МОСКОВСКИЙ ФИЗИКО-ТЕХНИЧЕСКИЙ ИНСТИТУТ (НАЦИОНАЛЬНЫЙ ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ)

Лабораторная работа 4.7.3

Поляризация света

Б03-102 Куланов Александр

- Цель работы: изучение зависимости показателя преломления необыкновенной волны от направления в двоякопреломляющем кристалле; определение главных показателей преломления n_o обыкновенной и n_e необыкновенной волны в кристалле; наблюдение эффекта полного внутреннего отражения
- **В работе используются:** лазерная указка, вращающийся сотолик с неподвижным лимбом, призма из исландского шпата, поляроид.

1 Экспериментальная установка

2 Теоретические сведения

Плоские волны в кристаллах

$$\operatorname{rot} \vec{H} = \frac{1}{c} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}, \operatorname{rot} \vec{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$
 (1)

Если среды прозрачны и однородны то в них распорстраняются волны:

$$\vec{E} = \vec{E}_0 e^{i(\omega t - \vec{k}\vec{r})}, \vec{H} = \vec{H}_0 e^{i(\omega t - \vec{k}\vec{r})} \tag{2}$$

Введем единичный вектор нормали к скорости распространения волны \vec{N} и направим его вдоль скорости, тогда

$$\vec{D} = -\frac{c}{v} \left[\vec{N}, \vec{H} \right], \vec{B} = \frac{c}{v} \left[\vec{N}, \vec{E} \right]$$
(3)

Оптические одноосные кристаллы

Введем mензор диэлектрической npoницаемости ε $(\vec{D}=\varepsilon\vec{E})$. Все его значения описываются эллипсоидом инерции.

В кристаллах этот эллипсоид — эллипсоид вращения. В них оптическая ось — ось вращения эллипсоида. В них принято обозначать $\varepsilon_{\parallel}=\varepsilon_{z}, \varepsilon_{\perp}=\varepsilon_{x}=\varepsilon_{y}$

$$\vec{D}_{\parallel} = \varepsilon_{\parallel} \vec{E}_{\parallel}, \vec{D}_{\perp} = \varepsilon_{\perp} \vec{E}_{\perp} \tag{4}$$

Можно показать, что угол θ между волновой нормалью и осью вращения эллипсоида при разделении \vec{D} на $\vec{D_e}$ — лежащая в главном сечении и $\vec{D_o}$ — нормальная составляющая такой, что

$$\sin \theta = \frac{D_{e\parallel}}{D_e}, \cos \theta = \frac{D_{e\perp}}{D_e} \tag{5}$$

$$n = \frac{1}{\sin A} \sqrt{\sin^2 \phi_1 + \sin^2 \phi_2 + 2\sin \phi_1 \sin \phi_2 \cos A}$$
 (6)

Из этого, если $n_o - n_e \ll n_o$ и n_e , то

$$n(\theta) \approx n_e + (n_o - n_e)\cos^2\theta$$
 (7)

Двойное лучепреломление в призме исландского шпата

При таком ходе луча и расположении призмы у нас повторяется ситуация из предыдущего параграфа теории. Тогда, можно посчитать показатель преломления изотропной среды по

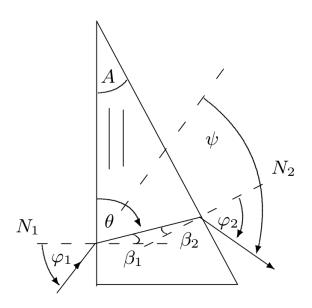


Рис. 1: Ход луча в призме

формуле

$$n = \frac{\sin\left(\frac{\psi_m + A}{2}\right)}{\sin\left(\frac{A}{2}\right)} \tag{8}$$

Здесь ψ_m — минимальный угол, на который призма преломляет луч. Если призма неизотропна, то этой формулой, строго говоря, можно воспользоваться только для обыкновенной волны, которая, как это было показано ранее, распространяется так же, как и в изотропной среде.