фундаментальных ТЕ-мод (*б*) и фундаментальных ТМ-мод (*в*) МКР с указанием значения зазора *d* при аппроксимации профилем Лоренца (*крестики*) и Эйри (*квадраты*); значения коэффициента отражения к резонансов фундаментальных ТЕ- и ТМ-мод (*г*). Каждый столбец графиков соответствует одному образцу МКР с известным *d*

Близкие значения  $Q_L$  и  $Q_A$  позволяют заключить, что спектр пропускания высокодобротных МКР может быть равносильно описан профилем Лоренца и профилем Эйри. При этом параметры, входящие в (2) и (4), могут быть рассчитаны теоретически [3] для МКР с заданной геометрией и известным затуханием в волноводе.

Оценки коэффициента отражения к имеют большой разброс и близки к нулю для некоторых резонансов, что объясняется недостаточно точным подбором параметра g, входящего в (5), в процессе аппроксимации из-за слабого влияния параметра g на  $T_L(\omega)$  (1).

Таким образом, показано, что значения добротности резонансов спектра пропускания МКР, рассчитанные по формулам (2) и (3) при их аппроксимации профилем Лоренца (1) и профилем Эйри (2), дают близкие результаты в случае высокодобротных МКР. Несовпадение объясняется допущением существования единственной поперечной моды в МКР и близлежащем волноводе в случае профиля Лоренца [2] и отсутствием такого допущения в случае профиля Эйри [3]. Рассчитанные значения Q и к могут быть использованы для анализа возможности уменьшения фазовых шумов лазерных источников с помощью высокодобротных МКР [1].

## Литература

1. Kondratiev N. M. et al. Recent advances in laser self-injection locking to high-Q microresonators // Front. Phys. 2023. Vol. 18 (2). P. 21305.

2. Городецкий М. Л. Оптические микрорезонаторы с гигантской добротностью. М.: Физматлит, 2011.

3. Артемов Д. Е. и др. Расчет добротности микро-кольцевого резонатора: сравнение экспериментальных и модельных оценок // Фотон-экспресс. 2023. Т. 6 (190).