

ТОМСКИЙ ГОСУДАРСТВЕННЫЙ УНИВЕРСИТЕТ СИСТЕМ УПРАВЛЕНИЯ И РАДИОЭЛЕКТРОНИКИ

Кафедра радиоэлектроники и защиты информации (РЗИ)

Презентация на тему:

«Исследование оптических волноводов с
цилиндрической симметрией»

Выполнил:

Студент гр. 1А1

Загородников А. А.

Введение

- Объектом исследования являются волноводы с цилиндрической симметрией. Работа велась с математической моделью оптического волокна простого типа, которое действует на основе принципа радиального изменения показателя преломления, который как правило является положительным. Однако, в середине прошлого века были искусственно созданы метаматериалы с отрицательным показателем преломления, но на тот момент эффект отрицательного преломления ЭМ - волны можно было наблюдать только в СВЧ-диапазоне. В наше время изучение и создание метаматериалов является актуальной проблемой в научном сообществе.
- Таким образом, основная цель данной исследовательской работы изучение свойств цилиндрического волновода, у которого показатели преломления сердцевины и оболочки могут принимать отрицательные значения, а так же сравнение со свойствами волноводов имеющих положительные показатели преломления.

1 Материалы с отрицательным показателем преломления

- Метаматериалы являются продуктом реализации идеи о возможности получения отрицательного показателя преломления света. В этих материалах свет преломляется не так, как обычно, т. е. не вправо, а влево под отрицательным углом. Такие материалы называют левосторонними (*Left-Handed Materials - LHM*). Проф. В.Г. Веселаго назвал их левыми средами, т.к. в них векторы напряженности **E** и **H** вместе с волновым вектором **k** ЭМ-волны образуют «левую» тройку векторов.

Плоские электромагнитные волны

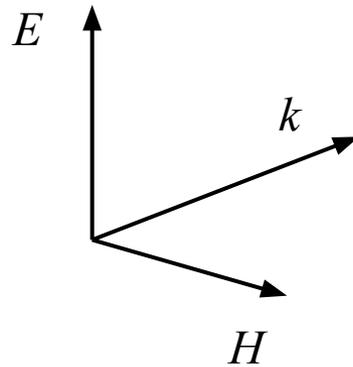
$$\tilde{\mathbf{E}} = \mathbf{E} \exp[i(\omega t - \mathbf{k} \cdot \mathbf{r})]$$

$$\tilde{\mathbf{H}} = \mathbf{H} \exp[i(\omega t - \mathbf{k} \cdot \mathbf{r})]$$

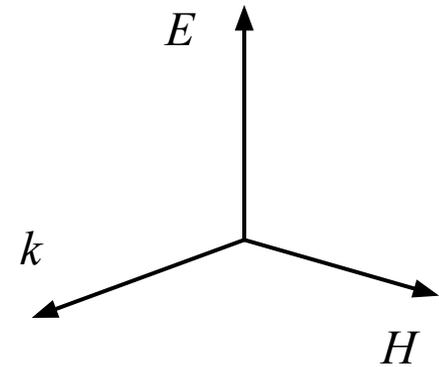
Уравнения Максвелла

$$\left\{ \begin{array}{l} \nabla \times \tilde{\mathbf{E}} = -\mu\mu_0 \frac{\partial \tilde{\mathbf{H}}}{\partial t} \\ \nabla \times \tilde{\mathbf{H}} = \varepsilon\varepsilon_0 \frac{\partial \tilde{\mathbf{E}}}{\partial t} \end{array} \right. \Rightarrow \left\{ \begin{array}{l} \mathbf{k} \times \mathbf{E} = \mu\mu_0 \omega \mathbf{H} \\ \mathbf{k} \times \mathbf{H} = -\varepsilon\varepsilon_0 \omega \mathbf{E} \end{array} \right.$$

Правая среда: $\epsilon > 0$ и $\mu > 0$



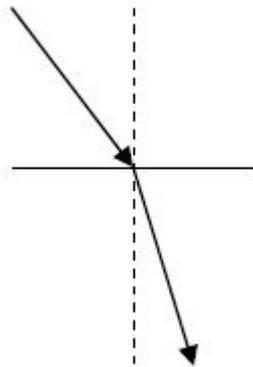
Левая среда: $\epsilon < 0$ и $\mu < 0$



Преломление лучей на границе сред

«правая-правая»

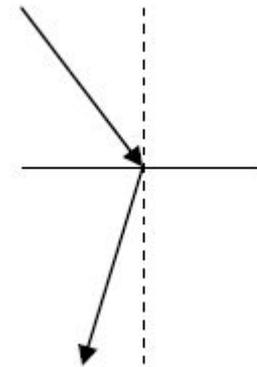
$\epsilon_1 > 0$ и $\mu_1 > 0$



$\epsilon_2 > 0$ и $\mu_2 > 0$

«правая-левая»

$\epsilon_1 > 0$ и $\mu_1 > 0$



$\epsilon_2 < 0$ и $\mu_2 < 0$

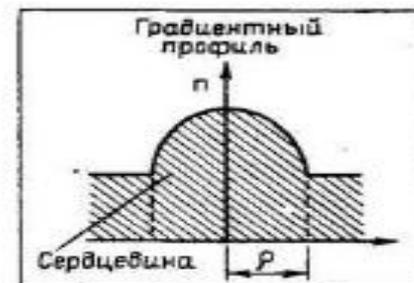
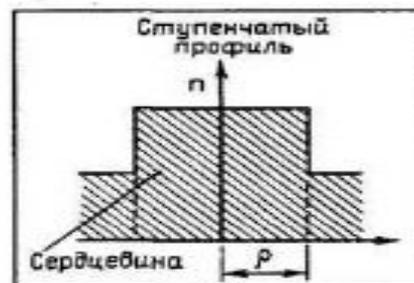
2 Волноводы с цилиндрической симметрией

- 2.1 Оптические волокна
- Термин «оптическое волокно» характеризует один из типов диэлектрических волноводов, направляющих световые волны. Эти волноводы называются волокнами из-за их нитевидности.

Устройство оптических волокон



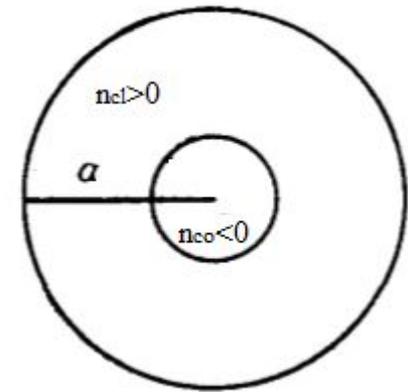
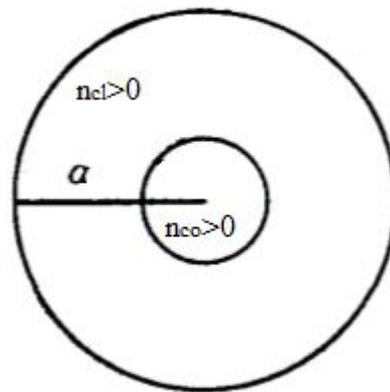
Профиль показателя преломления



Исследовались два оптических волокна со следующими параметрами:

$$\varepsilon = \begin{cases} \varepsilon_{co}, & 0 \leq r \leq a \\ \varepsilon_{cl}, & r > a \end{cases} \quad \mu = \begin{cases} \mu_{co}, & 0 \leq r \leq a \\ \mu_{cl}, & r > a \end{cases}$$

- $\varepsilon_{co} > 0$ и $\mu_{co} > 0$ $\varepsilon_{cl} > 0$ и $\mu_{cl} > 0$ $\varepsilon_{co} < 0$ и $\mu_{co} < 0$ $\varepsilon_{cl} > 0$ и $\mu_{cl} > 0$



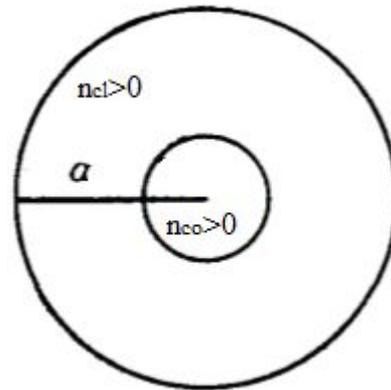
Закон Снеллиуса (Снелля)

$$n = \sqrt{\varepsilon \cdot \mu}$$

Во втором случае отрицательный коэффициент n преломления обусловлен сильной пространственной дисперсией метаматериала и отрицательными значениями ε и μ .

- Для каждого оптического волокна были выведены дисперсионные уравнения, решением которых являются постоянные распространения β .

$$\varepsilon_{co} > 0 \text{ и } \mu_{co} > 0 \quad \varepsilon_{cl} > 0 \text{ и } \mu_{cl} > 0$$



$$\left[\left(\frac{1}{\chi^2} + \frac{1}{\gamma^2} \right) \cdot \frac{\beta}{a} \cdot i \cdot v \cdot \text{Jn}(v, \chi \cdot a) \right]^2 = \omega^2 \cdot \varepsilon_0 \cdot \mu_0 \left(\mu_{cl} \cdot \frac{\text{Jn}(v, \chi \cdot a)}{\text{Kn}(v, \gamma \cdot a)} \cdot \frac{\text{Kn}(v-1, \gamma \cdot a) + \text{Kn}(v+1, \gamma \cdot a)}{2 \cdot \gamma} - \mu_{co} \cdot \frac{\text{Jn}(v-1, \chi \cdot a) - \text{Jn}(v+1, \chi \cdot a)}{2 \cdot \chi} \right)$$

$$\left(\varepsilon_{co} \cdot \frac{\text{Jn}(v-1, \chi \cdot a) - \text{Jn}(v+1, \chi \cdot a)}{2 \cdot \chi} - \varepsilon_{cl} \cdot \frac{\text{Jn}(v, \chi \cdot a)}{\text{Kn}(v, \gamma \cdot a)} \cdot \frac{\text{Kn}(v-1, \gamma \cdot a) + \text{Kn}(v+1, \gamma \cdot a)}{2 \cdot \gamma} \right)$$

- Здесь $\chi^2 = k^2 - \beta^2$ $\gamma^2 = \beta^2 - k^2$ $k^2 = k_0^2 \cdot \varepsilon \cdot \mu$