

Независимые уравнения ОТО – это собственные значения тензора Риччи,
равные собственным значениям тензора энергии-импульса

Якубовский Е.Г.

e-mail yakubovski@rambler.ru

Нелинейные уравнения в частных производных имеют особенности, отличные от линейных уравнений. В частности, нелинейные уравнения могут иметь счетное количество решений. Уравнение Шредингера связано с нелинейным уравнением Навье-Стокса и поэтому является нелинейным. Другая особенность нелинейных уравнений, количество неизвестных должно быть не больше количества аргументов. Наличие счетного количества ветвей решения и соответствие неизвестных и аргументов доказано в тексте статьи. Но уравнение ОТО содержит 10 компонент неизвестных метрического тензора при 4 аргументах. Это непорядок. На самом деле все решения уравнения ОТО приводятся к 4 независимым неизвестным. В общем случае независимыми неизвестными являются диагональные значения метрического тензора. Независимыми уравнениями являются собственные значения тензора Риччи. Собственные векторы определяются по тензору энергии-импульса. Или используется вакуумное решение, когда собственные векторы не нужны. Отмечу что решение Шварцшильда содержит диагональный метрический тензор. «В литературе нет конструктивного аналитического вывода метрики Керра, адекватного его физическому смыслу, и даже прямая проверка этого решения уравнений Эйнштейна связана с громоздкими вычислениями». Цитата из ЛЛ2. Не диагональный член метрики Керра связан с компонентой тензора $g_{t\varphi}$ и как показано в статье может быть сделан диагональным.

Существование счетного количества ветвей решения – общее свойство нелинейных уравнений в частных производных. Докажем это. Допустим имеем нелинейное уравнение в частных производных. Подставим в него

решение в виде $U = \sum_{k=1}^{\infty} c_k \varphi_k(q_1, \dots, q_N)$, умножим на величину $\varphi_n(q_1, \dots, q_N)$ и проинтегрируем по координатам, получим систему нелинейных уравнений

$$F_n(c_1, \dots, c_{\infty}) = 0; n = 1, \dots, \infty$$

Найдем частное решение этого уравнения и представим решение в виде $c_k = c_{k0} + \alpha_k$. Тогда получим уравнение относительно поправки

$$\sum_{k=1}^{\infty} a_{nk}(\alpha_1, \dots, \alpha_{\infty})(c_k - c_{k0}) = \sum_{k=1}^{\infty} a_{nk}(\alpha_1, \dots, \alpha_{\infty})\alpha_k = 0, n = 1, \dots, \infty$$

Для существования не нулевого решения этого уравнения, надо чтобы его определитель равнялся нулю. Первое значение нулевого определителя определится из условия $|a_{nk}(\alpha, \dots, \alpha)| = 0$. Откуда получим решение, с точностью до множителя. Этот комплексный множитель определим из условия равенства нулю определителя. В результате итераций получим счетное количество значений коэффициента $\alpha_k, k = 1, \dots, \infty$. Получается счетное количество решений нелинейного уравнения в частных производных. Значит действие можно представить в виде $S(U) - S(U_n) = 0$. Получается нелинейное уравнение по определению решения. Оно имеет основное решение $U = U_n$ и счетное количество других возможно комплексных решений. Также справедливо и N равенств в случае если решение вектор. Причем все компоненты вектора переменные функции такого же количества переменных что и размерность вектора. Имеем систему N уравнений по определению неизвестных решений $\frac{\partial S(U_1, \dots, U_N)}{\partial x_k} = \frac{\partial S(U_{1n}, \dots, U_{Nn})}{\partial x_k}$, тогда все функции определяются, как и более старшие производные. Т.е. в уравнениях в частных производных размерность неизвестной функции должна быть не больше размерности независимых аргументов.

Уравнение общей теории относительности имеет 10 неизвестных зависящих от 4 аргументов. Это непорядок. Но определяются диагональные элементы

метрического тензора. Независимыми неизвестными являются диагональные значения метрического тензора. На самом деле уравнение общей теории относительности содержит 4 независимых собственных значения тензора Риччи, а собственные векторы определяются по тензору энергии-импульса. Или же решение вакуумное и тогда собственные векторы не нужны. Пример решения уравнения ОТО в такой постановке см. [1].

Не диагональный элемент метрики Керра может быть сделан диагональным

$$(1 - \frac{r_g r}{\rho^2})c^2 dt^2 + \frac{2r_g r}{\rho^2} ac \sin^2 \theta d\varphi dt = [1 - \frac{r_g r}{\rho^2} (1 - \frac{2a\omega_\varphi \sin^2 \theta}{c})]c^2 dt^2; \frac{2a |\omega_\varphi| \sin^2 \theta}{c} < 1$$

Количество уравнений соответствует количеству независимых потенциалов, единого электромагнитного, гравитационного или звукового потенциала. Единое поле содержит единый потенциал, заряд и единая скорость возмущения см. [2]. Метрический тензор имеет значение

$$\begin{aligned} \lambda_0 &= 1 + 2 \frac{qA_0}{mc^2} + (\frac{qA_0}{mc^2})^2 [1 + F_0(\frac{qA_0}{mc^2}, \frac{qA_1}{mc^2}, \frac{qA_2}{mc^2}, \frac{qA_3}{mc^2})] \\ \lambda_1 &= -1 - \frac{qA_1 V^l}{mc^3} + (\frac{qA_1}{mc^2})^2 [1 + F_1(\frac{qA_0}{mc^2}, \frac{qA_1}{mc^2}, \frac{qA_2}{mc^2}, \frac{qA_3}{mc^2})] \\ \lambda_2 &= -1 - \frac{qA_2 V^l}{mc^3} + (\frac{qA_2}{mc^2})^2 [1 + F_2(\frac{qA_0}{mc^2}, \frac{qA_1}{mc^2}, \frac{qA_2}{mc^2}, \frac{qA_3}{mc^2})] \\ \lambda_3 &= -1 - \frac{qA_3 V^l}{mc^3} + (\frac{qA_3}{mc^2})^2 [1 + F_3(\frac{qA_0}{mc^2}, \frac{qA_1}{mc^2}, \frac{qA_2}{mc^2}, \frac{qA_3}{mc^2})] \end{aligned}$$

Данное решение получается из определения собственных значений у матрицы

$$\begin{vmatrix} 1 - \lambda + 2 \frac{qA_0}{mc^3} + (\frac{qA_0}{mc^2})^2 & 2 \frac{qA_1}{mc^2} + \frac{qA_0}{mc^2} \frac{qA_1}{mc^2} & 2 \frac{qA_2}{mc^2} + \frac{qA_0}{mc^2} \frac{qA_2}{mc^2} & 2 \frac{qA_3}{mc^2} + \frac{qA_0}{mc^2} \frac{qA_3}{mc^2} \\ 2 \frac{qA_1}{mc^2} + \frac{qA_1}{mc^2} \frac{qA_0}{mc^2} & -1 - \lambda + k_1 & \frac{qA_1}{mc^2} \frac{qA_2}{mc^2} & \frac{qA_1}{mc^2} \frac{qA_3}{mc^2} \\ 2 \frac{qA_2}{mc^2} + \frac{qA_2}{mc^2} \frac{qA_0}{mc^2} & \frac{qA_2}{mc^2} \frac{qA_1}{mc^2} & -1 - \lambda + k_2 & \frac{qA_2}{mc^2} \frac{qA_3}{mc^2} \\ 2 \frac{qA_3}{mc^2} + \frac{qA_3}{mc^2} \frac{qA_0}{mc^2} & \frac{qA_3}{mc^2} \frac{qA_1}{mc^2} & \frac{qA_3}{mc^2} \frac{qA_2}{mc^2} & -1 - \lambda + k_3 \end{vmatrix}$$

$$k_p = -\frac{qA_p V^l}{mc^3} + (\frac{qA_p}{mc^2})^2$$

Это уравнение получается из интервала СТО

$$\begin{aligned}
ds^2 &= (\sqrt{1 - V^2/c^2} + \frac{qA_l V^l}{mc^2})(\sqrt{1 - V^2/c^2} + \frac{qA_l V^l}{mc^2})c^2 dt^2 = \\
&= [g_{lk}^0 - (\delta_{lk} - \delta_{l0}) \frac{qA_l V^l}{mc^3} + \delta_{k0} \frac{qA_l}{mc^2} + \delta_{l0} \frac{qA_k}{mc^2} + \frac{qA_l}{mc^2} \frac{qA_k}{mc^2}] dx^l dx^k \\
g_{lk}^0 &= (1, -1, -1, -1)
\end{aligned}$$

Литература

1. Якубовский Е.Г. Общее асимптотическое решение уравнения ОТО «Энциклопедический фонд России», 2020, 7 стр.
http://russika.ru/userfiles/390_1586465363.pdf
2. Якубовский Е.Г. Единая теория электромагнитного, звукового и гравитационного поля «Энциклопедический фонд России», 2020, 17 стр.
http://russika.ru/userfiles/390_1607640649.pdf