

# Модуляционная неустойчивость и параметрическое усиление в световодах с изменяющейся по длине дисперсией

Ю.А. Мажирин<sup>1</sup>, Л.А. Мельников<sup>1</sup>, А.А. Сысолятин<sup>2,\*</sup>

<sup>1</sup>Саратовский государственный технический университет имени Гагарина Ю.А.

<sup>2</sup>Институт общей физики РАН им. А.М. Прохорова

\*E-mail: alex@fo.gpi.ru

DOI: 10.31868/RFL2020.101-102

Параметрическое усиление тесно связано с модуляционной неустойчивостью — генерацией боковых спектральных компонент при распространении в оптическом волокне с керровской нелинейностью излучения с постоянной интенсивностью. Для модуляционной неустойчивости необходимы определенные соотношения между дисперсией групповой скорости в волокне, частотой отстройки модуляционной компоненты от частоты поля накачки и коэффициентом нелинейности волокна [1]. Если волокно, вследствие модуляции диаметра, имеет дисперсию, зависящую от продольной координаты, то условия усиления боковых компонент будут различны в различных точках волокна, и условия генерации боковых компонент могут измениться. Однако, было показано, что модуляционная неустойчивость существует и в волокнах с переменным диаметром [2,3]. В докладе представлены результаты расчета спектра параметрического усиления в волокне с переменной дисперсией.

Решается НУШ: 
$$2i \frac{\partial A(z,t)}{\partial z} - D(z) \frac{\partial^2 A(z,t)}{\partial t^2} + 2\alpha A^2(z,t) A^*(z,t) = 0,$$
 где

$D = -\frac{\lambda}{c} \frac{\partial^2 n_{эфф}}{\partial \lambda^2}$  - параметр, ответственный за дисперсию групповой скорости (ДГС),  $n_{эфф}$  - эффективный показатель преломления волокна. Малые отклонения амплитуды поля имеют вид

$$A(z,t) = A_0(z,t) \left\{ 1 + [x(z) \exp[iy(z)]] \cos(\Omega t) \right\}. \quad (1)$$

Здесь  $A_0(z,t) = \sqrt{P} \exp[i\alpha Pz]$  - решение НУШ для пучка накачки с постоянной интенсивностью. Здесь  $\alpha$  - коэффициент нелинейности волокна,  $P$  - интенсивность накачки,  $\Omega$  - отстройка частоты боковой компоненты от частоты накачки. Уравнения для  $x$  и  $y$  получаются в виде [2]:

$$x'' + K^2(z)x - Q(z)x = 0. \quad (2)$$

$$y' = [\Omega^2 D(z) + P\alpha]x(z), K^2 = 1/4\Omega^4 D^2(z) + P\alpha\Omega^2 D(z), Q(z) = D'(z)/D(z).$$

Если учесть  $D(z) = D_0 + d\cos(\kappa z)$ , где  $\kappa$  - частота модуляции дисперсии,  $d$  - амплитуда модуляции,  $D_0$  - средняя дисперсия, то уравнение для  $x$  является уравнением с периодическими коэффициентами и может быть сведено к уравнению Матье [3,4]:  $a - 2q\cos(2z) = K^2(z) - Q(z)$ . В нём  $a$  и  $q$  - параметры в уравнении Матье. Определим инкремент нарастания возмущений  $g = 2/z_0 \log[x(z_0)/x(0)]$ , где  $z_0$  - достаточно большая длина (можно положить  $z_0=4$ , которая измеряется в дисперсионных длинах).

На Рис.1 показана зависимость  $K^2(z, \Omega)$ . Видно, что в среднем  $K^2 > 0$ , что соответствует осциллирующим возмущениям. Если  $K^2 < 0$ , то это приводит к нарастанию возмущений. На Рис.2 а показан инкремент нарастания возмущений в зависимости от частоты. Видно, что в отсутствие дисперсионных изменений существует область усиления (модуляционной неустойчивости) шириной в несколько ТГц, которая также соответствует параметрическому усилению. При этом даже при положительной дисперсии существует область модуляционной неустойчивости (Рис.2 б). Эта область отсутствует при  $d = 0$ .

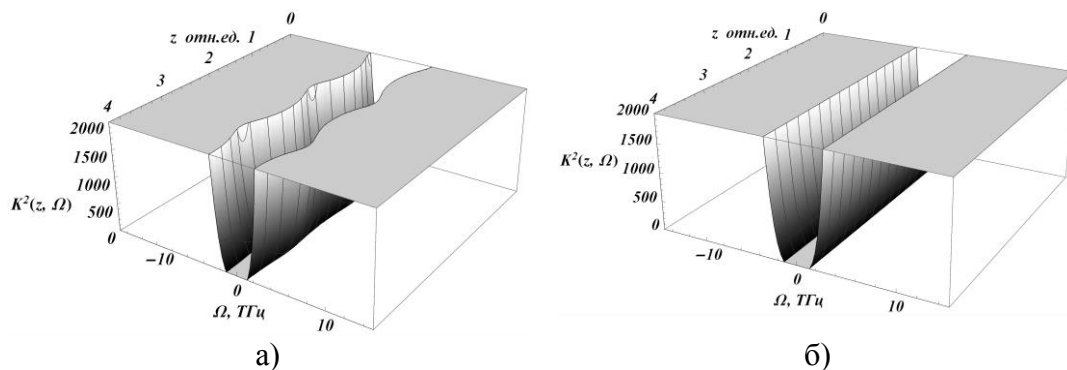


Рис.1. Зависимость  $K^2(z, \Omega)$  построена для параметров  $D_0 = -10\text{пс}/(\text{нм} * \text{км})$ ;

а)  $d = 4$ , б)  $d = 0$ ;  $\kappa = 2/\pi$ ;  $\alpha P = 8$ .

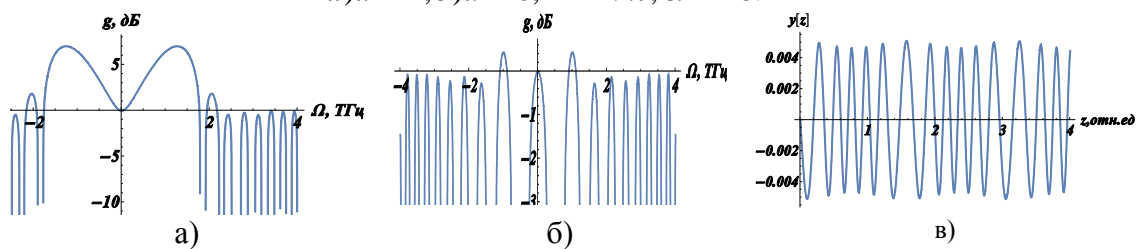


Рис.2. а) Зависимость инкремента нарастания боковых компонент  $g(\Omega)$  для параметров как на Рис.1; б) то же, кроме  $D_0 = 10\text{пс}/(\text{нм} * \text{км})$ ; в) Фаза возмущения  $y(z)$ , параметры, как на Рис. 1.

В данной работе показано, что модуляционная неустойчивость, а следовательно, и параметрическое усиление существуют и в волокнах с положительной ДГС. Для этого необходима модуляция дисперсии по длине волокна. Параметрическое усиление сигнала сопровождается незначительным, порядка  $10^{-3}$  рад, фазовым шумом (члены с  $y(z)$  в (2)).

Работа поддержана грантом РФФИ № 19-52-45012 .

## Литература

- [1] G.P. Agrawal. *Nonlinear Fiber Optics*. Waltham: Academic Press, 648с (2013).
- [2] Л.А.Мельников, Ю.А.Мажирина. *Квантовая электроника* **47**, 1083-1090 (2017)
- [3] C.Finot, A. Sysolyatin et al. *Optics Communs* **348**, 24-30 (2015).
- [4] M. Abramowitz, I. Stigun. *Special Functions handbook*. Applied Mathematics Series, **55**, National Bureau of Standards, (1964).