

STATSIONAR SHREDINGER TENGLAMASINING IXTIYORIY BIR  
O'LCHAMLI POTENTIAL O'RA UCHUN SONLI YECHIMINuritdinova Shahnozabonu Ravshanovna<sup>1</sup><sup>1</sup> Buxoro Davlat Universiteti 2-kurs magistranti[sh.r.nuritdinova@buxdu.uz](mailto:sh.r.nuritdinova@buxdu.uz)MAQOLA  
MA'LUMOTI

## ANNOTATSIYA:

## MAQOLA TARIXI:

Received: 28.12.2024

Revised: 29.12.2024

Accepted: 30.12.2024

Mazkur maqolada statsionar Shredinger tenglamasi ixtiyoriy bir o'lchamli o'ra uchun sonli yechimi ko'rib chiqilgan. Tenglamani sonli yechimni aniqlash uchun Zeydel usulidan foydalanilgan va Mathcad dasturi yordamida natija olingan.

## KALIT SO'ZLAR:

Shredinger tenglamasi,  
to'rtinchi funktsiya, energiya,  
Zeydel usuli, sonli yechim,  
Mathcad dasturi.

**KIRISH.** Ko'pgina mikroskopik tizimlarning tavsifi faqat kvant mexanikasi doirasida tushuntirilishi mumkin. Ushbu yondashuv nafaqat ideallashtirilgan fizik masalalarda qo'llaniladi: kvant kimyosi atomlar va molekulalarning tuzilishini tavsiflash va ulardagi elektron zichligini taqsimlashni o'rganishda ham bu usul qulay sanaladi. Shu bilan birga, tegishli muammolarning analitik yechimlari juda kam uchraydi. Ushbu fan sohasining amaliy ahamiyati katta: kompyuter hisob-kitoblari asosida molekulalarning faol markazlarini tanib olish va ularning funksiyalarini tushuntirish olimlarga yangi dori vositalari va materiallar yaratish imkonini beradi.

Haqiqiy tizimlarni matematik tavsiflash muammosi juda murakkab, shuning uchun biz uning eng oddiy holatlari bilan cheklanamiz. Devorlari cheksiz bo'lgan uch o'lchamli to'rtburchak potensial o'rni ko'rib chiqamiz va unga massasi  $m$  bo'lgan sinov zarrasini joylashtiramiz. U potensial energiya  $x, y, z$  koordinatalarining funksiyasi sifatida berilgan bo'lsin. Kvant mexanikasi tenglamalariga asoslanib, potensial o'radagi zarracha holatlarini qidiramiz.

## NAZARIYA

Kvant mexanikasidagi potensial maydondagi relyativistik bo'lmagan zarrachaning harakati Shredinger tenglamasi bilan tavsiflanadi. Bir o'lchamli potensial o'ra masalasini ko'rib chiqayotganimiz tufayli maqoladagi barcha formulalar umumiy formulaning bir o'lchamli holi uchun qarang:

$$i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \psi + U(x) \psi \quad (1)$$

Bu yerda  $m$  – zarrachaning massasi,  $U(x)$  – tashqi maydondagi potensial energiyasi,  $\psi$  – to'liq funksiyasi. [1]

Statsionar Shredinger tenglamasi energiya ma'lum qiymatlarni oladigan tizimning holatini tavsiflaydi:

$$\frac{\hbar^2}{2m} \Delta \psi + [E - U(x)] \psi = 0 \quad (2)$$

Ushbu tenglamaning yechimlari  $\psi_n$  tizimning o'ziga xos funksiyalari deb ataladi va  $E_n$  - parametrining mos keladigan qiymatlari energiyaning xos qiymatlari deb ataladi. Ma'lumki, zarracha chekli harakat qilganda (masalan, potensial o'rada)  $E_n$  ning xos qiymatlari diskret spektrni hosil qiladi. Gamiltonian (tizimning umumiy energiya operatori) ermit operatoridir [1], shuning uchun uning xos qiymatlari  $E_n$  haqiqiy sonlar bo'lib chiqadi va matritsasi ermit matritsasi. Buni keyinroq ishlatamiz.

(2) tenglama ikkinchi tartibli xususiy differensial tenglama bo'lib, uning aniq yechimlari faqat eng oddiy simmetrik potensial  $U(x)$  uchun ma'lum. Ko'pgina amaliy muhim holatlarda (masalan, kvant kimyosida atomlar va molekullar uchun eritmalar) sonli usullarga murojaat qilish kerak. [4]

Devorlari cheksiz baland bo'lgan bir o'lchamli yassi o'raning eng oddiy holi uchun Shredinger tenglamasining yechimini keltramiz:

$$U(x) = \begin{cases} 0, & (x) \in [0, a] \\ \infty, & (x) \notin [0, a] \end{cases}$$

To'liq funksiyasini bitta o'zgaruvchining funksiyasi hosilasi sifatida ko'rsatishimiz mumkin:

$$\psi(x) = \psi_x(x)$$

Shunda (2) tenglama quyidagi shakldagi tenglamaga aylanadi. [3]

$$\psi_x'' + k_x^2 \psi_x = 0 \quad (3)$$

$$\psi_{x,n} = C_x \sin k_{x,n} x, \quad k_{x,n} = \frac{\pi n}{a}.$$

Qidirilayotgan to'liq funksiyasi:

$$\psi_{n_x} = C \sin(k_{x,n_x} x) \quad (4)$$

$$k_{x,n_x} = \frac{\pi n_x}{a} \quad (5)$$

Energiyaning xos qiymatlari:

$$E_{n_x} = \frac{\hbar^2}{2m} k_{x,n_x}^2 \quad (6)$$

Dasturning to'g'ri ishlashini tekshirish uchun shu yechimdan foydalanamiz.

### **Fizik masalani chiziqli algebra masalasiga keltirish.**

Yuqorida aytib o'tilganidek, statsionar Shredinger tenglamasi umumiy ko'rinishida aniq yechimga ega emas. Shuning uchun ba'zi hollarda sonli usullardan foydalanish kerak.

Tenglama

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\Delta\psi + U\psi = E\psi \quad (7)$$

ikkinchi tartibli xususiy differensial tenglamadir, shuning uchun uning yechimini Zeydel usulida ko'rib chiqamiz.

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\frac{\partial^2\psi}{\partial x^2} + U\psi = E\psi$$

Chekli ayirmali usul formulalaridan foydalanadigan bo'lsak:[5]

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\frac{\psi_{i+1}+\psi_{i-1}-2\psi_i}{\Delta x^2} + U\psi_i$$

Quyidagi belgilashni kiritamiz:

$$\begin{aligned} u &= -\frac{2m}{\hbar^2}U & \varepsilon &= -\frac{2m}{\hbar^2}E \\ \frac{\psi_{i+1}+\psi_{i-1}-2\psi_i}{\Delta x^2} + u\psi_i &= \varepsilon\psi_i \\ \psi_i &= \frac{\psi_{i+1}+\psi_{i-1}}{2-\Delta x^2(\varepsilon-u)} \end{aligned} \quad (8)$$

### Hisoblash uchun boshlang'ich shartlarni kiritish.

Potensial o'ra ichida potensial energiya nolga teng va undan tashqarida esa cheksizga teng deb hisoblaymiz(a- o'raning kengligi):

$$U(x) = \begin{cases} \infty & x < 0 \\ 0 & 0 \leq x \leq a \\ \infty & x > a \end{cases}$$

Potensial o'radan tashqarida to'liqin funksiya mavjud emas, uning ichida esa qandaydir funksiya sifatida mavjud:

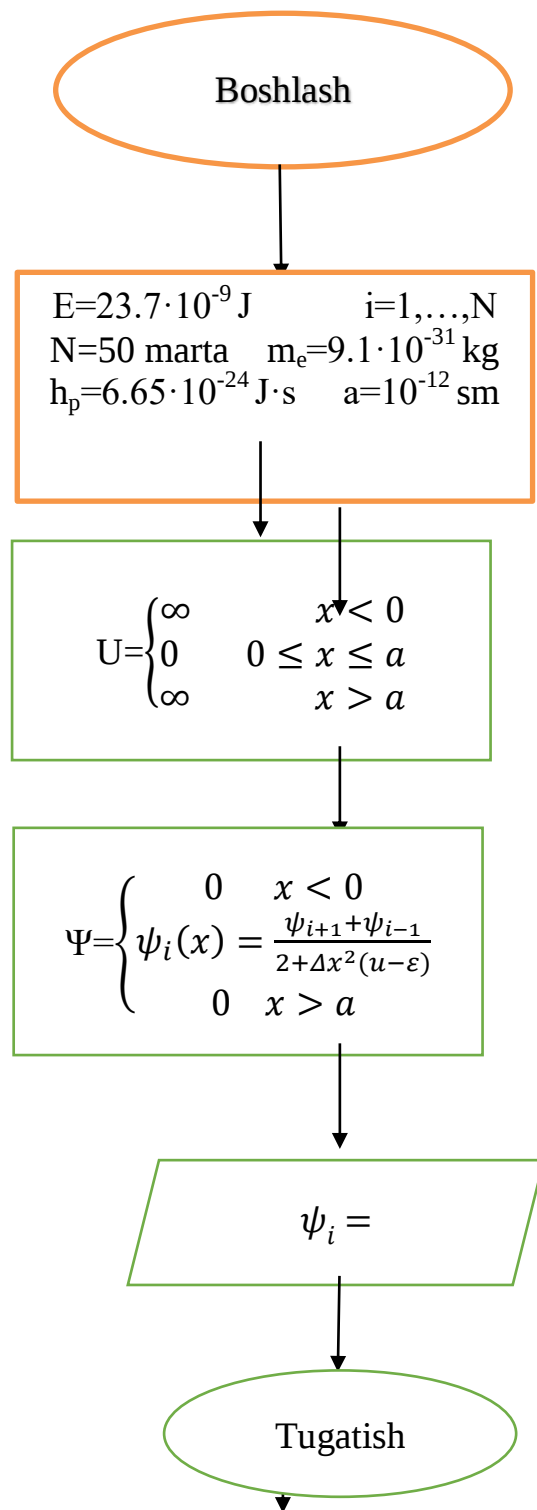
$$\psi(x) = \begin{cases} 0 & x < 0 \\ \psi(x) & 0 \leq x \leq a \\ 0 & x > a \end{cases}$$

Biz ko'rayotgan hol uchun qidirilayotgan to'liqin funksiya (8) formula ko'rinishida bo'ladi.

Zarraning to'liq energiyasi formulasi:  $E_n = \frac{\pi^2 \hbar^2}{2ma^2} n^2$

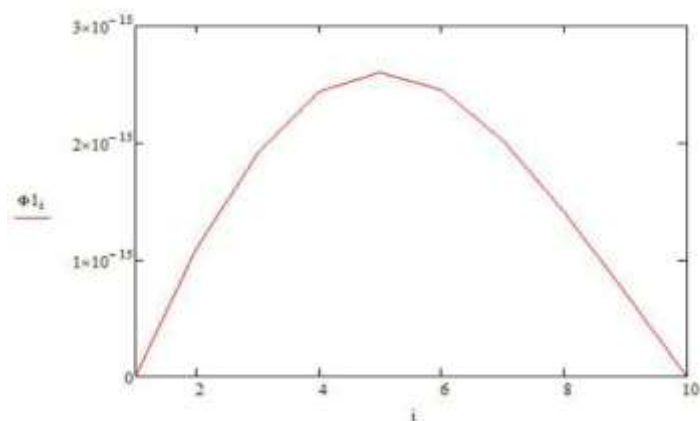
Kengligi  $a=10^{-12}$  smli bir o'lchamli potensial o'radagi elektronning ( $m=9.1 \cdot 10^{-31}$  kg) harakatini ko'radigan bo'lsak, zarraning to'liq energiyasi birinchi sath uchun:  $E=23.7 \cdot 10^{-9}$  J

Mathcad dasturida quyidagi algoritm orqali keltirilgan shartlar va formulalarni kiritsak kerakli natijalarni olamiz:



### Olingan natijaliar

Qadamlar soni  $N=10$  bo'lgan holat uchun:

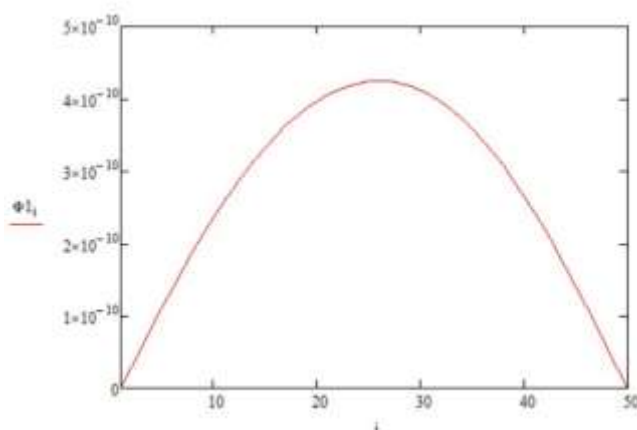


1.1-grafik. Qadamlar soni  $N=10$  bo'lgan holat uchun to'lqin tenglamasining  $i$  ga bog'liqlik grafigi.

|    | 1                      |
|----|------------------------|
| 1  | 0                      |
| 2  | $1.089 \cdot 10^{-15}$ |
| 3  | $1.923 \cdot 10^{-15}$ |
| 4  | $2.434 \cdot 10^{-15}$ |
| 5  | $2.601 \cdot 10^{-15}$ |
| 6  | $2.444 \cdot 10^{-15}$ |
| 7  | $2.02 \cdot 10^{-15}$  |
| 8  | $1.409 \cdot 10^{-15}$ |
| 9  | 0                      |
| 10 | 0                      |

1.1-jadval. Qadamlar soni  $N=10$  bo'lgan holat uchun to'lqin tenglamasining  $i$  ga bog'liqlik jadvali.

Qadamlar soni  $N=50$  bo'lgan holat uchun:



1.2-grafik. Qadamlar soni  $N=50$  bo'lgan holat uchun to'lqin tenglamasining  $i$  ga bog'liqlik grafigi.

|              |                        |
|--------------|------------------------|
|              | 1                      |
| 1            | 0                      |
| 2            | $2.857 \cdot 10^{-11}$ |
| 3            | $5.686 \cdot 10^{-11}$ |
| 4            | $8.472 \cdot 10^{-11}$ |
| 5            | $1.12 \cdot 10^{-10}$  |
| 6            | $1.387 \cdot 10^{-10}$ |
| 7            | $1.646 \cdot 10^{-10}$ |
| $\Phi 1 =$ 8 | $1.896 \cdot 10^{-10}$ |
| 9            | $2.136 \cdot 10^{-10}$ |
| 10           | $2.365 \cdot 10^{-10}$ |
| 11           | $2.584 \cdot 10^{-10}$ |
| 12           | $2.791 \cdot 10^{-10}$ |
| 13           | $2.985 \cdot 10^{-10}$ |
| 14           | $3.166 \cdot 10^{-10}$ |
| 15           | $3.335 \cdot 10^{-10}$ |
| 16           | ...                    |

1.2-jadval. Qadamlar soni  $N=50$  bo'lgan holat uchun to'liq tenglamasining i ga bog'liqlik jadvali.

### Xulosa

Statsionar Shredinger tenglamasini sonli yechganda avvalambor albatta algebraik tenglamalar sistemasini yechishning turli xil usullariga murojaat etamiz. Ushbu maqolada algebraik tenglamalar sistemasini yechishning Zeydel usuli tanlab olindi. Keltirilgan formulalardan va olingan natijalardan shuni xulosa qilish mumkinki, to'liq tenglamasi zarraning to'liq energiyasiga (bu esa o'z navbatida sath soniga) bilvosita bog'liq ekanligini ko'rsatadi. Undan tashqari potensial o'ra kengligi hamda iteratsiya qadamlari soni ham to'liq tenglamasi qiymatini o'zgartirishi mumkin ekan.

### Foydalanilgan adabiyotlar:

1. Ландау Л. Д., Лифшиц Е. М. Теоретическая физика: Квантовая механика (нерелятивистская теория). – М.: Наука, 1989.
2. Hogben, L. Handbook of linear algebra. Taylor & Francis Group, 2007.
3. Dammel J. W. Applied Numerical Linear Algebra. Society for Industrial and Applied Mathematics, 1997.
4. Фларри Р. Квантовая химия. – М.: Мир, 1985.
5. Андерсон Д. Вычислительная Гидромеханика И Теплообмен Т1 1990 Мир 385с