

Применение частиц вакуума для описания элементарных частиц и полей

Якубовский Е.Г.

e-mail yakubovski@rambler.ru

Элементарные частицы и поля состоят из частиц вакуума. Поэтому реакции аннигиляции и образования элементарных частиц на языке частиц вакуума приводят только к уменьшению и увеличению концентрации частиц вакуума, не меняя их структуру. Это некоторая пульсация частиц вакуума, которую можно описать. Но можно описывать только начальное и конечное состояние частиц вакуума, не учитывая промежуточные состояния, т.е. начальные и конечные распределения концентраций. Причем зная начальные и конечные распределения концентраций, можно определить и образовавшиеся частицы. С элементарными частицами и полями такое невозможно. Причем оказалось, что температура и концентрация образуют волновую функцию по отношению к образованным четырем векторам, которые оказались параллельны числам Рейнольдса потока. Уравнения по определению температуры и концентрации сводятся к системе обыкновенных дифференциальных уравнений.

Инструментом для этого описания служит уравнение Навье-Стокса, энергетическое уравнение и уравнение диффузии, записанные в релятивистском виде с учетом скалярного потенциала мультиполя решаемые в комплексном пространстве. Имеется аналогия между решением уравнения Шредингера и потоком частиц вакуума, описываемые мнимой кинематической вязкостью $i\hbar/(2m)$. Распространим эту возможность описать микромир на энергетическое уравнение и уравнение диффузии. При этом коэффициенты этих уравнений являются квантовыми, коэффициент диффузии и теплопроводности равен кинематической вязкости в вакууме. Причем если количество элементарных частиц может быть переменным, они переходят в

электромагнитное поле, то количество частиц вакуума постоянное, они перетекают из одного объема пространства в другой объем и выполняется закон сохранения частиц вакуума.

Частицы вакуума образуют диполи с энергией взаимодействия двух диполей

$$\begin{aligned} \frac{dU}{dV} &= -\frac{e^2 l_\gamma^2}{m_\gamma c^2 r_A^6} \sum_{\substack{k=-N \\ k \neq p}}^N \exp(-n^2 r_{kp} r_A / a_0) \frac{(\mathbf{r}_{kp}, \mathbf{d}_p)(\mathbf{r}_{kp}, \mathbf{d}_k)}{r_{kp}^6} = \\ &= -\frac{m_\gamma c^2 r_\gamma^4}{e^2 r_A^3} N \exp(-n^2 r_{kp} r_A / a_0) \frac{(\mathbf{r}_{kp}, \mathbf{d}_p)(\mathbf{r}_{kp}, \mathbf{d}_k)}{r_{kp}^6} = \\ &= -\frac{c^2 r_\gamma^4}{e^2 r_A^3} \rho c \exp(-n^2 r_{kp} r_A / a_0) \frac{(\mathbf{r}_{kp}, \mathbf{d}_p)(\mathbf{r}_{kp}, \mathbf{d}_k)}{r_{kp}^6} \end{aligned}$$

Где величина $\frac{(\mathbf{r}_{kp}, \mathbf{d}_p)(\mathbf{r}_{kp}, \mathbf{d}_k)}{r_{kp}^6}$ безразмерная, величина

$r_{pl} = \frac{e^2}{m_{pl} c^2} = l_{pl} / \sqrt{137}$, $r_\gamma = (a_0^n r_{pl})^{\frac{1}{n+1}}$ см. [2], где величина n это главное квантовое число, величина r_A - характерный размер системы, размер атома или ядра атома, $\frac{l_\gamma}{m_\gamma} = \frac{c^2 r_\gamma^2}{e^2}$ см. [2].

Уравнение Навье-Стокса имеет вид

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u_l}{\partial x^{0^2}} - \sum_{k=1}^3 \frac{\partial^2 u_l}{\partial x^{k^2}} - (u_p + ik_p) \frac{\partial u_l}{\partial x^p} + (u_0 + ik_0) \frac{\partial u_l}{\partial x^0} = -\frac{\partial U}{m c^2 x^l}; x_l = \frac{y_l}{a}; u_l = \frac{U_l a}{v}; v = i \frac{\hbar}{2m}; \\ U_l = \frac{V_l}{\sqrt{1 - V^2 / c^2}}; (u_0 + ik_0)^2 - (u_k + ik_k)^2 = -3 \left(\frac{mca}{\hbar} \right)^2; m = |m_\gamma| N \hbar r_A^3 = \rho \hbar r_A^3 \end{aligned}$$

Отрицательное значение квадрата безразмерного числа Рейнольдса потока, обозначенного как скорость, не должно удивлять, квадрат четырехмерной скорости частицы равен 1. Кинематическая вязкость определяется в уравнении Навье-Стокса с использованием массы элементарной частицы, а не частицы вакуума.

Зная изменение скорости частицы, можно определить как меняется ее радиус, а значит и поляризация частицы вакуума

$\frac{d\mathbf{r}_k}{ds} = \mathbf{u}_k + i\mathbf{k}_k \sin(k_k s)$, $\mathbf{r}_{kp} = \mathbf{r}_k - \mathbf{r}_p$. Коэффициент кинематической вязкости в

вакууме - это мнимая константа, как и коэффициент диффузии и теплопроводности. Введем новую переменную $u_l = \frac{\partial \ln \psi}{\partial x^l}$. Она определяет

решение уравнения Клейна-Гордона $\psi = \exp[\sum_{l=1}^4 \int (\frac{\partial \ln \psi}{\partial x^l} + ik_l) dx^l]$; $k_l = mca_l / \hbar$.

Где градиентная часть описывает комплексный поток частиц вакуума, т.е. поле и материю, а постоянное слагаемое внешнее воздействие, например, падающие частицы или электромагнитное поле. В результате решения получим потоки скорости. Подстановка данного решения в уравнение Клейна-Гордона определит первые интегралы

$$\frac{\partial(u_0 + ik_0)}{\partial x^0} + (u_0 + ik_0)^2 - \sum_{k=1}^3 [\frac{\partial(u_k + ik_l)}{\partial x^k} + (u_k + ik_l)^2] = -U / mc^2 + (\frac{mca}{\hbar})^2$$

Подставим значение скорости и продифференцируем по величине x^l , получим уравнение Навье-Стокса

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 \ln \psi}{\partial x^{0^2}} + (\frac{\partial \ln \psi}{\partial x^0} + ik_0)^2 - \sum_{k=1}^3 [\frac{\partial^2 \ln \psi}{\partial x^{k^2}} + (\frac{\partial \ln \psi}{\partial x^k} + ik_k)^2] &= U / mc^2 + 1; \\ \frac{\partial^2 u_l}{\partial x^{0^2}} + (u_0 + ik_0)(\frac{\partial u_l}{\partial x^0})^2 - \sum_{k=1}^3 [\frac{\partial^2 u_l}{\partial x^{k^2}} + (u_k + ik_k)(\frac{\partial u_l}{\partial x^k})^2] &= -\frac{\partial U}{mc^2 \partial x^l} \end{aligned}$$

Энергетическое уравнение имеет вид. Преобразует это равенство, воспользовавшись тождеством $\frac{\partial^2 \theta}{\partial x^2} = \theta [\frac{\partial^2 \ln \theta}{\partial x^2} + (\frac{\partial \ln \theta}{\partial x})^2]$. Оказывается, что температура и концентрация являются аналогом волновой функции у уравнения относительно скорости, полученной из температуры и концентрации как волновой функции.

$$\begin{aligned} (u^0 + ik^0) \frac{\partial \theta}{\partial x^0} + (u^k + ik^l) \frac{\partial \theta}{\partial x^k} &= [\frac{\partial^2 \theta}{\partial x^{0^2}} - \sum_{k=1}^3 \frac{\partial^2 \theta}{\partial x^{k^2}}] / P + \frac{1}{2} (\frac{\partial u^l}{\partial x^k} + \frac{\partial u^k}{\partial x^l} - \frac{2}{3} \delta_l^k \frac{\partial u^p}{\partial x^p})^2 = \\ &= \theta [\frac{\partial^2 \ln \theta}{\partial x^{0^2}} - \sum_{k=1}^3 \frac{\partial^2 \ln \theta}{\partial x^{k^2}} + (\frac{d \ln \theta}{dx^0})^2 - \sum_{k=1}^3 (\frac{d \ln \theta}{dx^k})^2] / P + \\ &+ \frac{1}{2} (\frac{\partial u^l}{\partial x^k} + \frac{\partial u^k}{\partial x^l} - \frac{2}{3} \delta_l^k \frac{\partial u^p}{\partial x^p})^2; \theta = \frac{(\gamma + 1)kT}{\gamma m_\gamma c^2}, P = \frac{\nu}{\chi} = 1 \end{aligned}$$

Это уравнение приводится к виду

$$(u^0 + ik^0)Q_0 + (u^k + ik^k)Q_k = \frac{\partial Q_0}{\partial x^0} - \sum_{k=1}^3 \frac{\partial Q_k}{\partial x^k} + Q_0^2 - \sum_{k=1}^3 Q_k^2 + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial u^l}{\partial x^k} + \frac{\partial u^k}{\partial x^l} - \frac{2}{3} \delta_l^k \frac{\partial u^p}{\partial x^p} \right)^2 / \theta; /$$

$$Q_0 = \frac{\partial \ln \theta}{\partial x^0}, Q_k = \frac{\partial \ln \theta}{\partial x^k}$$

Величина $Q_k = \frac{\partial \ln \theta}{\partial x^k}$ образует четырех вектор, с инвариантной величиной

$$Q_0^2 - Q_k^2 = q^2 [(u_0 + ik_0)^2 - (u_k + ik_k)^2] = \frac{d \ln \theta}{idS} q = q^2 const; Q_0 u^0 + Q_p u^p =$$

$$= q [(u_0 + ik_0)^2 - (u_k + ik_k)^2] = q const = \frac{d \ln \theta}{idS}; \quad . \text{ Причем имеем}$$

$$-dS^2 = ds^2 = dx^{0^2} - dx^{k^2}, const = -3 \left(\frac{mca}{\hbar} \right)^2$$

для частиц вакуума $Q_p = ku_p$. Для нее справедливо преобразование Лоренца со скоростью света. Уравнение сводится к обыкновенному дифференциальному уравнению

$$\left[\frac{1}{2} \left(\frac{\partial u^l}{\partial x^k} + \frac{\partial u^k}{\partial x^l} - \frac{2}{3} \delta_l^k \frac{\partial u^p}{\partial x^p} \right)^2 + (q-1)q const \exp \left\{ \int_0^S [i \operatorname{Re} q - \operatorname{Im}(q \sin \operatorname{Im} q S)] dS \right\} =$$

$$= q \left(\sum_{p=1}^3 \frac{\partial u_p}{\partial x^p} - \frac{\partial u_0}{\partial x^0} \right) + \left(\sum_{p=1}^3 (u_p + ik_p) \frac{\partial q}{\partial x^p} - (u_0 + ik_0) \frac{\partial q}{\partial x^0} \right)]$$

Уравнение для изменения концентрации

$$u^0 \frac{\partial H}{\partial x^0} + u^k \frac{\partial H}{\partial x^k} = i \frac{\hbar}{2m_\gamma ca} \left[\sum_{k=1}^3 \frac{\partial^2 H}{\partial x_k^2} - \frac{\partial^2 H}{\partial x_0^2} - \left(\sum_{k=1}^3 \frac{\partial^2 \theta}{\partial x_k^2} - \frac{\partial^2 \theta}{\partial x_0^2} \right) / \theta \right]$$

Оно приводится к виду

$$(u_0 + ik_0)C_0 - (u_k + ik_k)C_k = p(u_0 + ik_0)u_0 - p(u_k + ik_k)u_k =$$

$$= i \frac{\hbar}{2mca} \left\{ \sum_{k=1}^3 \frac{\partial C_k}{\partial x_k} - \frac{\partial C_0}{\partial x_0} + \left(\sum_{k=1}^3 C_k^2 - C_0^2 \right) - \left[\sum_{k=1}^3 \frac{\partial Q_k}{\partial x_k} - \frac{\partial Q_0}{\partial x_0} + \left(\sum_{k=1}^3 Q_k^2 - Q_0^2 \right) \right] / c\theta \right\};$$

$$C_0 = \frac{\partial \ln H}{\partial x^0}, C_k = \frac{\partial \ln H}{\partial x_k}$$

Величина $C_k = \frac{\partial \ln H}{\partial x^k}$ образует четырех вектор, подчиняющийся преобразованию Лоренца $C_0^2 - \sum_{k=1}^3 C_k^2 = p^2 [(u_0)^2 - (u_k)^2] = \frac{d \ln H}{idS} p$, причем

$$C_0(u^0 + ik^0) + C_k(u^k + ik^k) = \frac{d \ln H}{idS} + ip(u_0 k^0 + u_k k^k) = p(u^0 + ik^0)u_0 + p(u^k + ik^k)u_k$$

$$-dS^2 = ds^2 = dx^{0^2} - dx^{k^2}$$

Причем для частиц вакуума выполняется $C_k = pu_k$.

Согласно алгоритму комплексного решения, мнимая часть решения умножается на синус мнимой части комплексного аргумента см. [1].

$$p(u_0 + ik_0)u_0 - p(u_k + ik_k)u_k = i \frac{\hbar}{2mca} \left\{ \left[\sum_{k=1}^3 \frac{\partial qu_k}{\partial x_k} - \frac{\partial qu_0}{\partial x_0} - const \cdot q^2 \right] - \right.$$

$$\left. - \left[\sum_{k=1}^3 \frac{\partial pu_k}{\partial x_k} - \frac{\partial pu_0}{\partial x_0} - const \cdot p^2 \right] \right\} \times$$

$$\times \exp \left\{ \int_0^S [-i \operatorname{Re} const(q + p) + \operatorname{Im} const(q \sin(S \operatorname{Im} q) + p \sin(S \operatorname{Im} p))] dS \right\}$$

Задача сводится к двум уравнениям в частных производных первого порядка относительно одной неизвестной, которая имеет решение с помощью обыкновенных дифференциальных уравнений. Отмечу что уравнения содержат турбулентные колеблющиеся члены.

Процессы описываемые четырех векторами скорости и основанными на температуре и концентрации аналогичны, так как волновые функции связаны соотношением. Физический смысл имеет модуль температуры и концентрации, причем показатель экспоненты колеблющийся.

$$\frac{d \ln \theta}{qdS} = \frac{d \ln c}{pdS} = iu_k^2 = iconst;$$

$$\theta = \exp \left[- \int_0^S \operatorname{Im}(const \cdot q) \sin(\operatorname{Im} qS) dS \right],$$

$$H = \exp \left[- \int_0^S \operatorname{Im}(const \cdot p) \sin(\operatorname{Im} pS) dS \right]$$

$$const = -3 \left(\frac{ca}{v} \right)^2$$

Из этих соотношений определяется колеблющиеся температура и концентрация.

Литература

1. Якубовский Е.Г. Кинематика описания турбулентного потока с помощью комплексной скорости «Энциклопедический фонд России», 2019, 6 стр. http://www.russika.ru/userfiles/390_1557835519.pdf
2. Якубовский Е.Г. Частицы вакуума с использованием мировых констант Планка в семимерном пространстве теории струн «Энциклопедический фонд России», 2018, 25 стр. http://russika.ru/userfiles/390_1557177415.pdf