

SYSTEMATICS OF RELATIVISTIC OBJECTS WITH EVENT HORIZONS (OTONS) AND THEIR INTERTRANSITIONS

ALEXANDER P. TROFIMENKO

*Astronomical Section of Minsk Department of Astronomical-Geodesical Society of the USSR,
Minsk-12, Abonent box No. 7, 220012, USSR*

Received 23 September 1985

Revised manuscript received 8 May 1986

UDC 530.12

Original scientific paper

A variety of relativistic objects with event horizons (otons) and reference frames in extended space-time manifolds of general relativity is considered. Their systematics is constructed and the following main classes are distinguished: bradyonic, tachyonic, antibradyonic and antitachyonic. Possibility of bradyon-tachyon-antibradyon-antitachyon transitions through peculiar surfaces (horizons) is shown in extended manifolds.

1. Введение

Общая теория относительности (ОТО) описывает модели различных релятивистских объектов: шварцшильдовские (рейсснер-нордстремовские, керровские и пр.) черные и белые дыры, замкнутые миры и др. Для всех подобных объектов предложен обобщающий термин «отоны», который был введен в качестве видового наименования, объединяющего все разновидности тел с релятивистским полем тяготения, находящихся внутри так называемого *горизонта* или асимптотически приближающихся к нему⁽¹⁾.

Наиболее известными из отонов являются черные дыры. Простейшая черная дыра описывается метрикой Шварцшильда (здесь и далее используются геометризованные единицы, в которых $c = G = 1$):

$$ds^2 = (1 - 2M/r) dt^2 - (1 - 2M/r)^{-1} dr^2 - r^2 d\theta^2; \quad (1)$$

где M — полная масса отона.

В наиболее общем случае черная дыра описывается метрикой Керра-Ньюмена, которая записывается в сплюснутых квазисфероидальных координатах следующим образом²⁾:

$$ds^2 = -(\Delta/\varrho^2) [dt - a \sin^2 \Theta d\varphi]^2 + (\sin^2 \Theta/\varrho^2) [(r^2 + a^2) d\varphi - a dt]^2 + (\varrho^2/\Delta) dr^2 + \varrho^2 d\Theta^2, \quad (2)$$

$$\Delta = r^2 - 2Mr + a^2 + Q^2, \quad \varrho^2 = r^2 + a^2 \cos^2 \Theta,$$

где Q — полный заряд отона, a — угловой момент вращения на единицу массы.

В свое время было показано, что у черных дыр отсутствуют лептонные³⁾ и барионные⁴⁾ числа. Картером была доказана теорема о том, что черную дыру может характеризовать ограниченное количество параметров, а именно, масса, заряд и угловой момент вращения⁵⁾.

Значительно расширяет многообразие отонов рассмотрение суперломных преобразований в ОТО^{6,7,8)} и повышение размерности пространства-времени^{9,10,11,12)}. Концепций отонных миров существенно увеличивает количество различных отонов, имеющих астрофизическую интерпретацию, и помогает понять различные космические феномены (гамма-всплески, скрытая масса Вселенной, начальные неоднородности, пустоты во Вселенной, квазары)¹³⁾.

В работах^{14, 15} и 16 была развита систематика отонов, использующая положение об ограниченном количестве глобальных параметров черных дыр. Было установлено существование в систематике классов отонов, аналогичных классам объектов в расширенной теории относительности (РТО): брадионы, люксоны, тахионы, антиобъекты, антитахионы. Установлена возможность взаимопереходов между этими классами объектов (в частности, отонов) путем преодоления особенных поверхностей при движении в ускоренной системе отсчета¹⁵⁾.

Настоящая работа продолжает исследование систематики отонов с помощью рассмотрения множества систем отсчета в расширенном пространственно-временном многообразии (ПВМ). Показывается, что класс отона определяется выбором системы отсчета. Вводится символика и производится построение систематики систем отсчета в расширенном ПВМ.

2. Систематика отонов на основе глобальных параметров

Для удобства построения систематики возьмем вначале только отоны, обладающие $M > 0$, и рассмотрим только $Q > 0$, $L > 0$ (L — момент импульса). Таким образом, будем различать пока отоны по наличию (+) или отсутствию (0) заряда или момента импульса.

Для данного случая можно составить матрицу из четырех элементов (различных отонов, которые пока представлены лишь черными дырами):

шварцшильдовский отон ($Q = 0, L = 0$), рейсснер-нордстремовский отон ($Q \neq 0, L = 0$), керровский отон ($Q = 0, L \neq 0$), керр-ньюменовский отон ($Q \neq 0, L \neq 0$). Если обозначить отон символом O , то можно ввести следующую символизацию:

$O(00)$ — шварцшильдовский, $O(0+)$ — керровский
 $O(+0)$ — рейсснер-нордстремовский, $O(++)$ — керр-ньюменовский.

Здесь в явном виде показана структура матрицы. Первый знак в скобках у отонного символа обозначает наличие либо отсутствие заряда, второй — момента импульса. Общее обозначение отонного символа для данного случая будет следующим:

$$O(QL). \quad (3)$$

Сделаем следующий шаг по расширению множества отонов, но предварительно отметим возможность в ОТО различного характера массы ($M = 0$ — замкнутый мир, $M < 0$ — антиобъект). Символ отона теперь запишется в следующей форме:

$$O(MQL). \quad (4)$$

Конкретные типы отонов могут теперь обозначаться следующим образом: нулевой отон — $O(000)$; шварцшильдовский — $O(+00)$; рейсснер-нордстремовские — $O(++0), O(+00)$; керровские — $O(+0+), O(+0-)$; заряженные безмассовые отоны (геоны) — $O(0+0), O(0-0)$ и т. д. Общее число подобных комбинаций определяется числом размещений с повторениями $N^n = 3^3 = 27$, т. е. общее число различных типов отонов в данном случае $N_0 = 27$.

Теперь сделаем еще один шаг по расширению многообразия отонов, введя для различения коллапсирующих, сколлапсировавших и антиколлапсирующих отонов временной параметр, определяемый характером координатного времени, которое связано с собственным следующим выражением¹⁷⁾:

$$dt = \sqrt{g_{00}} dT. \quad (5)$$

Рассмотрим простейший случай шварцшильдовского отона, для которого метрический коэффициент определяется из (1):

$$g_{00} = 1 - 2M/r.$$

Характером $\sqrt{g_{00}}$ и определяется временной параметр T .

Для коллапсара ($r > 2M$) он будет положительным — $T(+)$. Для «вечной» черной дыры ($r = 2M$) — $T(0)$. Затем для объектов, находящихся под горизонтом событий ($r = 2M$) — $T(i)$: это означает, что события под горизонтом относительно внешней системы отсчета ненаблюдаемы. И наконец, для белой дыры, которая получается из черной дыры путем инверсии времени ($t \rightarrow -t$) — $T(-)$. В данном случае отонный символ запишется в виде:

$$O(MQLT). \quad (6)$$

Данная систематика значительно расширяет многообразие отонов. Кроме брадионных отонов (брадиотоны) отметим следующие классы объектов: сингулярные (нулевые, бесконечные), тахионные отоны, антиотоны, тахионные антиотоны.

Нулевые отоны (замкнутые миры) получаются путем простого перехода к нулевым значениям параметров: $O(0000)$.

Тахионные отоны $[O_i(MQLT)]$ получаются путем замены действительных значений глобальных параметров на мнимые:

$$M \rightarrow iM, \quad Q \rightarrow iQ, \quad L \rightarrow iL, \quad T \rightarrow iT. \quad (7)$$

Антиотоны $[O - (MQLT)]$ в рассматриваемой систематике вводятся аналогично античастицам в РТО¹⁸⁾ путем инверсии параметров:

$$M \rightarrow -M, \quad Q \rightarrow -Q, \quad L \rightarrow -L, \quad T \rightarrow -T. \quad (8)$$

Тахионные антиотоны $[O - i(MQLT)]$ вводятся соответственно следующим образом:

$$M \rightarrow -iM, \quad Q \rightarrow -iQ, \quad L \rightarrow -iL, \quad T \rightarrow -iT. \quad (9)$$

Отметим, что рассматриваемая систематика и выводы, следующие из нее, справедливы и для более широкого, но аналогичного многообразия объектов (например, частиц) РТО: брадионов, люксонов, тахионов, антибрадионов, антитахионов.

Сделаем теперь последний шаг в данной работе по расширению многообразия отонов, введя в рассмотрение инерционные отоны, образующиеся в результате появления горизонтов у неинерциально движущихся объектов¹⁶⁾.

Инерционные отоны могут быть разбиты на два основных класса: во-первых, акселерационные — движущиеся с постоянным линейным ускорением $A = 0 (... A)$, во-вторых, ротационные — вращающиеся вокруг собственной оси с угловым моментом $L = 0 (... L...)$ ¹⁶⁾.

Метрика акселерационного отона в сферических координатах имеет следующий вид¹⁹⁾:

$$ds^2 = (1 + Ar \cos \Theta)^{-2} [(1 - A^2 r^2) dt^2 - (1 - A^2 r^2)^{-1} dr^2 - r^2 (d\Theta^2 + \sin^2 \Theta d\varphi^2)]. \quad (10)$$

Метрика ротационного отона в цилиндрических координатах имеет следующую форму²⁾:

$$ds^2 = (1 - L^2 r^2) dt^2 - 2Lr^2 d\varphi dt - r^2 d\varphi^2 - dr^2. \quad (11)$$

С учетом параметра неинерциальности движения отона — A отонный символ запишется в следующей форме¹⁶⁾:

$$O(MQLTA). \quad (12)$$

С учетом этого параметра множество отонов расширяется соответственно до $N^n = 3125$.

Вместе с тем многообразие отонов (объектов) представляется пока еще разрозненным, разделенным на отдельные классы. Взаимопереходы отонов (объектов) друг в друга возможно осуществить двумя способами: либо выбором системы отсчета, либо движением через особые поверхности в расширенном ПВМ¹⁵⁾. Вначале рассмотрим многообразие систем отсчета.

3. Системы отсчета в расширенных ПВМ

Рассмотрение систем отсчета в расширенных ПВМ многократно увеличивает их число. В РТО выбором систем отсчета определяется тип объекта: например, являясь тахионом в сублюминальной системе отсчета, тот же объект будет брадионом в суперлюминальной системе отсчета¹⁸⁾. При рассмотрении расширенных ПВМ возникает необходимость различать системы отсчета по их положению относительно особых поверхностей (горизонтов событий), которых может быть множество^{2,15,16)}.

Рассмотрим системы отсчета, характеризующиеся лишь пятью параметрами: R — положением в определенной области ПВМ, V — скоростью, A — ускорением, L — угловой скоростью, \dot{L} — угловым ускорением. Возьмем по аналогии с систематикой отонов лишь пять качественно различных параметров: $+$, i , 0 , $-i$, $-$. Получится $N^n = 5^5 = 3125$ различных комбинаций.

Обозначим систему отсчета символом

$$C(RVAL\dot{L}). \quad (13)$$

Исходная (собственная) система отсчета, относительно которой определяются все остальные системы отсчета, имеет нулевые параметры и обозначается — $C(00000)$ или $C(0)$.

Качественное различие $C(\)$ по какому-либо параметру вводится числом особых поверхностей (горизонтов событий), отделяющих рассматриваемую $C(\)$ от $C(0)$, следующим образом: $(i)^N$. При этом примем $R_g = 2M = 1$ аналогично фундаментальной скорости ($c = 1$). Рассмотрим следующие значения N ($0 < N < 4$).

1. $N = 0$, $(i)^0 = +1$. Этот случай означает отсутствие между $C(0)$ и рассматриваемой системой отсчета особых поверхностей. Причем эта система является сублюминальной и надгоризонтальной, а ее параметры имеют следующую область изменений:

$$1 < R < \infty, 0 < V < 1, 0 < At < 1, 0 < LR < 1, 0 < \dot{L}tR < 1. \quad (14)$$

2. $N = 1$, $(i)^1 = i$. В этом случае имеем суперлюминальную (подгоризонтальную) $C(\)$, т. е. имеется одна особая поверхность между $C(0)$ и $C(i)$, а параметры последней изменяются в области:

$$0 < R < 1, 1 < V < \infty, 1 < At < \infty, 1 < LR < \infty, 1 < \dot{L}tR < \infty. \quad (15)$$

3. $N = 2, (i)^2 = -1$. Теперь имеются две особые поверхности между $C(0)$ и $C(-)$, т. е. имеем инвертированную систему отсчета, область изменения параметров которой следующая:

$$\begin{aligned} -1 < R < 0, \quad -\infty < V < -1, \quad -\infty < At < -1, \\ -\infty < LR < -1, \quad -\infty < \dot{L}tR < -1. \end{aligned} \quad (16)$$

4. $N = 3, (i)^3 = -i$. В данном случае имеется инвертированная суперлюминальная $C(\cdot)$, отделенная от $C(0)$ тремя особыми поверхностями, а ее параметры определяются в области:

$$\begin{aligned} -\infty < R < -1, \quad -1 < V < 0, \quad -1 < At < 0, \\ -1 < LR < 0, \quad -1 < \dot{L}tR < 0. \end{aligned} \quad (17)$$

5. $N = 4, (i)^4 = +1$. Этот случай совпадает с первым вариантом.

Переход от $N = 0$ к $N = 4$ равносильно повороту на комплексной гиперплоскости системы отсчета на 360° . Причем каждый шаг означает известную перемену ролей пространства и времени^{1,8,9,18}; а точнее, поворот пространственной и временной осей на 90° и появление новых дополнительных координат (повышение размерности)^{6,7,14,15}.

С учетом введенной выше символики отон в общем случае можно записать в виде:

$$O(MQLTA) [C(RVAL\dot{L})]. \quad (18)$$

Принцип дуальности в ОТО^{6,8}, означающий, на наш взгляд, то, что некоторый тип отона или объекта (тахин, антиобъект и пр.) в эквивалентной ему системе (соответственно: тахионная, инвертированная и пр.) будет брадионом, можно записать в форме:

$$O(M'Q'L'T'A') [C(R'V'A'L'\dot{L}')] \sim O(MQLTA) [C(RVAL\dot{L})]. \quad (19)$$

Следующее выражение (20) означает возможность выбором системы отсчета менять тип объекта (отона):

$$O(MQLTA) [C(R'V'A'L'\dot{L}')] \sim O(M'Q'L'T'A') [C(RVAL\dot{L})]. \quad (20)$$

Рассмотрим случай инерциальных систем отсчета — $C(RV)$, т. е. опустим другие параметры. Тогда число $C(\cdot)$ ограничится величиной $N^n = 5^5 = 3125$. Между различными системами имеются определенные взаимосвязи. Рассмотрим некоторые из них:

$$C(ii) \sim C(-+) \sim C(+). \quad (21)$$

Это выражение означает эквивалентность подгоризонтальной суперлюминальной $C(\)$ и инвертированной $C(\)$. С помощью символики можно обнаружить и множество других подобных взаимосвязей. В общем случае эквивалентность систем отсчета определяется из равенства произведения значений их параметров

$$C(\) \sim C'(\) \text{ при } (RV) = (R'V'). \quad (22)$$

Выражение

$$C(i+) \sim C(+i) \quad (23)$$

определяет эквивалентность подгоризонтальной и суперлюминальной систем. Можно заключить, что (21) и (23) показывают свойство коммутативности систем отсчета.

Рассмотрим некоторые соотношения, связывающие отоны (объекты) и системы отсчета:

$$O(\) [C(+i)] = O(\) [C(i+)] = O_i(\) [C(++)]. \quad (24)$$

Выражение (24) означает, что отон под горизонтом событий или в суперлюминальной $C(\)$ представляется тахионным в надгоризонтальной сублюминальной $C(++)$, другими словами, брадион в области $R < r_c$, т. е. в $C(i+)$, или в $C(+i)$ является тахионом относительно $C(++)$ или $C(00)$. Это же показывает ассоциативность $O(\)$ и $C(\)$, объектов и систем отсчета.

Рассмотрим еще одно выражение:

$$O(\) [C(-+)] = O(\) [C(+ -)] = O(\) [C(ii)] = O - (\) [C(++)]. \quad (25)$$

Выражение (25) означает, что отон (объект), находящийся в инвертированной $C(-+)$, или в дважды тахионной $C(+ -)$, или в подгоризонтальной суперлюминальной $C(ii)$, относительно $C(++)$ или $C(00)$ является антиотон (антиобъектом). Таким образом, произведение значений параметров $C(\)$ определяет тип объекта, а символ системы отсчета представляет собой некоторый оператор, переводящий один тип объекта в другой. Этот оператор \hat{C} для $C(RV)$ можно представить следующим образом:

$$(\hat{C}) = O i^{N_r} i^{N_v} (MQLTA). \quad (26)$$

где N_r — число горизонтов событий между $C(00)$ и $C(RV)$, N_v — число, разделяющих $C(00)$ и $C(RV)$, световых барьеров.

Итак, как показывает проведенный анализ, и выражения (24), (25), (26), выбором системы отсчета можно перейти от одного типа объектов к другому: например, от брадионов к тахионам, от частиц к античастицам. Но подобный переход является дискретным, а выражение (26) представляет собой квантовую операцию. И, если мы хотим ввести в физическую теорию возможность перехода от брадиона к тахиону (или от частицы к античастице), то это можно сделать двумя способами. Во-первых, можно допустить возможность дискрет-

ного перехода через особые (псевдосингулярные) поверхности, что может реализоваться в квантовой теории. Во-вторых, эти взаимопереходы (брадион \rightleftharpoons тахион \rightleftharpoons антибрадион \rightleftharpoons антитахион)^{6,7,10,18)} возможны в расширенных ПВМ ОТО, которая допускает непрерывный переход через особенные поверхности (горизонты событий, световые барьеры)^{15,16,7)}.

4. Взаимопревращения объектов в расширенных ПВМ ОТО: брадион-тахион-антибрадион-антитахионные переходы

В специальной теории относительности, т. е. для $C(RV)$, переход через световой барьер, который представляет собой своеобразный горизонт событий^{6,7,10,18)}, запрещен, так как, например, сингулярность релятивистской массы $M = M_0/\sqrt{1 - v^2/c^2} \rightarrow \infty$ при $v \rightarrow c$ делает невозможным достижение $v = c$. В РТО $v > c$ считается допустимой, но c остается также предельной скоростью, но уже с двух сторон: невозможен переход от $v < c$ к $v > c$ и обратно (брадион остается брадионом, тахион — тахионом)¹⁸⁾.

Но имеющаяся аналогия между горизонтами событий и световым барьером (они разделяют ПВМ на суб- и суперлюминальные области, на них $v \rightarrow c$)^{6,7,18)} подводит к мысли о возможности расширения ПВМ за световой барьер аналогично тому, как это делается для расширения ПВМ за горизонт событий¹⁵⁾.

Преодолеть световой барьер можно в ускоренной системе $C(RVA)$ двигаясь в течении необходимого времени¹⁵⁾. В случае, если $A = g$ (g — ускорение свободного падений в поле Земли), то в $C(RVA) = C(RVG)$ будут наблюдаться те же эффекты, что и в гравитационном поле Земли, т. е. в подобной системе нет принципиальных ограничений для неограниченного движения в течении любого промежутка времени ($0 < t < \infty$). При этом может достигаться $v = c$, а затем $v > c$.

Исходя из элементарных выражений можно определить время и расстояние, на которых преодолевается световой барьер в $C(RVA)$ относительно исходной $C(+++)$:

$$t = c/g, \quad r = gt^2/2 = c^2/2g. \quad (27)$$

Численно $t = 3 \cdot 10^7 c \approx 1$ год, $r = 0,5 \cdot 10^{18}$ см $\approx 0,5$ световых года. При $t > c/g$ или $r > c^2/2g$ $v > c$.

При рассмотрении ускоренных систем мы выходим за рамки действия специальной теории относительности и переходим к ОТО, в которой ПВМ ускоренной системы описывается метрикой (10). В двухмерном случае $\Theta = \pi/2$, $\varphi = \text{const}$ (10) переходит в выражение:

$$ds^2 = (1 - A^2 r^2) dt^2 - (1 - A^2 r^2)^{-1} dr^2. \quad (28)$$

При $r = \pm A^{-1}$ метрические коэффициенты сингулярны как у временной, так и у пространственной координат. Но эти особенности являются коорди-

натными и устраняются при переходе к соответствующей системе координат⁷⁾. На это, в частности, указывает то, что геодезические по собственному времени, определяемые уравнением,

$$dr/ds = -(E^2 - 1 + A^2 r^2)^{1/2}. \quad (29)$$

не имеют особенности на $r = \pm A^{-1}$, что дает возможность движения C (RVA) в область ПВМ с $r > A^{-1}$. При переходе из области $r < A^{-1}$ в область $r > A^{-1}$ происходит инверсия метрических коэффициентов, что равнозначно суперлюминальному преобразованию^{6,7,18)} и переходу к суперлюминальной области ПВМ, что, согласно (29), вполне возможно. Причем ПВМ отона типа O ($0000A$) содержит разделенные горизонтами суб- и суперлюминальные области, между которыми в C (RVA) возможны взаимопереходы. При этом объект в исходной области ПВМ относительно C (RVA) при первом переходе через горизонт, согласно (26), превращается в тахион, при втором — в антиобъект:

$$O_+ () [C(i)] = O_i () [C(0)]; \quad (30a)$$

$$O_i () [C(i)] = O_- () [C(0)]. \quad (30b)$$

Выражение (30б) не исключает того, что второй переход через горизонт приведет в исходную область ПВМ, т. е. этот переход будет через тот же горизонт, что и в случае (30а), но в обратном направлении. Тогда выражения (30а-б) будут означать, что объект, оставаясь самим собой в $C(0)$, вернется в исходную область ПВМ, но которая будет для него уже антимиром; или, что эквивалентно: появление в исходном мире антиобъекта. При этом встреча объекта со своим антиобъектом (частицы с античастицей), как известно, ведет к аннигиляции, т. е. информационный обмен между ними невозможен.

Указанные выше переходы могут реализовываться также в гравитационных полях, описываемых метрикой (2), т. е. у отонов, ПВМ которых содержит множество различных горизонтов события и различных областей^{2,7,15,16,20)}. В подобных ПВМ число горизонтов между различными системами отсчета может быть произвольным, а значит N_r в (26) может меняться в широких пределах: $0 < N_r < \infty$.

Это, согласно (26), означает возможность бесчисленного множества различных переходов типа: брадион \rightleftharpoons тахион \rightleftharpoons антибрадион \rightleftharpoons антитахион. Возможность расширения за горизонт метрик типа (1), (2), (10), (11) и означает осуществимость переходов (19), (20), (24), (25), (30а), (30б) и множества им подобных, например, перехода электрического заряда (брадиона) в монополь (тахион). Последнее обусловлено тем, что монополи (аналогично тому, как и тахионы) в суперлюминальной системе отсчета представляют собой электрические заряды (брадионы). Другими словами, монополь — это электрический заряд в высших размерностях. Этим объясняется то, что монополи так же, как и тахионы, до сих пор не были обнаружены непосредственно, так как в собственной системе отсчета $C(00)$ они представляют собой электрические заряды и брадионы соответственно.

Подробный анализ этих переходов не входит в задачу данной работы. Детальное исследование взаимопереходов отонов (объектов) в расширенных

ПВМ с использованием диаграмм Пенроуза автор полагает провести в дальнейших работах.

5. Выводы

Используя результаты РТО, в данной работе автором было рассмотрено множество объектов (отонов) ОТО и систем отсчета, построена их систематика, определена возможность взаимопереходов объектов в расширенных ПВМ. Получены следующие основные выводы:

1. На основе глобальных параметров построена систематика отонов (объектов), содержащая следующие основные классы: брадионные, тахионные, антибрадионные, антитахионные, нулевые.
2. Указанные классы объектов (отонов) определяются выбором системы отсчета. Множество систем отсчета систематизировано.
3. Принцип дуальности в ОТО записан в символической форме и означает, что некоторый класс объектов (тахион, антибрадион и пр.) в эквивалентной ему системе отсчета (соответственно: тахионной, инвертированной и пр.) будет брадионным.
4. Инерциальные системы отсчета коммутативны между собой, а также ассоциативны с отонами.
5. Возможны брадион-тахион-антибрадион-антитахионные переходы в ускоренной системе отсчета путем преодоления особых поверхностей (горизонтов) в расширенных ПВМ ОТО.

В заключение автор выражает благодарность проф. Павшичу М. (Pavšič M.) и проф. Реками Э. (Recami E.) за высылку отгисков своих работ и за одобрение данной направленности исследований; проф. Г. М. Идлису за поддержку работ автора; В. С. Гурину за полезные замечания, в частности, о том, что принцип дуальности в ОТО в общем случае говорит об объектах.

Литература

- 1) Я. Б. Зельдович, И. Д. Новиков, *Теория тяготения и эволюция звезд*, Москва, 1971;
- 2) Ч. Мизнер, К. Торн, Дж. Уилер, *Гравитация*, том 3, Москва, 1977;
- 3) J. B. Hartle, Phys. Rev. D: *Particles and Fields*, **D3** (1971) 2938; C. Teitelboim, Phys. Rev. **D5** (1972) 2941;
- 4) J. D. Bekenstein, Phys. Rev. **D5** (1972) 1239;
- 5) B. Carter, Phys. Rev. Lett. **26** (1972) 331;
- 6) V. S. Gurin, Fizika **16** (1984) 87;
- 7) V. S. Gurin and A. P. Trofimenko, Fizika **17** (1985) 101;
- 8) V. S. Gurin, Pramana **24** (1985) 817;
- 9) M. Pavšič, Lett. Nuovo Cimento **30** (1981) 111;
- 10) M. Pavšič and E. Recami, Lett. Nuovo Cimento **19** (1977) 273;
- 11) J. Strnad, Fizika **10** (1978) 217;
- 12) J. Strnad, Fizika **11** (1979) 105;
- 13) А. П. Трофименко, *Принцип развития в астрофизике*. Депонировано в ИНИОН АН СССР № 2027 (1978); *Вселенная и развитие*, Минск, Наука и техника, 1982;

- 14) А. П. Трофименко, *Отоны и пространство-время*. Депонировано в ИНИОН АН СССР № 12431 (1982);
- 15) А. П. Трофименко, *Генезис и современные проблемы астрофизики отонов*. Депонировано в ИНИОН АН СССР № 16810 (1984);
- 16) А. П. Трофименко, В. С. Гурин, *Систематика отонов*. Депонировано в ИНИОН АН СССР № 21353 (1985);
- 17) Л. Д. Ландау, Е. М. Лифшиц, *Теория поля*, Москва, 1973, с. 299;
- 18) Э. Реками, в книге: *Астрофизика, кванты и теория относительности*, Москва, Мир, 1982, гл. 4;
- 19) H. Farhooshand and R. L. Zimmerman, *Phys. Rev.* **D21** (1980) 2064;
- 20) В. С. Гурин и А. П. Трофименко, *Acta Physica Hungarica* **59** (1986).

SISTEMATIKA RELATIVISTIČKIH OBJEKATA S HORIZONTIMA DOGAĐAJA (OTONA) I NJIHOVIH MEĐUPRIJELAZA

ALEKSANDAR P. TROFIMENKO

Astronomska sekcija u Minsku Odjela Astronomsko-geodezijskog društva SSSR-a,

Minsk-12, 220012, SSSR

UDK 530.12

Originalni znanstveni rad

Razmotreni su relativistički objekti s horizontima događaja (otoni) i referentni sustavi u proširenim višestrukostima vremena-prostora opće teorije relativnosti. Sistematizacijom na bradione, tahione, antibradione i antitahione pokazana je mogućnost prijelaza bradion-tahion-antibradion-antitahion.