



СООБЩЕНИЯ
ОБЪЕДИНЕННОГО
ИНСТИТУТА
ЯДЕРНЫХ
ИССЛЕДОВАНИЙ

Дубна

96-461

P2-96-461

В.Н.Стрельцов

ТЕНЗОР ЭНЕРГИИ-ИМПУЛЬСА
ГРАВИТАЦИОННОГО ПОЛЯ

1996

Выявленная недавно [1,2] полная несостоительность общей теории относительности делает актуальным дальнейшее развитие лоренц-ковариантной теории тяготения (ЛКТТ) [3,4]. Об этом и пойдет речь ниже.

ТЕНЗОР ГРАВИТАЦИОННОГО ПОЛЯ

Напомним, что в рамках ЛКТТ, развиваемой автором, гравитационное поле описывается симметричным 4-тензором 2-го ранга [5]

$$G^{ik} = \partial^i g^k + \partial^k g^i - g^{ik} \partial^j g_j. \quad (1)$$

Здесь $\partial^i g^k = \partial g^k / \partial x_i$, g^{ik} — метрический тензор, g^k — потенциал тяготения, который, в частности, имеет вид [6]

$$g^k = -G \frac{MU^k}{R^i U_i}, \quad (2)$$

где G — гравитационная постоянная, M — масса движущегося (точечного) тела, U^i — его 4-скорость, R^i — запаздывающее (световое) расстояние, $i = 0, 1, 2, 3$.

На основании (1) и (2) для тензора гравитационного поля (в отсутствие ускорения) получим

$$G^{ik} = G \frac{Mc^2}{(R^i U_i)^3} (R^i U^k + R^k U^i - g^{ik} R^j U_j). \quad (3)$$

В результате на основании ковариантного выражения

$$F^i = -G^{ik} p_k / c = -m G^{ik} u_k / c, \quad (4)$$

где u_k — 4-скорость «пробной» частицы массы m , для релятивистской силы тяготения Ньютона (при $U^\alpha = 0$) будем иметь

$$\mathbf{F} = -G \frac{m M \gamma}{R^2} (\mathbf{n} - \boldsymbol{\beta}), \quad (5)$$

где $\mathbf{n} = \mathbf{R}/R$, $\beta = u^\alpha/u^0$, $\gamma = (1 - \beta^2)^{-1/2}$, $\alpha = 1, 2, 3$. Вместе с тем, на основании (1) и с учетом (2) в системе покоя (S^*) тензор гравитационного поля может быть представлен в форме

$$G_*^{ik} = \begin{pmatrix} \partial^0 g^0 & \partial^1 g^0 & \partial^2 g^0 & \partial^3 g^0 \\ \partial^1 g^0 & \partial^0 g^0 & 0 & 0 \\ \partial^2 g^0 & 0 & \partial^0 g^0 & 0 \\ \partial^3 g^0 & 0 & 0 & \partial^0 g^0 \end{pmatrix}. \quad (6)$$

При этом, как видно,

$$G_*^{00} = G_*^{11} = G_*^{22} = G_*^{33}. \quad (7)$$

Кроме того, для первого уравнения поля будем иметь [6]

$$\frac{\partial G^{ik}}{\partial x^k} = \frac{4\pi}{c} G J^i, \quad (8)$$

где J^i — 4-вектор плотности тока массы.

ТЕНЗОР ЭНЕРГИИ-ИМПУЛЬСА

Как следствие симметрии G^{ik} тензор энергии-импульса гравитационного поля имеет вид

$$T^{ik} = G^{ij} G_j^k / 4\pi G. \quad (9)$$

В системе покоя, где $T_*^{0\alpha} = 0$, будем иметь

$$T_*^{ik} = \frac{1}{4\pi G} \begin{pmatrix} G^{0i} G_i^0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & (G^{10})^2 - (G^{11})^2 & G^{10} G^{02} & G^{10} G^{03} \\ 0 & G^{20} G^{01} & (G^{20})^2 - (G^{22})^2 & G^{20} G^{03} \\ 0 & G^{30} G^{01} & G^{30} G^{02} & (G^{30})^2 - (G^{33})^2 \end{pmatrix}. \quad (10)$$

Отметим, что пространственные компоненты $T_*^{\alpha\beta}$ тензора энергии-импульса составляют трехмерный тензор плотности потока импульса или тензор «гравитационных напряжений».

Требование выполнения известного равенства

$$\frac{\partial T^{ik}}{\partial x^k} = \frac{1}{c} G^{il} J_l \quad (11)$$

(или равенства нулю 4-дивергенции тензора энергии-импульса при отсутствии материи) приводит нас ко второму уравнению поля

$$G_j^k \frac{\partial G^{ji}}{\partial x^k} = 0. \quad (12)$$

Отметим также, что условие

$$\frac{\partial^2 G^{ik}}{\partial x^i \partial x^k} = 0 \quad (13)$$

обеспечивает выполнение равенства нулю 4-дивергенции 4-вектора тока массы (уравнения непрерывности)

$$\partial J^i / \partial x^i = 0. \quad (14)$$

ЛИТЕРАТУРА

1. Strel'tsov V.N. — JINR Commun. D2-96-427, Dubna, 1996.
2. Ibid., P2-96-435, 1996.
3. Jefimenko O.D. — Causality, Electromagnetic Induction, and Gravitation. Electret Sci., Star City, 1992.
4. Strel'tsov V.N. — JINR Commun. D2-95-331, Dubna, 1995.
5. Ibid., D2-96-353, 1996.
6. Ibid., D2-94-324, 1994.