

УДК 537.86/87: 536.75

К.В.Ходосевич, Н.А.Крылов (5 курс, каф. ГАД), А.Л.Санин, д.ф.-м.н., проф.

## ОДНОМЕРНОЕ ИЗОТЕРМИЧЕСКОЕ ДВИЖЕНИЕ ЭЛЕКТРОНОВ В РАМКАХ КВАНТОВЫХ ГИДРОДИНАМИЧЕСКИХ УРАВНЕНИЙ С САМОСОГЛАСОВАННЫМ ЭЛЕКТРИЧЕСКИМ ПОЛЕМ

Нелинейные динамические свойства электронов на квантовых пространственных масштабах при разных температурах представляют особый интерес в физике и электронике. Целью настоящей работы является изучение пространственных стационарных колебаний или структур при изотермическом движении электронов в условиях, когда существенны квантовые волновые эффекты. Для их исследования используются различные методы описания. Квантовые гидродинамические уравнения являются одним из них [1]. В настоящей работе представлены результаты численного интегрирования стационарных одномерных уравнений: непрерывности, движения и электрического поля

$$\begin{aligned}d(nv)/dx=0, \quad vdv/dx = -(e/m)E - (v_T^2/n)dn/dx - (1/m)dQ/dx, \\dE/dx = 4\pi(-en + \rho_+), \quad Q = -(\hbar^2/2m)(1/\sqrt{n})d^2\sqrt{n}/dx^2.\end{aligned}$$

Здесь  $n$ ,  $v$  — плотность и гидродинамическая скорость электронов,  $\rho_+$  — плотность фонового положительного заряда,  $E$  — напряженность электрического поля,  $-e$ ,  $m$  — заряд и масса электрона,  $\hbar$  — постоянная Планка.

Квантовый потенциал  $Q$  определяет квантовые волновые свойства, а изотермический характер движения описывается вторым слагаемым в уравнении движения. Тепловая скорость  $v_T$  пропорциональна температуре электронов. В данной задаче электроны инжектируются в область с распределенным положительным зарядом и транспортируются в ней. В плоскости инъекции  $x=0$  задаются граничные условия. Для плотности и скорости имеем  $n(0)=n_b$ ,  $v(0)=v_b$ , отличные от нуля величины. Переменные величины нормируются на граничные величины скорости и плотности и их комбинации. В результате исходные переменные  $n$ ,  $v$ ,  $E$ ,  $Q$  и координата  $x$  преобразуются в  $N$ ,  $V$ ,  $\varepsilon$ ,  $-\mu$ ,  $\zeta$ . Третья производная в уравнении движения записывается через первые производные и вводится переменная  $y=dN/d\zeta$ . Величина  $\mu$  — квантовый параметр, пропорциональный  $\hbar^2$ ;  $\rho_+$  преобразуется в  $\gamma$ . Для решения нормированных уравнений используется метод Рунге-Кутты IV-го порядка. Методом быстрого преобразования Фурье анализируется фурье-компонента плотности  $FN(q)$ , где  $q$  — ее аргумент. Расчеты режимов движения при  $\gamma=1$ ,  $\mu=0.32$ , граничном поле  $\varepsilon_b=0.01$ ,  $u(0)=0$ ,  $y(0)=\varepsilon_b$  и разных  $V_T$  показывают чувствительность движения электронов к изменению тепловой скорости. Значение  $V_T$ , равное 0.123, является критическим. При переходе через него характер реализаций и фурье-спектров изменяется. С увеличением расстояния  $\zeta$  до некоторой области происходит постепенный рост амплитуды колебаний. В окрестности некоторой  $\zeta^*$  этой области рост амплитуды носит "взрывной" характер. Плотность  $N$  возрастает на несколько порядков. Фурье-спектр содержит пики, отдельные спектральные линии и широкополосную спектральную компоненту. В отличие от этих режимов, возможны другие, когда мелкомасштабные колебания промодулированы крупномасштабной огибающей, а фурье-спектры не содержат широкополосной составляющей. Представленные результаты выбраны из множества расчетов и являются типичными.

### ЛИТЕРАТУРА:

1. A.L. Sanin. Electron synergetics: quantum hydrodynamic view-point. Proc. SPIE., V. 3345, p.122-128 (1998).