

УДК 629.7

DOI: 10.17223/00213411/63/4/116

У.Н. ЗАКИРОВ

ПРИНЦИП ЭКВИВАЛЕНТНОСТИ В ТЕОРИИ ПЕРЕМЕННОЙ МАССЫ ПОКОЯ С ПРИЛОЖЕНИЯМИ В АСТРОФИЗИКЕ *

Рассмотрено ковариантное уравнение движения и энергии тела переменной массы покоя с учетом темной энергии в общей теории относительности на основе принципа эквивалентности.

Ключевые слова: переменная масса покоя, ковариантность, эквивалентность, темная энергия, черная дыра, скобки Кристоффеля, локальные координаты.

Введение

В настоящей работе уделено внимание формулировке уравнения переменной массы в общей теории относительности; это особенно актуально в астрофизике черных дыр, где наблюдаются изменения яркости, а значит и массы материи. А. Эйнштейн в 1907 г. впервые в обзоре [1] опубликовал принцип эквивалентности на основе равенства инерционной и гравитационной масс. В 1921 г. секретарь президиума Отделения физики Русского физико-химического общества В.К. Фредерикс писал «...тождество масс – активной, тяготеющей и пассивной, инертной Эйнштейн возводит в принцип эквивалентности...» [2]. Пример процедуры эквивалентности систем отсчета, связанную с равенством тяжелой и инертной масс, привел экспериментатор Д. Вебер [3]; им записано выражение

$$M - M' = E_a / c^2, \quad (1)$$

где E_a – энергия тела переменной массы покоя, выделенная при отсутствии гравитации при движении с постоянным ускорением q ; M – гравитирующая масса с той же интенсивностью q ; M' – та же масса, поглотившая энергию E_a при сближении тела переменной массы с M . Разница (1) показывает, что вклад в гравитационную энергию равен энергии инертной массы!

1. Локально-лоренцевы координаты и уравнения точки переменной массы покоя в специальной теории относительности (СТО)

В общей теории относительности отсутствуют формулировки законов сохранения энергии-импульса переменной массы покоя, на что обращал внимание А. Эйнштейн. В то же время они существуют в СТО. Опираясь на принцип эквивалентности, удастся записать в ковариантной форме уравнения в римановом пространстве, связанные, например, с метрикой Шварцшильда и Керра.

С этой целью вводится по идее А. Эйнштейна 1911 г. локально-геодезическая система координат на основе преобразования скобок Кристоффеля

$$\Gamma_{\alpha\beta}^{\nu} = g^{\mu\nu}(g_{\alpha\mu,\beta} + g_{\beta\mu,\alpha} - g_{\alpha\beta,\mu}), \quad (2)$$

где $g_{\alpha\beta}$ – компонента метрического тензора;

$$ds^2 = g_{ik}dx^i dx^k \quad (i, k = 0, 1, 2, 3). \quad (3)$$

С учетом преобразования (2) от системы (штриховой) z^k к системе x^i можно записать

$$(\partial z^k / \partial x^i) \Gamma_{ij}^{l'} = \Gamma_{\alpha\beta}^k (\partial z^\alpha / \partial x^i) (\partial z^\beta / \partial x^j) + (\partial^2 z^k / \partial x^i \partial x^j). \quad (4)$$

В римановом пространстве равенство правой части (4) нулю можно удовлетворить в некоторой точке B введением координаты z^k , соответствующей точки z^k_0 , $\Gamma_{ij}^{l'} = 0$ ($\det|\partial z^k / \partial x^i| \neq 0$):

$$z^k = a^k_i (x^i - x^{i*}) + (\Gamma_{js}^i)^* a^k_i (x^j - x^{j*})(x^s - x^{s*})/2, \quad (5)$$

Γ_{js}^i – аффинная связность на V_4 , вычисленная в точке B через x^{k*} . В системе K_0 производные тензора g_{ik} в B равны нулю, $\partial g_{\alpha\beta} / \partial x^i = 0$, а сами компоненты в ее малой окрестности – постоянные; компоненты неособенной матрицы a^k_i являются функциями x^{k*} . Системе K_0 поставим в соответст-

* Работа выполнена за счет средств субсидии 3.6714.20178.9, выделенной Казанскому федеральному университету для выполнения госзадания в сфере научной деятельности.

Уважаемые читатели!

Доступ к полнотекстовой версии журнала
«Известия высших учебных заведений. Физика»
осуществляется на платформе
Научной электронной библиотеки eLIBRARY.RU
на платной основе:

<https://www.elibrary.ru/contents.asp?titleid=7725>