

Якубовский Евгений Георгиевич

инженер

ФГБОУ ВО «Санкт-Петербургский горный университет»

г. Санкт-Петербург

DOI 10.21661/r- 563201

ОПИСАНИЕ ХАОТИЧЕСКИХ ПЛЕНОК С ПОМОЩЬЮ РЕШЕНИЯ УРАВНЕНИЯ НАВЬЕ-СТОКСА

Аннотация: статья посвящена описанию хаотических пленок в ходе решения уравнения Навье-Стокса. Автором отмечено, что действительное решение получается относительно средних координат положения равновесия.

Ключевые слова: хаотические пленки, уравнение Навье-Стокса.

Осуществлено моделирование порядка в хаотическом решении квантовой механики об образовании пленок. Создание чипов требует описания порядка в квантовых задачах в тонких слоях, образующих чипы. Получено решение, описывающее тонкие, периодические пленки в чипах. Это мой маленький вклад в описание и в дальнейшем развитии теории чипов в России.

Периодическое решение уравнения Навье-Стокса описывает усредненную периодическую картину с использованием кинематической вязкости на межмолекулярных усредненных значениях гидродинамического поля. Несмотря на то, что кинематическая вязкость усредненный, статистический параметр, он в среднем описывает гидродинамическое поле и на атомных уровнях.

Тут необходимо сказать, что решение Навье-Стокса и Шредингера связаны. Это почти одинаковые уравнения, но потенциал соответствует давлению, а масса элементарной частицы плотности в уравнении Навье-Стокса. Кроме того, вязкость определяется как действительная константа в уравнении Навье-Стокса, а в уравнении Шредингера вязкость мнимая и равна $i\hbar/2m$. Рассмотрим одномерное решение уравнения Навье-Стокса, для чего запишем одномерное уравнение Навье-Стокса (при сравнительно большой массе пленки, она много больше массы элементарных частиц и мнимая вязкость много меньше действительной вязкости)

$$V \frac{dV}{dx} = -\frac{1}{\rho} \frac{dp}{dx} + v \frac{d^2V}{dx^2}$$

Проинтегрируем это уравнение

$$v \frac{dV}{dx} = \frac{p-p_0}{\rho} + \frac{V^2}{2}$$

Оно приводится к виду

$$\frac{dV}{V^2 + D} = \frac{\sqrt{D} dx}{2v}; D = 2 \frac{p-p_0}{\rho} > 0$$

Интегрируем это уравнение

$$\frac{V_x}{\sqrt{D}} = \operatorname{tg} \left[\frac{x-x_0}{2v} \sqrt{D} + \operatorname{arctg}(u_0) \right]; u_0 = \frac{V_0}{\sqrt{D}}$$

Перепишем это уравнение в другом виде

$$\frac{dx}{\operatorname{tg} \left[\frac{(x-x_0)\sqrt{D}}{2v} + \operatorname{arctg}(u_0) \right]} = \sqrt{D} dt$$

Данное уравнение имеет усредненное, статистическое решение

$$\begin{aligned} \sin \left[\frac{(x_k-x_0)\sqrt{D}}{2v} + \operatorname{arctg}(u_0) - 2\pi k \right] &= \sin \left[\operatorname{arctg}(u_0) - 2\pi k \right] \exp \left[\frac{D(t-t_0)}{2v} \right] \\ &= \frac{u_0}{\sqrt{1+u_0^2}} \exp \left[\frac{D(t-t_0)}{v} \right] \end{aligned}$$

Откуда имеем конечную постоянную времени и максимальную скорость в конце действительного решения

$$t_{max} - t_0 = \frac{2v}{D} \ln \frac{\sqrt{1+u_0^2}}{u_0}; u_0 = \frac{V_0}{\sqrt{D}}$$

Это время продвижения среды

$$\begin{aligned} x_{maxk} - x_0 &= [-\operatorname{arctg}(u_0) + 2\pi k] \frac{2v}{\sqrt{D}} + \\ &+ \int_{t_0}^{t_{max}} \sqrt{D} \operatorname{tg} \left[\operatorname{arcsin} \left(\frac{u_0}{\sqrt{1+u_0^2}} \exp \left[\frac{D(t-t_0)}{2v} \right] \right) \right] dt; t_0 < t < t_{max}; \end{aligned}$$

Продолжаем решение при наличии мнимой части

$$x_k(t) - x_0 = x(t_{maxk}) + \int_{t_{max}}^t -i\sqrt{D} \frac{\exp\left[\frac{D(t-t_{max})}{2v}\right]}{\sqrt{\exp\left[\frac{D(t-t_{max})}{v}\right] - 1}} dt$$

$$t > t_{max}; \frac{u_0}{\sqrt{1+u_0^2}} \exp\left[\frac{D(t_{max}-t_0)}{2v}\right] = 1$$

Время образования комплексного решения после максимального значения действительной части t_{max} определяется из равенства $\exp\left[\frac{D(t_{max}-t_0)}{v}\right] = \frac{\sqrt{1+u_0^2}}{u_0}$. Отметим, что особенность знаменателя интегрируемая. Откуда получаем максимальную длину изделия. Комплексное решение приведет к колебанию

$$V(t) = \sqrt{D} \sin\left[\frac{D(t-t_{max})}{2v}\right]; t \gg t_{max}$$

Запишем окончательные формулы действительного и комплексного решения

$$x_k(t_{maxk}) - x_0 = [-arctg(u_0) + 2\pi k] \frac{2v}{\sqrt{D}} +$$

$$+ \int_{t_0}^{t_{max}} \sqrt{D} \frac{\frac{u_0}{\sqrt{1+u_0^2}} \exp\left[\frac{D(t-t_0)}{2v}\right]}{\sqrt{1 - \left[\frac{u_0}{\sqrt{1+u_0^2}} \exp\left[\frac{D(t-t_0)}{2v}\right]\right]^2}} dt; t_0 < t < t_{max}$$

$$\frac{u_0}{\sqrt{1+u_0^2}} \exp\left[\frac{D(t_{max}-t_0)}{2v}\right] = 1$$

$$x_k(t) - x_0 = x_k(t_{maxk}) + \int_{t_{max}}^t -i\sqrt{D} \frac{\exp\left[\frac{D(t-t_{max})}{2v}\right]}{\sqrt{\exp\left[\frac{D(t-t_{max})}{v}\right] - 1}} dt; t > t_{max}$$

Причем в точке $t = t_{max}$ решение имеет интегрируемую особенность.

Имеется множество расположенных транзисторов в чипе длиной $x_k(t)$, их количество определяется максимальным значением квантового числа k .

Действительное решение получается относительно средних координат положения равновесия

$$x_k(t) - x_0 = \int_{t_k}^t \sqrt{D} \frac{\frac{u_0}{\sqrt{1+u_0^2}} \exp\left[\frac{D(t-t_0)}{2v}\right]}{\sqrt{1 - \left[\frac{u_0}{\sqrt{1+u_0^2}} \exp\left[\frac{D(t-t_0)}{2v}\right]\right]^2}} dt; t_k < t < t_{k+1} < t_{max}$$

$$t_k = [-\arctg(u_0) + 2\pi k] \frac{2v}{\sqrt{D}}; \frac{u_0}{\sqrt{1+u_0^2}} \exp\left[\frac{D(t_{max}-t_0)}{2v}\right] = 1$$

Физический смысл имеет значение между соседними координатами комплексного решения. Мнимая часть решения является амплитудой у фазы, зависящей от времени и координаты.

$$\Delta X_k(t) = \operatorname{Re}[x_k(t) - x_k(t_{maxk})] + \\ + \operatorname{Im}[x_k(t) - x_k(t_{maxk})] \sin\left[\frac{D(t-t_{max})}{v} - kr\right];$$

$$t_{\max(k+1)} > t > t_{\max k}; \operatorname{Im}[x_k(t) - x_k(t_{\max k})] = \operatorname{Im}(t - t_{\max k})\sqrt{D}; t \gg t_{\max}$$

Все эти преобразования считаются справедливыми статистически. Кинематическая вязкость предполагается непрерывной и в результате получаются средние значения. Среднее значение между атомами, образующими решетку в чипах равно $\frac{v}{\pi\sqrt{D}}$, а средняя частота $\omega = D/(2v)$.