05;07;12

Генерация продольных мод в активном волоконном интерферометре Фабри—Перо при накачке маломощным одночастотным полупроводниковым лазером

© С.А. Булгакова, А.Л. Дмитриев

Санкт-Петербургский государственный университет информационных технологий, механики и оптики, 197101 Санкт-Петербург, Россия e-mail: Sophia.bulgakova@gmail.com

(Поступило в Редакцию 12 декабря 2008 г.)

Представлены результаты экспериментов по измерению спектров биений на выходе стационарного (без модулятора) волоконного интерферометра Maxa-Цендера, возбуждаемого одночастотным полупроводниковым лазером мощностью от 0.65 до 2 mW с шириной линии менее 20 kHz. Предложено объяснение наблюдаемого линейчатого спектра биений, основанное на факте, что протяженное (несколько километров) плечо интерферометра выполняет функции активного волоконного интерферометра Фабри-Перо; при этом определяющую роль играют эффекты усиления вынужденного рассеяния Мандельштама-Бриллюэна в оптоволокне и френелевское отражение света на торцах такого световода. Примечательно, что рассматриваемые эффекты наблюдались при малых, менее 0.3 mW, значениях мощности вводимого в волокно излучения. Рассмотрены особенности регистрируемых сигналов биений, указано на возможность практического применения наблюдаемого эффекта в высокочувствительных оптических датчиках физических полей и перемещений.

PACS: 42.25.Dd, 42.25.Fx, 42.25.Hz

Волоконные интерферометры Фабри-Перо и Маха-Цендера широко используются в различных оптических датчиках и измерителях физических полей и перемещений: термометрах, сейсмометрах, измерителях напряженности электрического и магнитного полей, оптических гироскопах и др. [1,2], и в связи с этим представляют большой практический интерес. Компонентной базой таких устройств являются одномодовые оптоволоконные разветвители, фазовые модуляторы, полупроводниковые приемопередающие модули и волоконнооптические линии задержки. При использовании в волоконных интерферометрах одночастотных полупроводниковых лазеров с узкой, порядка десятков килогерц, шириной линии излучения, начинают заметно проявлять себя эффекты усиления вынужденного рассеяния Мандельштама-Бриллюэна (ВРМБ) в световодах [3,4]. Пороговая мощность излучения накачки при ВРМБ зависит от ширины ее спектра и, в случае применения одночастотных лазеров, обычно порядка 1 mW в одномодовом кварцевом оптоволокне. В описанном эксперименте эффекты ВРМБ-усиления в кварцевом волокне и характерные спектры биений регистрировались при мощности накачки от 216 µW.

На рис. 1 показана схема эксперимента. Первоначально данная схема рассматривалась как обычный волоконный интерферометр Маха–Цендера, предназначенный для исследования спектра излучения одночастотного лазера 1, при этом в короткое плечо 5 интерферометра включался фазовый модулятор. С использованием линии задержки 4 большой, до 13 km, оптической длиной пути установлено, что ширина спектра излучателя 1 в непрерывном режиме работы не превышает 20 kHz [5]. При отключенном фазовом модуляторе или при замене его отрезком оптоволокна 5 длиной 20 m, как показано на рис. 1, на выходе фотоприемника 7 уверенно регистрировались низкочастотные сигналы биений, типичные спектры которых представлены на рис. 2. Экспериментальный разнос Δf эквидистантно расположенных спектральных несущих на рис. 2 обратно пропорционален оптической длине *nL* линии задержки 4 (см. таблицу).

При разомкнутом плече 5 интерферометра сигнал биений отсутствовал. Наиболее мощный и устойчивый сигнал биений содержал четные гармоники спектра (см. рис. 2).

Зависимость частоты сигналов биений от длины *L* линии задержки указывает на то, что их причиной



Рис. 1. Схема эксперимента: I — одночастотный полупроводниковый лазер ($\lambda = 1.31 \, \mu m$); 2 — оптический изолятор; 3, 6 — SM-разветвители типа 1×2 и 2×1 ; 4 — линия задержки (катушка одномодового волокна); 5 — оптоволокно; 7 — фотоприемник; 8 — широкополосный усилитель; 9 — спектроанализатор; I0 — компьютер; черным кружком обозначены разъемные SM-соединители.

Расчетные (Δf) и экспериментальные (Δf) значения разности частот четных гармоник спектра биений

<i>nL</i> , m	5335	7468	12 801
Δf , kHz	53.5	38.9	22.7
$\Delta \bar{f}$, kHz	56.2	40.2	23.4

является генерация продольных мод в активном волоконном интерферометре Фабри–Перо, образованном линией задержки 4 и зеркалами на ее концах, обусловленными френелевским отражением света на торцах такого световода. Разность частот $\Delta \bar{f}$ соседних четных (по числу полуволн) продольных мод волоконного интерферометра Фабри–Перо равна

$$\Delta \bar{f} = \frac{c}{nL},\tag{1}$$

где c — скорость света в вакууме, n — волноводный показатель преломления световода; расчетные значения $\Delta \bar{f}$ при известной величине оптической задержки nL/c, определенной посредством рефлектометра, приведены в нижней строке таблицы. Очевидно, значения разности $\Delta \bar{f}$ частот продольных мод систематически примерно на 4-7% превышают экспериментальные.

Оптическое усиление в световоде, скорее всего, вызвано эффектами ВРМБ, роль которых значительна при накачке активной среды узкополосным источником. Величина *g* ВРМБ-усиления в кварцевом волокне описывается известным выражением

$$g = \frac{2\pi n^7 p^2}{c\lambda_p^2 \rho v_A \Delta v},\tag{2}$$

где n — показатель преломления кварцевого стекла, p — продольный акустооптический коэффициент, λ_p — длина волны накачки, ρ — плотность, v_A — скорость акустической волны, Δv — ширина спектра накачки на уровне 0.5. Примечательно, что указанные эффекты имеют место в обычном одномодовом кварцевом волокне при минимальной мощности излучения, вводимого в катушку оптоволокна, величиной 216 μ W. Расчетная величина усиления для кварцевого волокна $g = 6.9 \cdot 10^{-11}$ m/W. Отмеченное различие расчетных и



Рис. 2. Четные гармоники спектра биений (nL = 7468 m).

измеренных значений частоты межмодовых биений, повидимому, вызвано изменением эффективного показателя преломления стекла в режиме усиления.

В экспериментах использовалось обычное кварцевое одномодовое оптическое волокно с потерями 0.35–0.40 dB/km и волноводным групповым показателем преломления, равным 1.467. Выходная мощность одночастотного полупроводникового лазера с волоконной решеткой Брэгга устанавливалась в пределах 0.65–2 mW. Мощность излучения, вводимого в линию задержки 4, изменялась в пределах 0.2–0.6 mW.

Итак, причиной наблюдаемых сигналов биений является интерференция многочастотного оптического сигнала на выходе активного волоконного интерферометра Фабри-Перо (плечо 4 на рис. 1) и опорного одночастотного сигнала, направляемого к фотоприемнику посредством оптоволокна 5. Расчетное значение пороговой мощности усиления в условиях описываемого эксперимента превышало 1 mW. Тот факт, что явления ВРМБ-усиления были зарегистрированы при уровне мощности, примерно в 4 раза меньшем расчетного, можно объяснить тем, что, по-видимому, реальный порог ВРМБ-усиления не столь критичен, как это следует из теории [4]. С другой стороны, гомодинный режим регистрации сигналов на выходе оптической линии задержки значительно увеличивает чувствительность фотоприемного устройства.

Наиболее существенно обстоятельство, что в данном эксперименте явление ВРМБ-усиления и генерации интенсивных продольных мод имели место в обычном кварцевом оптоволокне при очень низких значениях мощности накачки; при этом ширина спектра излучения накачки не превышала 20 kHz. Активный волоконный интерферометр генерировал сигнал, частотный спектр которого определялся оптической длиной интерферометра. Изменения величины nL, связанные с температурными, акустическими, магнитными, увлечения Физо и другими оптическими эффектами, очевидно, обусловливают соответствующий сдвиг наблюдаемых частот биений. Это явление может быть положено в основу разработок перспективных высокочувствительных оптических датчиков и измерителей физических полей и перемещений.

Авторы благодарят А.Н. Ветрова и И.Е. Скалецкую за содействие экспериментам. Грант 2008 г. правительства Санкт-Петербурга, комитета по науке и высшей школе.

Список литературы

- [1] Smith R.G. // Appl. Opt. 1972. Vol. 11. P. 2489-2494.
- [2] Floch S.L., Cambon P. // J. Opt. Soc. Am. 2003. Vol. 20. P. 1132–1137.
- [3] Agrawal G.P. Nonlinear Fiber Optics. London: Academic, 1995.
- [4] Yariv A., Yeh P. Optical Waves in Crystals. NY: Wiley, 1984.
- [5] Булгакова С.А., Дмитриев А.Л. // Оптич. журн. 2008. Т. 75. № 9.