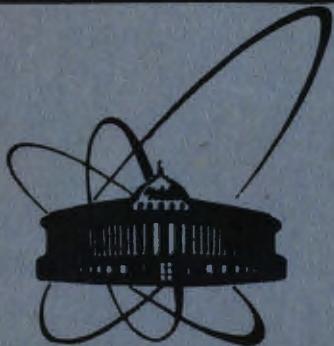


12/XII-83



объединенный
институт
ядерных
исследований
дубна

6373/83

P2-83-638

А.Б.Пестов

ТОЖДЕСТВА ЭЙНШТЕЙНА
И ВОЛНОВОЕ УРАВНЕНИЕ

Направлено в "Письма в ЖЭТФ"

1983

Следуя Эйнштейну, структуру пространств с римановой метрикой и абсолютным параллелизмом будем описывать четверкой векторных полей h_i^μ , $\mu = 0, 1, 2, 3$, $i = 0, 1, 2, 3$, которые образуют фундаментальный тензор. Коэффициенты связности $\Gamma_{\mu\nu}^\sigma$ и метрический тензор $g_{\mu\nu}$ выражаются через h_i^μ :

$$\Gamma_{\mu\nu}^\sigma = h_i^\sigma \partial_\mu h_i^\nu, \quad g_{\mu\nu} = \eta_{ij} h_i^\mu h_j^\nu,$$

где $\eta_{ij} = \text{diag}(1, -1, -1, -1)$, h_i^μ — ковекторные поля, которые определяются как нормированные миноры величин h_i^μ , $h_i^\mu h_j^\nu = \delta_{\mu\nu}^{\nu}$. Так как $\Gamma_{\mu\nu}^\sigma$ несимметричны по нижним индексам, то тензор кручения $K_{\mu\nu}^\sigma = \frac{1}{2}(\Gamma_{\mu\nu}^\sigma - \Gamma_{\nu\mu}^\sigma)$ и ковектор кручения $K_\mu = K_{\sigma\mu}^\sigma$ не равны нулю. Оператор ковариантного дифференцирования, который задается $\Gamma_{\mu\nu}^\sigma = h_i^\sigma \partial_\mu h_i^\nu$, обозначим через ∇_μ . Замечательное общее свойство пространств с абсолютным параллелизмом выражается тождествами Эйнштейна /1/. Отсюда Эйнштейн вывел /1/, что из величин h_i^μ , их первых и вторых производных можно построить тензор $E^{\mu\nu}$, который удовлетворяет уравнениям

$$\nabla_\mu E^{\mu\nu} - 2K_\mu E^{\mu\nu} = 0 \quad /1/$$

тождественно. Соответственно этому Эйнштейн предложил уравнения $E^{\mu\nu} = 0$ для величин h_i^μ .

Если по аналогии с уравнениями Эйнштейна

$$R^{\mu\nu} - \frac{1}{2}g^{\mu\nu} R = -\kappa T^{\mu\nu}$$

записать уравнения

$$E^{\mu\nu} - l S^{\mu\nu}, \quad /2/$$

где l — постоянная, то /1/ влечет за собой равенство

$$\nabla_\mu S^{\mu\nu} - 2K_\mu S^{\mu\nu} = 0. \quad /3/$$

Тензорное поле $S^{\mu\nu}$, порождаемое материей, должно удовлетворять этому условию, чтобы уравнения /2/ были согласованными.

Покажем, что в рамках общековариантного волнового уравнения существует тензорное поле $S^{\mu\nu}$, удовлетворяющее /3/. Волновую функцию Ψ удобно представить в виде полинома от грасмановых переменных v^a :

$$\begin{aligned}\Psi \equiv \Psi(x, v) &= \sum_{p=0}^4 \frac{1}{p!} \psi_{a_1 \dots a_p} v^{a_1} \dots v^{a_p} = \\ &= \psi(x) + \psi_a(x) v^a + \frac{1}{2} \psi_{a\beta}(x) v^a v^\beta + \frac{1}{3!} \psi_{a\beta\mu}(x) v^a v^\beta v^\mu + \\ &+ \frac{1}{4!} \psi_{a\beta\mu\nu}(x) v^a v^\beta v^\mu v^\nu.\end{aligned}/4/$$

Так как v^a преобразуются по векторному представлению общеко-вариантной группы, то в разложении /4/ $\psi(x)$ - скалярное поле, $\psi_a(x)$ - ковекторное поле и далее идут антисимметричные ковариантные тензорные поля. Структура волнового уравнения определяется инвариантным оператором внешнего дифференцирования $d = v^a \partial_a$:

$$d\Psi(x, v) = \sum_{p=0}^4 \frac{1}{p!} p \partial_{[a_1} \psi_{a_2 \dots a_p]} v^{a_1} \dots v^{a_p}.$$

В пространстве с абсолютным параллелизмом волновое уравнение, совместное с общим принципом относительности, выражается системой линейных дифференциальных уравнений первого порядка ($\hbar = C = 1$):

$$\begin{aligned}D^\sigma \psi_\sigma &= m\psi, \\ D^\sigma \psi_{\sigma a} - D_a \psi &= m\psi_a, \\ D^\sigma \psi_{\sigma a\beta} - D_a \psi_{\beta} + D_\beta \psi_a &= m\psi_{a\beta}, \\ D^\sigma \psi_{\sigma a\beta\mu} - D_a \psi_{\beta\mu} - D_\beta \psi_{a\mu} - D_\mu \psi_{a\beta} &= m\psi_{a\beta\mu}, \\ D_\nu \psi_{a\beta\mu} - D_a \psi_{\beta\mu} + D_\beta \psi_{\mu a} - D_\mu \psi_{\nu a} &= m\psi_{a\beta\mu}.\end{aligned}/5/$$

для мультиплета полей /4/. В волновом уравнении $D_a = \nabla_a - K_a$, $D^\sigma = g^{\sigma a} D_a$. Можно показать, что система уравнений /5/ допускает группу преобразований, которые касаются функций $\psi_{a_1 \dots a_p}(x)$, не затрагивая координат. Отсюда выводится тензор

$$\begin{aligned}S^{\mu\tau} &= \sum_{p=0}^4 \frac{(-1)^{p+1}}{p!} \left(\frac{1}{2} g^{\mu\tau} \psi_{a_1 \dots a_p} \bar{\psi}^{a_1 \dots a_p} + \right. \\ &\quad \left. + \psi^{a_1 \dots a_p} \bar{\psi}_{a_1 \dots a_p}^\tau + \psi^{\mu a_1 \dots a_p} \bar{\psi}_{a_1 \dots a_p} \right) + \text{к.с.}\end{aligned}/6/$$

При выполнении /5/ тензор /6/ удовлетворяет /3/. Таким образом, система уравнений /2/, /5/, /6/ является совместной системой для величин \hbar_i^μ , $\psi_{a_1 \dots a_p}$, $p = 0, 1, 2, 3, 4$.

Физическая интерпретация волнового уравнения /5/ вытекает из его свойств симметрии. Волновое уравнение описывает сущность, различные состояния которой представляют собой заряженные лептоны, число которых равно четырем. Таким образом, утверждается, что наряду с лептонами e, μ, τ должен существовать еще один и только один вид заряженных лептонов. Как известно, это предсказание может быть в ближайшем будущем проверено экспериментально.

ЛИТЕРАТУРА

- Эйнштейн А. Собрание научных трудов, "Наука", 1965, т. II, с. 342, 343.

НЕТ ЛИ ПРОБЕЛОВ В ВАШЕЙ БИБЛИОТЕКЕ?

Вы можете получить по почте перечисленные ниже книги,
если они не были заказаны ранее.

Д3-11787	Труды III Международной школы по нейтронной физике. Алушта, 1978.	3 р. 00 к.
Д13-11807	Труды III Международного совещания по пропорциональным и дрейфовым камерам. Дубна, 1978.	6 р. 00 к.
	Труды VI Всесоюзного совещания по ускорителям заряженных частиц. Дубна, 1978 /2 тома/	7 р. 40 к.
Д1,2-12036	Труды V Международного семинара по проблемам физики высоких энергий. Дубна, 1978	5 р. 00 к.
Д1,2-12450	Труды XIII Международной школы молодых ученых по физике высоких энергий. Приморско, НРБ, 1978.	3 р. 00 к.
	Труды VII Всесоюзного совещания по ускорителям заряженных частиц, Дубна, 1980 /2 тома/	8 р. 00 к.
Д11-80-13	Труды рабочего совещания по системам и методам аналитических вычислений на ЭВМ и их применению в теоретической физике, Дубна, 1979	3 р. 50 к.
Д4-80-271	Труды Международной конференции по проблемам нескольких тел в ядерной физике. Дубна, 1979.	3 р. 00 к.
Д4-80-385	Труды Международной школы по структуре ядра. Алушта, 1980.	5 р. 00 к.
Д2-81-543	Труды VI Международного совещания по проблемам квантовой теории поля. Алушта, 1981	2 р. 50 к.
Д10,11-81-622	Труды Международного совещания по проблемам математического моделирования в ядерно-физических исследованиях. Дубна, 1980	2 р. 50 к.
Д1,2-81-728	Труды VI Международного семинара по проблемам физики высоких энергий. Дубна, 1981.	3 р. 60 к.
Д17-81-758	Труды II Международного симпозиума по избранным проблемам статистической механики. Дубна, 1981.	5 р. 40 к.
Д1,2-82-27	Труды Международного симпозиума по поляризационным явлениям в физике высоких энергий. Дубна, 1981.	3 р. 20 к.
Р18-82-117	Труды IV совещания по использованию новых ядерно-физических методов для решения научно-технических и народнохозяйственных задач. Дубна, 1981.	3 р. 80 к.
Д2-82-568	Труды совещания по исследованиям в области релятивистской ядерной физики. Дубна, 1982.	1 р. 75 к.
Д9-82-664	Труды совещания по коллективным методам ускорения. Дубна, 1982.	3 р. 30 к.
Д3,4-82-704	Труды IV Международной школы по нейтронной физике. Дубна, 1982.	5 р. 00 к.

Заказы на упомянутые книги могут быть направлены по адресу:
101000 Москва, Главпочтamt, п/я 79
Издательский отдел Объединенного института ядерных исследований

Пестов А.Б.

Тождества Эйнштейна и волновое уравнение

P2-83-638

Установлено, что уравнения гравитационного поля, открытые Эйнштейном при исследовании римановых пространств с абсолютным параллелизмом, и общековариантное волновое уравнение могут быть слиты в единую согласованную систему уравнений.

Работа выполнена в Лаборатории теоретической физики ОИЯИ.

Препринт Объединенного института ядерных исследований. Дубна 1983

Pestov A.B.

Einstein Identities and Wave Equation

P2-83-638

It is shown that the equations of gravitational field discovered by Einstein when studying the Riemannian space with absolute parallelism and general covariant wave equation may be combined into a consistent system of equations.

The investigation has been performed at the Laboratory of Theoretical Physics, JINR.

Preprint of the Joint Institute for Nuclear Research. Dubna 1983

Перевод О.С.Виноградовой