

Якубовский Евгений Георгиевич

инженер

ФГБОУ ВО «Санкт-Петербургский горный университет»

г. Санкт-Петербург

DOI 10.21661/r-563730

ВЫЧИСЛЕНИЕ ВОЛНОВОЙ ФУНКЦИИ УРАВНЕНИЯ ОТО

Аннотация: автором статьи отмечено, что зная преобразование обобщенных сферических координат и используя собственные значения тензора энергии-импульса плюс приращения соответствующих координат или времени, можно не решая уравнение ОТО получить собственные значения метрического тензора, равного волновой функции квантовой механики.

Ключевые слова: решение уравнения ОТО, собственные значения тензора энергии-импульса.

Параметры ρ_b, μ – плотность частицы и квантовая вязкость среды,

$$\lambda_{tc}(t-t_0) = \frac{\varepsilon \sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{m\rho c^3} + c(t-t_0);$$

$$\frac{2m\mu}{\hbar\rho_b} = tg \left[\frac{\pi}{2} \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{4n} \right) \right] = 2.4142; n = 1; \frac{m_{\text{темной энергии}}}{m_{\text{темной материи}}} = \frac{68.3\%}{26.8\%} = 2.548507;$$

Воздействие частиц вакуума на границе в Солнечной системе составляет торможение на величину $-10^{-29} RG = 6.85 \cdot 10^{-22} \text{ см/сек}^2$ при не расчетном ускорении торможения $-8.4 \cdot 10^{-8} \text{ см/сек}^2$. Торможение за счет темной энергии меньше, чем экспериментальное ускорение. Существует другая причина торможения.

Величина $\frac{\varepsilon}{\rho c^2}$ безразмерная величина энергии, собственное значение энер-

гии импульса, величина $\frac{\sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{mc^2}$ имеющая размерность характерной длины. Таким образом считается кинематическая вязкость по фазе частиц вакуума.

$$\lambda_z(z-z_0) = \frac{p\sqrt{\hbar^2 + 4m^2\mu^2/\rho_b^2}}{m\rho c^3} + z-z_0;$$

Тогда имеем значение интервала

$$(s-s_0)^2 = (\lambda_t)^2 c^2 (t-t_0)^2 - (\lambda_z)^2 (z-z_0)^2 - (\lambda_x)^2 (x-x_0)^2 - (\lambda_y)^2 (y-y_0)^2$$

Величина, описывающая метрический тензор для поля

$$\lambda_t = 1 + \frac{\varepsilon \sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{2m\rho c^4 [t-t_0(1+i\delta)]}; \lambda_z = 1 + \frac{p \sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{2m\rho c^3 [z-z_0(1+i\delta)]};$$

$$\lambda_x = 1 + \frac{p \sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{2m\rho c^3 [x-x_0(1+i\delta)]}; \lambda_y = 1 + \frac{p \sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{2m\rho c^3 [y-y_0(1+i\delta)]}$$

Получился аналог решения Шварцшильда, но имеющий более простой вид. Этому соответствует формула о полной энергии частиц, которая равна энергии покоя, минус кинетическая энергия см [1] §34 формула (34.4)

$$E = \sum_a m_a c^2 \left(1 - \sum_{k=1}^3 V_k^2/c^2\right)^{0.5} = \sum_a m_a c^2 - \sum_a \frac{m_a V_a^2}{2}$$

Собственные значения тензора энергии импульса электромагнитного поля определяются из уравнения

$$|T^{nik} - \lambda_\alpha \delta^{ik}| = 0; \begin{vmatrix} W - \lambda_\alpha & S_x/c & S_y/c & S_z/c \\ S_x/c & \sigma_{xx} - \lambda_\alpha & \sigma_{xy} & \sigma_{xz} \\ S_y/c & \sigma_{yx} & \sigma_{yy} - \lambda_\alpha & \sigma_{yz} \\ S_z/c & \sigma_{zx} & \sigma_{zy} & \sigma_{zz} - \lambda_\alpha \end{vmatrix} = 0$$

Причем выполняется

$$\frac{\partial \lambda_{п\alpha}}{\partial x^\alpha} = -\frac{\lambda_{п\alpha} j^\alpha}{c}; \frac{\partial \lambda_{ч\alpha}}{\partial x^\alpha} = -\frac{\lambda_{п\alpha} j^\alpha}{c} = \frac{\lambda_{ч\alpha} j^\alpha}{c}; \lambda_{п\alpha} + \lambda_{ч\alpha} = 0$$

Метрический тензор определен через координаты обобщенной сферической системы координат. Для этого необходимо знать собственные числа тензора энергии-импульса поля и частицы. Для избежания особенности собственных чисел, не нулевые начальные условия должны учитывать множитель, описывающий

степень шероховатости $(1 + i\delta)$. Вот и выполнено полное решение уравнения ОТО, определен метрический тензор и тензор энергии-импульса. Причем решение оказалось простым и его можно обобщить на несколько тел, как произведение отдельных решений. Оно будет удовлетворять каждой системе уравнений для каждого тела

$$\lambda_{qt} = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{\varepsilon \sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{m\rho c^4(t-t_{k0}\beta)} \right]; \lambda_{qz} = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{p \sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{m\rho c^3(z-z_{k0}\beta)} \right]$$

$$\lambda_{qx} = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{p \sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{m\rho c^3(x-x_{k0}\beta)} \right]; \lambda_{qy} = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{p \sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{m\rho c^3(y-y_{k0}\beta)} \right]$$

$$\beta = 1 + i\delta; \varepsilon = -\frac{qdA_0}{dV}; p_k = -\frac{qdA_k}{dV}; k = 1, \dots, 3$$

$$\lambda_{\Sigma t} = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{\varepsilon^2 \left(\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2} \right)}{(m\rho)^2 c^8 (t-t_{k0}\beta)^2} \right]; \lambda_{\Sigma z} = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{p_z^2 \left(\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2} \right)}{(m\rho)^2 c^6 (z-z_{k0}\beta)^2} \right]$$

$$\lambda_{\Sigma x} = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{p_x^2 \left(\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2} \right)}{(m\rho)^2 c^6 (x-x_{k0}\beta)^2} \right]; \lambda_{\Sigma y} = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{p_y^2 \left(\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2} \right)}{(m\rho)^2 c^6 (y-y_{k0}\beta)^2} \right]$$

При подстановке в правую часть обобщенного произведения решения без члена, являющегося решением уравнения, в которого подставляем, образуется пропущенный член уравнения, и получим полное произведение решения для значения метрического тензора. Таким образом полное произведение является решением каждой задачи.

Уравнения ОТО определены с точностью до коэффициента пропорциональности у метрического тензора. Символ Кристоффеля умножается на контравариантный метрический тензор и получается инвариантная относительно множителя у метрического тензора Γ_{pq}^n . Тензор Риччи тоже инвариантен относительно

множителя, он содержит множитель пропорциональности в нулевой степени. Независимых уравнений ОТО тоже 4 по собственным значениям метрического тензора, как и 4 собственных значений у метрического тензора. 4 метрических тензора у уравнения ОТО определены с точностью до множителя у метрического тензора или волновой функции. Волновая функция или метрический тензор имеет вид см [2] и описывает поле и частицы

$$\Psi_t = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{\varepsilon^2 \left(\hbar^2 + \frac{4m^2 \mu^2}{\rho_b^2} \right)}{(m\rho)^2 c^8 (t-t_{k0}\beta)^2} \right]; \Psi_z = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{p_z^2 \left(\hbar^2 + \frac{4m^2 \mu^2}{\rho_b^2} \right)}{(m\rho)^2 c^6 (z-z_{k0}\beta)^2} \right]$$

$$\Psi_x = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{p_x^2 \left(\hbar^2 + \frac{4m^2 \mu^2}{\rho_b^2} \right)}{(m\rho)^2 c^6 (x-x_{k0}\beta)^2} \right]; \Psi_y = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{p_y^2 \left(\hbar^2 + \frac{4m^2 \mu^2}{\rho_b^2} \right)}{(m\rho)^2 c^6 (y-y_{k0}\beta)^2} \right]$$

$$\beta = 1 + i\delta; \frac{\varepsilon}{\rho c^2} = \frac{1}{N_0} = -\frac{q dA_0}{dV \rho c^2}; \frac{p_k}{\rho c^2} = \frac{1}{N_k} = -\frac{q dA_k}{dV \rho c^2}; k = 1, \dots, 3$$

При главном квантовом числе, стремящемся к бесконечности $N_k \rightarrow \infty$, образуется классическое решение, без кривизны пространства, метрический тензор Галилея, нулевые четырехмерные скорости, и статическое состояние тел.

$$\Psi_{nq} = \prod_{k=1}^N \left[1 - \frac{\left(\hbar^2 + \frac{4m^2 \mu^2}{\rho_b^2} \right)}{N_q^2 m^2 c^2 (x_{nq} - x_{kq0}\beta)^2} \right]$$

Список литературы

1. Ландау Л.Д. Лифшиц Е.М. Теория поля / Л.Д. Ландау, Е.М. Лифшиц. – Т. 2. – М.: Наука, 1973. – 564 с.
2. Якубовский Е.Г. Вычисление метрического тензора / Е.Г. Якубовский // Научный диалог: естественные науки. – Чебоксары: Интерактив плюс [Электронный ресурс]. – Режим доступа: https://interactive-plus.ru/ru/article/563233/discussion_platform (дата обращения: 22.11.2024).