

ЕФЕКТИВНИЙ ОПЕРАТОР ГАМІЛЬТОНА ГВИНТОВОГО НАНОДРОТУ

Вінницький національний технічний університет

Анотація

Одержано в матричній формі ефективний оператор Гамільтона для носіїв, які виконують вільний рух у квантовому дроті. Нанодріт має гвинтову геометричну форму і моделюється кругом який переміщується перпендикулярно до дотичної до гвинтової лінії. Використання стандартного методу диференціальної геометрії дозволяє встановити вигляд ефективного гамільтоніану і його залежність від геометричних характеристик системи.

Ключові слова: квантовий дріт, гвинтова лінія, криволінійні координати, оператор Белтрамі-Лапласа, Гамільтоніан.

Abstract

Effective Hamilton's operator for electrons moving into helical quantum wire has been determined. Helical structure was simulated by displacement of circle along the helicoidal line. By applying of well-known methods the effective Hamiltonian was found and its dependence on geometric parameters was established.

Keywords: quantum wire, helical line, curved line coordinates, operator of Beltrami-Laplace, curved fiber, first and second fundamental forms, Beltrami-Laplace operator, operator of Hamilton.

Наноструктури відзначаються дуже багатою морфологією. Як правило, вона диктується технологічними умовами синтезу, стабілізації, сепарування на фракції. Приклад із колоїдними наночастинками золота дуже красномовний і показує, що їх оптичні спектри фундаментально відрізняються від спектру масивного золота. Це є свідченням того, що наночастинка успадковує лише загальні ознаки материнської кристалічної структури і домінуючими стають морфологічні ознаки-розміри, геометрична форма. Згадані тут фактори проявляються тим виразніше, чим більшим є відношення площі зразка до його об'єму, яке демонструє тенденцію до зростання саме у випадку нанооб'єктів.

Оскільки переважна більшість фізико-хімічних властивостей і практичних застосувань наночастинок виявляються високо чутливими до енергетичного спектру носіїв заряду, то цілком очевидною є необхідність застосування квантово-механічного підходу, який через розв'язання рівняння Шредінгера дозволив би врахувати вплив згаданих морфологічних чинників на власні значення енергії носіїв. Загальний підхід при цьому ґрунтується на застосуванні числових методів. Що ж до одержання аналітичних результатів, то в силу по суті необмеженої різноманітності геометричних форм кожен конкретний випадок вимагає індивідуального розгляду, влечить вибір підходящої заміни змінних, з подальшим розв'язанням хвильового рівняння у викривленому просторі [1,2], який генерується потенціалом геометричного конфайнменту.

Одному із таких випадків, який стосується ефективного геометричного потенціалу асоційованого з гелікоїдальною квантовою ниткою, досліджується в даній роботі. Дослідження руху частинки в квантовому дроті, який має форму гвинтової лінії, уявляється досить важливим не тільки з пізнавальної точки зору, а і тому, що значна кількість об'єктів, які служать технологічними матрицями для вирощування наночастинок, наприклад капсиди деяких вірусів, мають саме таку геометричну форму. Направляюча лінія гвинтового нанодроту описується стандартними однопараметричними рівняннями

$$x = a \cos\left(\frac{\omega s}{u}\right), \quad y = a \sin\left(\frac{\omega s}{u}\right), \quad z = \frac{v}{u} s \quad (1)$$

тут $(\omega/u) = \Omega$ – модуль вектора Дарбу, а s – довжина, взята вздовж направляючої. Сукупність рівнянь (1) дає можливість записати [3] у явному вигляді вектори дотичної \vec{t} , нормалі \vec{n} і бінормалі \vec{b} , які утворюють рухомий тригранник і в подальшому знайти такі параметри як кручення τ і кривизна k .

Тут прийнято модель, в якій квантовий дріт формується переміщенням круга з радіусом r_0 вздовж направляючої, яка задана рівнянням (1) так, що центр круга перебуває на гвинтовій лінії, а його площина перпендикулярна до одиничного вектора \vec{t} . Виберемо в площині цього рухомого круга одиничні вектори \vec{N} і \vec{B} , визначивши їх співвідношеннями:

$$\vec{N} = \vec{n}\cos\theta(s) + \vec{b}\sin\theta(s) \quad , \quad \vec{B} = -\vec{n}\sin\theta(s) + \vec{b}\cos\theta(s) \quad (2)$$

де $\mathcal{A}(s) = -\tau s$ – кут повороту жорсткого тригранника щодо гвинтової лінії. Введенням полярних координат у площині круга, для радіус-вектора частинки записуємо:

$$\vec{X}(s, \varphi, r) = \vec{x}(s) - r[\vec{B}\sin\varphi + \vec{N}\cos\varphi] \quad (3)$$

Звернувшись до відповідних означень[3] знаходимо коваріантний і контраваріантні метричні тензори, що дозволяє записати у явній формі модифікований оператор Белтрамі-Лапласа.

В силу конкретних значень роботи виходу з нанодроту для хвильової функції приймаються краєві умови Діріхле, що дозволяє представити розв'язок рівняння Шредінгера розкладом у ряд Фур'є-Бесселя, а саме:

$$\Psi \equiv \Psi(s, \varphi, r) = \sum_{m, \mu} \Psi_{m\mu}(s) \cdot f_{m\mu}(\varphi, r) \quad (4)$$

де $f_{m\mu}(\varphi, r) = \frac{1}{\sqrt{\pi} |J'_m(\kappa_{m\mu})|} e^{im\varphi} J_m\left(\kappa_{m\mu} \frac{r}{r_0}\right)$ і $\kappa_{m\mu}$ – нуль порядку μ функції Бесселя $J_m(x)$.

Підстановкою (4) в хвильове рівняння є подальшим проектуванням на базисну систему функцій для коефіцієнтів $\Psi_{m\mu}(s)$, які описують рух вздовж осі нанодроту, приходимо до матричного рівняння, якому відповідає ефективний оператор Гамільтона:

$$\hat{H}_{nv, m\mu} = -\frac{\hbar^2}{2M} \left\{ e^{i(m-n)\theta(s)} \left[\Lambda_{nv, m\mu} \partial_s^2 - k\tau \Gamma_{nv, m\mu} \partial_s + ikmC_{nv, m\mu} - kZ_{nv, m\mu} \right] - \left(\frac{\kappa_{nv}}{r_0} \right)^2 \delta_{nm} \delta_{\nu\mu} \right\} \quad (5)$$

в якому матричні елементи визначені на вище ортонормованій системі функцій.

Одержаний результат дозволяє встановити залежність Гамільтоніану від геометричних факторів, таких як кручення і кривизна гвинтового квантового дроту. Характерні значення діаметра нанодроту складають величини близькі до 1–10 нм, що в порівнянні з іншими характерними довжинами дозволяє перейти до адіабатичного наближення, в якому нехтується переходами між рівнями розмірного квантування. Ефективний Гамільтоніан при цьому суттєво спрощується і приймає наступний вигляд:

$$\hat{H}_{nv} = -\frac{\hbar^2}{2M} \left\{ \left[\Lambda_{nv, nv} (\partial_s^2 + 2in\tau \partial_s - n^2 \tau^2) - kZ_{nv, nv} \right] - \left(\frac{\kappa_{nv}}{r_0} \right)^2 \right\} \quad (6)$$

Із співвідношення (6) випливає, що геометричні фактори модифікують ефективну масу носіїв. Крім цього періодичність вздовж направляючої приводить до зонного характеру енергетичного спектру. Ширини дозволених і заборонених зон встановлюється із формули (6) переходом до представлення квазі хвильового вектору.

СПИСОК ВИКОРИСТАНОЇ ЛІТЕРАТУРИ

1. Atanasov Victor, Rossel Dandolo, "Curvature induced behavior on a helical nanotube", arcXiv:0803.3390v1.[quant.phys], 24 Marth, 2008 pp.5.
2. Вакарчук І.О., Квантова механіка, К. Наукова думка, 2005, 886с.
3. Корн Е., Г. Корн Справочник по математике, М., Наука, 1973, 832 с.

Бурдейний Володимир Мefодійович - кандидат фізико-математичних наук, доцент, професор кафедри загальної фізики, Вінницький національний технічний університет, м.Вінниця. brdnvldmr@ukrnet.mail

Касіяненко Василь Харитонович - доктор фізико-математичних наук, професор, завідувач кафедри загальної фізики, Вінницький національний технічний університет, м.Вінниця.

Kasiyanenko Vasyl Kharytonovych - Doctor of Physical and Mathematical Sciences, Professor of the Department of General Physics, Vinnytsia National Technical University, Vinnytsia.

Burdeinyy Volodymyr Mefodiyovych – Candidate of Physical and Mathematical Sciences, Professor of the Department of General Physics, Vinnytsia National Technical University, Vinnytsia.