

Секция «Физика конденсированных сред»

**OPTIK QALINLIK DAGI MUHITLAR UCHUN KO‘CHIRILISH
TENGLAMASINING FAKTORLASHTIRILGAN SHAKLDA IFODALASH USULI VA
YECHIMI**

Roziqov J.Yu¹, G‘ulomov A.A²

¹Farg‘ona davlat universiteti fizika kafedrasи o‘qituvchisi.

²Farg‘ona davlat universiteti 2-kurs magistiranti

Annotatsiya: Maqolada cheklangan optik qalinlikdagi muhitlar uchun transport tenglamasining faktorlashtirilgan shaklda ifodalash usulidan foydalangan holda masalaning yechimini hisoblash natijalari keltirilgan.

Kalit so’z: Konservativ muhit, ikkilamchi nur, optik qalinligi, **S** va **T**- matritsalar.

Reylning yagona tarqalish matritsasi - **P** (Ω, Ω_0) va aks ettiruvchi matritsasi - **S** (Ω, Ω_0) ning tarqalish yo‘nalishiga nisbatan faktorlashtirilgan shakliga asoslangan. Ikkilamchi nurlanishning intensivligi va qutblanishining burchak xarakteristikalari konservativ muhitda, nurlanishning yutilishi bo‘lmagan muhitda hisoblanadi. Yarim cheksiz muhit modelidan farqli o‘laroq, cheklangan qalinligi bo‘lgan muhitda ikkita matritsa kiritiladi **S**(τ_1, Ω, Ω_0) va **T**(τ_1, Ω, Ω_0)ular muhitning optik qalinligiga bog‘liq. Ushbu matritsalar birlamchi nurlanishning intensivligini orqaga qaytarilgan ikkilamchi nurlanish va muhit qalinligidan o‘tgan nurlanishning intensivligi bilan bog‘laydi.

Tekis yorug’lik to‘lqini cheklangan optik qalinligi bo‘lgan muhitga tushsin va $\Omega_0(\theta_0, \varphi_0)$ burchaklar φ_0 tomonidan berilgan yo‘nalishda tarqalsin θ_0 . Tarqalish markazlari tomonidan bir necha marta sochilgandan so‘ng, nurlanishning bir qismi $\tau_1 = 0$ diffuz aks ettirilgan orqa nurlanish shaklida qatlam orqali qaytib ketadi va nurlanishning bir qismi τ_1 diffuz uzatilgan nurlanish shaklida qatlam orqali chiqib ketadi. Chandrasekhar nazariyasiga ko‘ra, aks ettirilgan va uzatilgan nurlanish intensivligi bilan tushayotgan nurlanish o‘rtasidagi bog‘liqlik

$$I(0, \mu, \varphi) = \frac{F}{4\pi} S(\tau_1; \mu, \varphi; \mu_0, \varphi_0), I(0, -\mu, \varphi) = \frac{F}{4\pi} T(\tau_1; \mu, \varphi; \mu_0, \varphi_0) \quad (1)$$

ifodalar bilan belgilanadi, lekin matritsa shaklida.

$$\mathbf{I}_{\text{qaytaril}} (\tau = 0, \Omega) = (\tilde{\omega}_0 / 4\mu) \mathbf{S}(\tau_1, \Omega, \Omega_0) \mathbf{F}(\tau = 0, \bar{\Omega}_0), \quad (2)$$

$$\mathbf{I}_{\text{o’tkazil}} (\tau = \tau_1, \bar{\Omega}) = (\tilde{\omega}_0 / 4\mu) \mathbf{T}(\tau_1, \Omega, \Omega_0) \mathbf{F}(\tau = 0, \bar{\Omega}_0). \quad (3)$$

Ambartsum invariantlik printsiyi yordamida, chegara shartlari bajarilganda, ko‘chirilish tenglamasi uchun umumiyl integral tenglamani chiqarish mumkin **S** va **T**- matritsalar almashtirishni hisobga olgan holda, aniqlovchi aks ettiruvchi matritsalar **S** faktorlangan shaklda bo‘ladi, matritsani faktorlashtirilgan shaklda **T** ham ko‘rsatish mumkin .

$$(1/\mu + 1/\mu_0) \mathbf{S}(\tau_1, \mu, \varphi, \mu_0, \varphi_0) = 3/2 \mathbf{U}\Theta(\Omega)((\mathbf{X}(\mu)\mathbf{X}^+(\mu_0) - \mathbf{Y}(\mu)\mathbf{Y}^+(\mu_0))\Theta^+(\Omega_0)\mathbf{U}^{-1}), \quad (4)$$

$$\left(\frac{1}{\mu} - \frac{1}{\mu_0}\right) \mathbf{T}(\tau_1, \mu, \varphi, \mu_0, \varphi_0) = \frac{3}{2\mathbf{U}\Theta(\Omega)(\mathbf{Y}(\mu)\mathbf{X}^+\mu_0)} - \mathbf{X}(\mu)\mathbf{Y}^+(\mu_0)\Theta^+(\Omega_0)\mathbf{U}^{-1}. \quad (5)$$

X(μ) va **Y**(μ) matritsalar uchun τ_1 chiziqli bo‘lmagan integral tenglamalar tizimini olamiz,

$$\mathbf{X}(\mu) = \mathbf{1} + \mu \tilde{\omega}_0 \int_0^1 d\mu' \frac{\Psi(\mu')}{\mu + \mu'} [\mathbf{X}(\mu)\mathbf{X}^+(\mu') - \mathbf{Y}(\mu)\mathbf{Y}^+(\mu')], \quad (6)$$

$$\mathbf{X}^+(\mu) = \mathbf{1} + \mu \tilde{\omega}_0 \int_0^1 d\mu' \frac{1}{\mu + \mu'} [\mathbf{X}(\mu)\mathbf{X}^+(\mu') - \mathbf{Y}(\mu)\mathbf{Y}^+(\mu')] \Psi(\mu'), \quad (7)$$

$$\mathbf{Y}(\mu) = \mathbf{1} \exp(-\tau_1/\mu) + \mu \tilde{\omega}_0 \int_0^1 d\mu' \frac{\Psi(\mu')}{(\mu - \mu')} [\mathbf{Y}(\mu)\mathbf{X}^+(\mu') - \mathbf{X}(\mu)\mathbf{Y}^+(\mu')], \quad (8)$$

Секция «Физика конденсированных сред»

$$\mathbf{Y}^+(\mu) = \mathbf{1} \exp(-\tau_1/\mu) + \mu \tilde{\omega}_0 \int_0^1 d\mu' \frac{1}{(\mu - \mu')} [\mathbf{Y}(\mu) \mathbf{X}^+(\mu') - \mathbf{X}(\mu) \mathbf{Y}^+(\mu')] \Psi(\mu'), \quad (9)$$

identifikatsiya matritsasi qayerda (9x9). **1** Olingan tenglamalarda , **X**(μ)- **Y**(μ)matritsalarning o'lchamlari matritsaning o'lchamlariga mos keladi $\Psi(\mu)$ va (9 x 9), ga teng.

Bu yerda shuni ta'kidlash kerakki, qiymatni aniqlash uchun **S**⁽⁰⁾, **T**⁽⁰⁾ Chandrasekhar usuliga ko'ra, to'rtta $X_l(\mu)$, $X_r(\mu)$, $Y_l(\mu)$, $Y_r(\mu)$ skalyar funktsiyalar etarli. Biroq, qo'shimcha hisob-kitoblar amalgalashiriladi. Buning sababi shundaki, konservativ muhitda $X_l(\mu)$, $X_r(\mu)$, $Y_l(\mu)$, $Y_r(\mu)$ - funktsiyalar bilan aniqlangan muammoning yechimi noaniq deb hisoblanadi. Noaniqlikni bartaraf etish uchun muammoning aniq yechimlarini ta'minlaydigan qo'shimcha shartlar kiritildi, bu esa analitik va sonli hisob-kitoblarda muammoning yechimini aniqlashning sezilarli murakkablashishiga olib keladi.

Foydalanilgan adabiyotlar

1. Собиров, М. М., Розиков, Ж. Ю., & Рузибоев, В. У. (2023). Исследования углового распределения степени поляризации диффузно отраженного и прошедшего естественного солнечного излучения через слои атмосферы. «Узбекский физический журнал», 25(3).
2. Розиков, Ж. Ю. У., Гуламов, А. А. У., & Мухаммаджанов, М. О. У. (2023). РАСЧЁТ СПЕКТРАЛЬНОГО И УГЛОВОГО РАСПРЕДЕЛЕНИЯ ПОТОКОВ ДИФФУЗНО ОТРАЖЕННОГО И ПРОШЕДШЕГО СОЛНЕЧНОГО ИЗЛУЧЕНИЯ ИЗ СЛОЕВ АТМОСФЕРЫ. *Oriental renaissance: Innovative, educational, natural and social sciences*, 3(4-2), 146-154.
3. Ruziboyev, V., Khoshimov, H., & Rozikov, J. (2023, June). Modeling the Motion of an Object Thrown at an Angle to the Horizon in Tkinter. In *International Conference on Science, Engineering & Technology* (Vol. 1, No. 2, pp. 64-67).
4. Roziqov, J. Y. O. G. L. (2023). FROM RAYLEIGH SCATTERING TO GEOMETRIC OPTICS: THE VERSATILITY OF MIE THEORY. *Oriental renaissance: Innovative, educational, natural and social sciences*, 3(4-2), 183-187.
5. Roziqov, Jurabek and Sobirov, Makhmud and Yusupova, Dilfuza and Ruziboyev, Valijon, Some Features in the Angular Distribution of the Degree of Polarization of Diffusely Transmitted Radiation in a Medium with a Finite Optical Thickness. Available at SSRN: <https://ssrn.com/abstract=4378158> or <http://dx.doi.org/10.2139/ssrn.4378158>
6. Yuldashboy o'g'li, R. J. FROM RAYLEIGH SCATTERING TO GEOMETRIC OPTICS: THE VERSATILITY OF MIE THEORY.
7. Sobirov, M. M., & Rozikov, J. Y. (2020). Specific features in polarization of diffusely reflected and transmitted radiation in a medium with finite optical thickness. *Scientific-technical journal*, 3(5), 85-89.
8. Sobirov, M. M., & Rozikov, J. Y. (2020). Some questions of the theory of polarized radiation transfer in an isotropic medium with a finite optical thickness. *Scientific-technical journal*, 3(4), 16-22.
9. Розиков, Ж. Ю., Собиров, М. М., & Рузибоев, В. У. (2021). Поляризационные характеристики диффузно отраженного и проходящего излучения в среде с конечной оптической толщиной. «Узбекский физический журнал», 23(2), 11-20.
10. Собиров, М., Розиков, Ж., Рузибоев, В., & Ходиев, И. (2021). ПОЛЯРИЗАЦИЯ СВЕТА В ЧИСТОЙ АТМОСФЕРЕ НА БОЛЬШОЙ ВЫСОТЕ. *InterConf*, 249-253.