

## РЕШЕНИЕ СИСТЕМ УРАВНЕНИЙ СВЯЗАННЫХ ВОЛН

*Пиляк К.Ю. (УО МГПУ им. И. П. Шамякина, г. Мозырь)*

*Научный руководитель – В.В. Шепелевич, д-р физ.-мат. наук, профессор*

Метод решения систем линейных дифференциальных уравнений с постоянными коэффициентами с помощью теории матриц можно применить к решению систем уравнений связанных волн в голографии.

Решение таких систем уравнений аналогично решению системы матричного уравнения  $x' = Ax$  с одним лишь отличием в том, что искомые функции зависят не от времени  $t$ , а от координаты  $z$ .

Систему уравнений связанных волн можно заменить одним матричным уравнением  $x' = Ax$ . Нетрудно убедиться в существовании решения этого уравнения. Пусть дано начальное условие  $x|_{z=0} = c$ . Тогда, разложив искомую функцию в ряд Тейлора, имеем  $x(z) = c + zAx_0 + \frac{z^2}{2!}A^2x_0 + \dots = e^{Az}c$ . В конечном итоге

искомая функция сводится к виду  $x z = \sum_{k=1}^s y_{k1} e^{\lambda_k z}$ , где каждый элемент  $x z$  будет комбинацией показательных функций без добавления многочленов.

Для решения задачи о дифракции света на пропускающей голографической фазовой ненаклонной решетке, записанной в кубическом оптически активном фоторефрактивном кристалле произвольного среза, в режиме Брэгга воспользуемся системой уравнений

$$\begin{aligned} R'_{\perp} &= \alpha_R R_{\parallel} + i e^{-i\delta} \kappa_1^R S_{\perp} + i e^{-i\delta} \kappa_2^R S_{\parallel}, \\ R'_{\parallel} &= -\alpha_R R_{\perp} + i e^{-i\delta} \kappa_3^R S_{\perp} + i e^{-i\delta} \kappa_4^R S_{\parallel}, \\ S'_{\perp} &= i e^{i\delta} \kappa_1^S R_{\perp} + i e^{i\delta} \kappa_2^S R_{\parallel} + \alpha_S S_{\parallel}, \\ S'_{\parallel} &= i e^{i\delta} \kappa_3^S R_{\perp} + i e^{i\delta} \kappa_4^S R_{\parallel} - \alpha_S S_{\perp}. \end{aligned}$$

Здесь  $\kappa_1^R = \frac{e_1 \kappa e_1}{\cos \varphi_R}$ ,  $\kappa_2^R = \frac{e_1 \kappa e_S}{\cos \varphi_R}$ ,  $\kappa_3^R = \frac{e_R \kappa e_1}{\cos \varphi_R}$ ,  $\kappa_4^R = \frac{e_R \kappa e_S}{\cos \varphi_R}$ ,  $\alpha_R = \frac{\alpha}{\cos \varphi_R}$ ,  $\alpha_S = \frac{\alpha}{\cos \varphi_S}$ .  $R_{\parallel}, S_{\parallel}, R_{\perp}, S_{\perp}$  – комплексные векторные амплитуды волн  $R$  и  $S$ .

Решив систему для случая краевых условий  $R_{\perp} 0 = R_{\parallel} 0 = R_{\parallel}^0, S_{\perp} 0 = S_{\parallel} 0 = 0$ , имеем

$$\begin{aligned} R z &= g \{ A_R R_{\perp}^0 + B_R R_{\parallel}^0 e_1 + (C_R R_{\perp}^0 + D_R R_{\parallel}^0) e_R \}, \\ S z &= g \{ A_S^R R_{\perp}^0 + B_S^R R_{\parallel}^0 e_1 + (C_S^R R_{\perp}^0 + D_S^R R_{\parallel}^0) e_S \} i e^{i\delta}. \end{aligned}$$

Здесь  $A_R, B_R, C_R, D_R, A_S^R, B_S^R, C_S^R, D_S^R$  представляют собой функции от переменной  $z$ ,  $g = \frac{1}{\lambda_2^2 - \lambda_1^2}$ .

### Литература

1. Ланкастер, П. Теория матриц / П. Ланкастер. – М.: Изд-во «Наука», 1978. – 280 с.
2. Шепелевич, В.В. Голография в фоторефрактивных оптически активных кристаллах: монография / В.В. Шепелевич. – Минск : Изд. центр БГУ, 2012. – 254 с.