

**Якубовский Евгений Георгиевич**

инженер

ФГБОУ ВО «Санкт-Петербургский горный университет»

г. Санкт-Петербург

DOI 10.21661/r-563233

## ВЫЧИСЛЕНИЕ МЕТРИЧЕСКОГО ТЕНЗОРА

**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.

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

В общем случае можно вычислить минимальное  $\frac{|R_{kn}|}{\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n}}$  и наибольшее  $\sum_{k=0}^3 R_{kk}$  собственные значения, где величина  $|R_{kn}|$  это определитель тензора Риччи, а величина  $(-1)^n A_{0n}$  алгебраическое дополнение элемента  $R_{0n}$  тензора Риччи, т.е. по существу, аналог вычисленных двух собственных значений тензора Риччи-наибольшего и наименьшего значение тензора Риччи,  $\rho_b, \mu$  – плотность частицы и квантовая вязкость среды,

$$\lambda_t c(t-t_0) = \sqrt{\left(\sum_{k=0}^3 R_{kk}\right)^2 + \left(\frac{|R_{kn}|}{\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n}}\right)^2} ch(\chi) = T_{tt} =$$

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

Где величина  $\frac{\varepsilon}{\rho c^2}$  безразмерная величина собственного значения энергии-им-

пульса. Величина  $\frac{\sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2 \mu^2}{\rho_b^2}}}{2m c}$  имеющая размерность длины, с учетом как квантовой механики, член  $\hbar$ , так и учет вязкости среды в следующем члене. Добавка

величины  $c(t-t_0)$  делают формулу правильной, это формула преобразования координат при условии  $\lambda_t = 1$ .

Но вязкость рассматривается как квантовая и ее нужно определять по фазе частиц вакуума, которая равна  $\frac{\pi}{2} \left( \frac{1}{2} + \frac{1}{4n} \right)$ . Причем фаза частиц вакуума определяет отношение мнимой части частиц вакуума, темной энергии к действительной части – темной материи.

$$\frac{2m\mu}{\hbar\rho_b} = tg \left[ \frac{\pi}{2} \left( \frac{1}{2} + \frac{1}{4n} \right) \right] = 2.4142; n = 1; \frac{m_{\text{темной энергии}}}{m_{\text{темной материи}}} = \frac{68.3\%}{26.8\%} = 2.5863;$$

Отмечу, что для самых распространенных частиц вакуума, диполей при условии ранга частиц вакуума, удовлетворяющего  $n = 1$  образуется тангенс фазы частиц вакуума, равный отношению массы темной энергии и материи.

Таким образом считается кинематическая вязкость по фазе частиц вакуума.

$$\begin{aligned} \lambda_{max}(z-z_0) &= \sqrt{\left( \sum_{k=0}^3 R_{kk} \right)^2 + \left( \frac{|R_{kn}|}{\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n}} \right)^2} sh(\chi) cos\theta = \\ &= sh(\chi) \sum_{k=0}^3 R_{kk} = T_{zz} = \frac{p\sqrt{\hbar^2 + 4m^2\mu^2/\rho_b^2}}{2m\rho c^3} + z-z_0; \end{aligned}$$

Где величина  $\frac{p}{\rho c^2}$  безразмерная величина собственного значения энергии-им-

пульса. Величина  $\frac{\sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{2mc}$  имеющая размерность длины, с учетом как квантовой механики, член  $\hbar$ , так и учет вязкости среды в следующем члене. Добавка величины  $z-z_0$  делают формулу правильной, это формула преобразования координат при условии  $\lambda_z = 1$ .

$$\begin{aligned} \lambda_{min}\sqrt{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2} &= \sqrt{\left( \sum_{k=0}^3 R_{kk} \right)^2 + \left( \frac{|R_{kn}|}{\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n}} \right)^2} sh(\chi) sin\theta \\ &= \frac{|R_{kn}|}{\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n}} sh(\chi) = \sqrt{T_{xx}^2 + T_{yy}^2}; \end{aligned}$$

$$\lambda_{\cos}(x-x_0) = \sqrt{\left(\sum_{k=0}^3 R_{kk}\right)^2 + \left(\frac{|R_{kn}|}{\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n}}\right)^2} sh(\chi) \sin\theta \cos\varphi = T_{xx} =$$

$$= \frac{p\sqrt{\hbar^2 + 4m^2\mu^2/\rho_b^2}}{2m\rho c^3} + x-x_0$$

$$\lambda_{\sin}(y-y_0) = \sqrt{\left(\sum_{k=0}^3 R_{kk}\right)^2 + \left(\frac{|R_{kn}|}{\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n}}\right)^2} sh(\chi) \sin\theta \sin\varphi = T_{yy} =$$

$$= \frac{p\sqrt{\hbar^2 + 4m^2\mu^2/\rho_b^2}}{2m\rho c^3} + y-y_0$$

Добавка величины приращения координаты и времени позволяет учитывать метрический тензор Галилея при нулевом  $\varepsilon, p, p, p$

$$\begin{aligned} & (\lambda_{max})^2(z-z_0)^2 + (\lambda_{\cos})^2(x-x_0)^2 + (\lambda_{\sin})^2(y-y_0)^2 = \\ & = (\lambda_{max})^2(z-z_0)^2 + (\lambda_{min})^2[(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2] = T_{zz}^2 + T_{xx}^2 + T_{yy}^2 \\ & = \left[ \left(\sum_{k=0}^3 R_{kk}\right)^2 + \left(\frac{|R_{kn}|}{\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n}}\right)^2 \right] sh^2(\chi) \end{aligned}$$

Тогда имеем значение интервала

$$\begin{aligned} (s-s_0)^2 & = \left[ \left(\sum_{k=0}^3 R_{kk}\right)^2 + \left(\frac{|R_{kn}|}{\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n}}\right)^2 \right] ch^2(\chi) - \left[ \left(\sum_{k=0}^3 R_{kk}\right)^2 + \right. \\ & \left. + \left(\frac{|R_{kn}|}{\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n}}\right)^2 \right] sh^2(\chi) = \left(\sum_{k=0}^3 R_{kk}\right)^2 + \left(\frac{|R_{kn}|}{\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n}}\right)^2 = \\ & = T_{tt}^2 - T_{zz}^2 - T_{xx}^2 - T_{yy}^2 \\ (\lambda_t)^2 c^2 (t-t_0)^2 - (\lambda_{max})^2 (z-z_0)^2 - (\lambda_{\cos})^2 (x-x_0)^2 - (\lambda_{\sin})^2 (y-y_0)^2 & = \\ = (\lambda_t)^2 c^2 (t-t_0)^2 - (\lambda_{max})^2 (z-z_0)^2 - (\lambda_{min})^2 [(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2] & \\ \cos\theta = \frac{\sum_{k=0}^3 R_{kk}}{\sqrt{(\sum_{k=0}^3 R_{kk})^2 + (\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n})^2 + |R_{kn}|^2}} = \frac{T_{zz}}{\sqrt{T_{zz}^2 + T_{xx}^2 + T_{yy}^2}} & \end{aligned}$$

$$\sin \theta = \frac{\sum_{k=0}^3 R_{kk}}{\sqrt{(\sum_{k=0}^3 R_{kk})^2 (\sum_{n=0}^3 (-1)^n A_{0n})^2 + |R_{kn}|^2}} = \frac{\sqrt{T_{xx}^2 + T_{yy}^2}}{\sqrt{T_{zz}^2 + T_{xx}^2 + T_{yy}^2}}$$

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

$$\lambda_x = \lambda_{cos} = 1 + \frac{p \sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{2m\rho c^3(x-x_0\beta)}; \lambda_y = \lambda_{sin} = 1 + \frac{p \sqrt{\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}}}{2m\rho c^3(y-y_0\beta)}$$

$$\beta = 1 + i\delta$$

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)

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

Для макроскопического поля тоже должно быть, положительная плотность энергии и отрицательное  $p$  в размерности расстояния. Перепутали с обозначением  $p$ , оно должно быть отрицательное. Скорее всего давление  $p$ , это не собственное число тензора энергии импульса, причем формула  $T_i^i = \sum_{\alpha=0}^3 \lambda_{\alpha}$  подтверждает, что  $\lambda_{\alpha}$  собственные числа макроскопического поля, а не величина  $p$ .

$$T_i^i = \sum_{\alpha=0}^3 \lambda_{\alpha} = \frac{\varepsilon}{\rho c^2} - 3 \frac{p}{\rho c^2} = \sum_a \sqrt{1 - \frac{V_a^2}{c^2}}; \lambda_{\alpha} = -\frac{p}{\rho c^2}, \alpha = 1, \dots, 3; \lambda_0 = \frac{\varepsilon}{\rho c^2};$$

$$T^{ik} = (\lambda_0 - \lambda_{\alpha}) u^i u^k + \lambda_{\alpha} g^{ik}.$$

Все формулы взяты из [1]. 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 противоположный знак у собственных чисел частиц и электромагнитного поля

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

В [1] эти формулы записаны для тензора энергии-импульса электромагнитного поля и тензора материальных тел, но они также справедливы и для собственных значений. 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 или поля.

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

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

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

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

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

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.

Зная решение для четырехмерного метрического тензора, можно определить символ Кристоффеля

$$\begin{aligned}\Gamma_{ii}^i &= g^{ii}\Gamma_{i,ii} = \frac{1}{2} \frac{\partial \ln g_{ii}}{\partial x^i} = \frac{1}{2} \frac{\partial \ln \left[ 1 - \frac{p_i^2 \left( \hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2} \right)}{(2m\rho)^2 c^6 (x_i - x_{i0}\beta)^2} \right]}{\partial x^i} \\ &= \frac{3p_i^2 \left( \hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2} \right)}{2 \left[ (x_i - x_{i0}\beta)^3 (2m\rho)^2 c^6 - p_i^2 \left( \hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2} \right) (x_i - x_{i0}\beta) \right]};\end{aligned}$$

Уравнение по определению четырехмерной скорости тела выглядит таким образом

$$\frac{du^i}{ds} = -\Gamma_{ii}^i(x^i)(u^i)^2; \frac{dx^i}{ds} = u^i(x^i);$$

Решением этого уравнения является функция

$$\begin{aligned}\frac{1}{u^i} - \frac{1}{u_0^i} &= \int_{s_0}^s \Gamma_{ii}^i(s) ds = \int_{x_0^i}^{x^i} \Gamma_{ii}^i(x^i) \frac{ds}{dx^i} dx^i = \\ &= -\frac{1}{s(x_\alpha^i) - s_0} \int_{x_0^i}^{x^i} \Gamma_{ii}^i(x_\alpha^i) \lambda_{ii}(x_\alpha^i - x_0^i) \frac{s(x_\alpha^i) - s_0}{s(x_i) - s_0} dx^i = \\ &= -\frac{1}{s(x_\alpha^i) - s_0} \int_{x_0^i}^{x_0^i + \infty} \Gamma_{ii}^i(x_\alpha^i) \lambda_{ii}(x_\alpha^i - x_0^i) \delta(x_i - x_\alpha^i) dx^i = \\ &= -\frac{\Gamma_{ii}^i(x_\alpha^i) \lambda_{ii}(x_\alpha^i - x_0^i)}{s(x_\alpha^i) - s_0}\end{aligned}$$

При отрицательном  $u_0^i$  образуется бесконечное значение скорости  $u^i$ , но это четырехмерная скорость, трехмерная скорость окажется меньше скорости света, неограниченно приближаясь к скорости света

$$s-s_0 = [c^2(t-t_0)^2-(z-z_0)^2-(x-x_0)^2-(y-y_0)^2 + \frac{\varepsilon^2(\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2})}{(2m\rho c^3)^2} p^2(\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}) - 3 \frac{p^2(\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2})}{(2m\rho c^3)^2}]^{0.5}$$

Получается зависимость скорости от координаты

$$\frac{dx_k}{ds} = u_k = \frac{s(x_\alpha^i)-s_0}{\frac{s(x_\alpha^i)-s_0}{u_0^k} + \Gamma_{ii}^i(x_\alpha^i)\lambda_{ii}(x_\alpha^i-x_0^i)}; s(x_\alpha^i) = s_0$$

Где уравнение  $s(x_\alpha^i) = s_0, i = 0, \dots, 3$  определяет координаты положения равновесия при переменном интервале. Получим условия по определению координат положения равновесия

$$c^2(t_\alpha^0-t_0)^2-(r_\alpha^0-r_0)^2 + \frac{\varepsilon^2(\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2})}{(2m\rho c^3)^2} p^2(\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2}) - 3 \frac{p^2(\hbar^2 + \frac{4m^2\mu^2}{\rho_b^2})}{(2m\rho c^3)^2} = s_0^2$$

Откуда при произвольном действительном времени  $t_\alpha^0$  определяется действительный или комплексный радиус, т.е. радиус является функцией времени. Но бывает ситуация, когда радиус фиксированный, и определяется постоянное время. Эта ситуация с неподвижной черной дырой, в которой время остановилось на длительный интервал времени. Предельный случай существования черной дыры изменение координаты и время стало переменным, причем при этом свойстве черные дыры исчезают и образуется обычное небесное тело с большой массой в центре. Да черная дыра неподвижна относительно неподвижной бесконечности, которая имеет нулевую кинетическую энергию. При конечной скорости среды на бесконечности, ее кинетическая энергия стремилась бы к бесконечности, что невозможно. Для рассмотрения бесконечности расширяющейся Вселенной достаточно превысить размер Вселенной.

### **Список литературы**

1. Ландау Л.Д. Теория поля: Т. 2 / Л.Д. Ландау, Е.М. Лифшиц. – М.: Наука, 1973. – 564 с.