

Уравнения гравитационного поля в теории относительности

Федосин С.Г., Ким А.С.

В отличие от аксиоматики общей теории относительности гравитация в инерциальных системах отсчёта рассматривается как реальное поле, характеризующееся соответствующими потенциалами, ковариантными уравнениями поля и лоренц-инвариантностью. При переходе к неинерциальным системам отсчёта за счёт присутствия вещества и плотности энергии поля метрический тензор становится отличным от метрического тензора пространства Минковского, а физические явления меняют свой вид. В этом случае тяготение можно представить как интегральный эффект взаимодействия тел друг с другом посредством гравитационного и электромагнитного полей.

В соответствии с устоявшейся традицией считается, что пространство-время вблизи гравитирующих тел искривлено, является неевклидовым и описывается с помощью общей теории относительности (ОТО), в то время как специальная теория относительности (СТО) имеет дело с плоским пространством-временем Минковского. В ОТО все системы отсчёта по определению являются неинерциальными, поскольку каждая масса как бы генерирует вокруг себя поле, меняющее свойства пространства-времени от точки к точке. Решение основного уравнения ОТО для метрики, уравнения Эйнштейна-Гильберта, в случае слабого поля вблизи тяготеющего тела даёт поправку к компоненте g_{00} метрического тензора, которая интерпретируется как скалярный гравитационный потенциал. Гравитационное ускорение получается как градиент этого потенциала, взятый с обратным знаком, в результате мы приходим к классическому закону Ньютона. В отличие от гравитационного электромагнитное поле является несколько более фундаментальным – оно лоренц-инвариантно, преобразуется по известным законам в любых системах отсчёта, всегда обладает определёнными скалярным и векторным потенциалами и даёт свой собственный вклад в метрику. Целью данной работы является построение лоренц-инвариантной теории гравитационного поля как настоящего физического поля, участвующего наравне с веществом и другими полями в образовании метрических свойств пространства-времени.

Как известно, явления в неинерциальных системах отсчёта можно рассматривать и из инерциальных систем отсчёта, вводя силы инерции или соответствующие гравитационные силы. В противоположность подходу, принятому в ОТО, будем считать потенциал поля первичным понятием, а плотности энергии и импульса вещества и поля

– ответственными за отклонение наблюдаемой метрики пространства- времени от метрики пространства Минковского.

Скалярный гравитационный потенциал в неподвижной инерциальной системе отсчёта S_1 имеет вид:

$$\psi_1 = -\frac{\gamma M}{\sqrt{x_1^2 + y_1^2 + z_1^2}} = -\frac{\gamma M}{r_1},$$

где координаты x_1, y_1, z_1 задают точку, где измеряется потенциал, а M – масса гравитирующего тела. Расчёт скалярного потенциала этого же гравитационного поля в движущейся со скоростью V инерциальной системе отсчёта S может быть осуществлён двумя способами. По одному из них используется общее решение Льенара и Вихерта [1] для запаздывающего поля, что даёт следующее:

$$(1) \quad \psi = -\frac{\gamma M}{\sqrt{1-V^2/c^2} \left(\frac{(x-Vt)^2}{1-V^2/c^2} + y^2 + z^2 \right)^{1/2}}.$$

Формулу (1) можно получить и с помощью лоренцевского преобразования из системы отсчёта S_1 в S с помощью 4-вектора потенциала D_i , в котором кроме скалярного потенциала ψ находится векторный потенциал \mathbf{D} :

$$D_i = \left(\frac{\psi}{c}, -\mathbf{D} \right).$$

Потенциал \mathbf{D} согласно [2] дополняет потенциал ψ до 4-вектора и учитывает изменение гравитационного поля за счёт любого движения массы и запаздывания гравитационного взаимодействия. Точно также векторный потенциал в электродинамике ответственен за возникновение электромагнитного поля даже в том случае, когда скалярный потенциал равен нулю из-за компенсации положительных и отрицательных зарядов [3].

Приравнявая дивергенцию контрвариантного 4-вектора D^i к нулю, с помощью метрического тензора g^{ik} находим калибровочное условие для потенциалов в СТО:

$$\partial_i D^i = \partial_i g^{ik} D_k = \frac{1}{c^2} \frac{\partial \psi}{\partial t} + \nabla \cdot \mathbf{D} = 0.$$

Антисимметричный тензор гравитационного поля можно построить из 4-вектора потенциала D_i :

$$F_{ik} = \partial_i D_k - \partial_k D_i = \begin{pmatrix} 0 & \frac{G_x}{c} & \frac{G_y}{c} & \frac{G_z}{c} \\ -\frac{G_x}{c} & 0 & -\Omega_z & \Omega_y \\ \frac{G_y}{c} & \Omega_z & 0 & -\Omega_x \\ -\frac{G_z}{c} & -\Omega_y & \Omega_x & 0 \end{pmatrix}.$$

Компонентами тензора F_{ik} являются напряжённость гравитационного поля \mathbf{G} и кручение $\boldsymbol{\Omega}$, выражающиеся через потенциалы следующим образом:

$$\mathbf{G} = -\nabla \psi - \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t}, \quad \boldsymbol{\Omega} = \nabla \times \mathbf{D}.$$

Умножая плотность массы в покоящейся системе отсчёта на 4-вектор скорости u_i , получим 4-вектор плотности импульса:

$$J_i = \rho_0 u_i = \left(\frac{\rho_0 c}{\sqrt{1-V^2/c^2}}, -\frac{\rho_0 \mathbf{V}}{\sqrt{1-V^2/c^2}} \right) = (\rho c, -\mathbf{J}).$$

Действие четырёхмерного даламбертиана на вектор потенциала даёт вектор, пропорциональный 4-вектору J_i :

$$(2) \quad \square^2 D_i = -\frac{4\pi\gamma}{c^2} J_i.$$

Уравнения (2) являются волновыми уравнениями для потенциалов ψ и D гравитационного поля, а их решения имеют вид:

$$\psi(1,t) = -\gamma \int \frac{\rho(2,t')}{R_{12}} dV_2, \quad D(1,t) = -\frac{\gamma}{c^2} \int \frac{\mathbf{J}(2,t')}{R_{12}} dV_2,$$

здесь потенциалы в точке 1 в момент времени t находятся путём интегрирования распределения масс (массовых токов) в области с объёмом V_2 в более ранний момент времени $t' = t - \frac{R_{12}}{c}$, R_{12} – текущее расстояние между точкой 1 и элементами объёма dV_2 в момент времени t' , c – скорость распространения гравитационного воздействия.

Уравнения гравитационного поля получаются путём дифференцирования тензора F_{ik} :

$$(3) \quad \partial_n F_{ik} + \partial_i F_{kn} + \partial_k F_{ni} = 0, \quad \partial_k F^{ik} = \frac{4\pi\gamma}{c^2} J^i.$$

В раскрытом виде уравнения (3) содержат векторы \mathbf{G} и $\mathbf{\Omega}$:

$$(4) \quad \begin{aligned} \nabla \cdot \mathbf{G} &= -4\pi\gamma\rho, & \nabla \cdot \mathbf{\Omega} &= 0, \\ \nabla \times \mathbf{G} &= -\frac{\partial \mathbf{\Omega}}{\partial t}, & c^2 \nabla \times \mathbf{\Omega} &= -4\pi\gamma\mathbf{J} + \frac{\partial \mathbf{G}}{\partial t}. \end{aligned}$$

Если определить гравитационную силу выражением $\mathbf{F} = m\mathbf{G} + m\mathbf{V} \times \mathbf{\Omega}$, где m – масса частицы, то уравнение движения частицы в СТО будет иметь вид:

$$\frac{dp^i}{dt_0} = F^{ik} p_k,$$

здесь p^i и p_k – контрвариантный и ковариантный 4-импульсы соответственно,

$$p_k = mu_k = \left(\frac{mc}{\sqrt{1-V^2/c^2}}, -\frac{m\mathbf{V}}{\sqrt{1-V^2/c^2}} \right), \quad dt_0 = \frac{ds}{c} = \sqrt{1-V^2/c^2} dt, \quad ds - \text{интервал.}$$

Как показывает расчёт в [2], при параллельном движении двух масс за счёт векторного потенциала \mathbf{D} и соответствующего ему кручения $\boldsymbol{\Omega}$ между массами возникает сила отталкивания. Данная сила при большой скорости движения масс вычитается из силы гравитационного притяжения таким образом, что при достижении скорости света суммарная сила между массами стремится к нулю: $F = F_0 \sqrt{1-V^2/c^2}$, здесь F_0 – сила притяжения между покоящимися массами. Одновременно интервалы времени движущихся относительно лабораторной системы отсчёта часов согласно СТО будут

длиннее: $dt = \frac{dt_0}{\sqrt{1-V^2/c^2}}$. Приращения поперечных относительно движения импульсов масс в лабораторной и сопутствующей системах отсчёта оказываются

одинаковыми: $dp = F dt = F_0 dt_0 = dp_0$, что как раз и следует из СТО.

На основе тензора F_{ik} и метрического тензора g_{ik} можно построить тензор плотности энергии-импульса гравитационного поля:

$$(5) \quad U^{ik} = \frac{c^2}{4\pi\gamma} \left(-g^{im} F_{mr} F^{rk} + \frac{1}{4} g^{ik} F_{rm} F^{mr} \right).$$

Компонента U^{00} в тензоре (5) представляет собой плотность энергии гравитационного поля:

$$U^{00} = -\frac{1}{8\pi\gamma} (G^2 + c^2 \boldsymbol{\Omega}^2),$$

а компоненты U^{01}, U^{02}, U^{03} , умноженные на скорость c , дают вектор плотности

потока энергии поля $\mathbf{S} = -\frac{c^2}{4\pi\gamma} \mathbf{G} \times \boldsymbol{\Omega}$. Плотность энергии поля и вектор \mathbf{S} связаны

между собой:

$$\nabla \cdot \mathbf{S} = -\frac{\partial U^{00}}{\partial t} - \mathbf{J} \cdot \mathbf{G}.$$

Смысл этого соотношения заключается в том, что поток энергии в некоторый объём через его поверхность приводит к увеличению гравитационной энергии в этом объёме и (или) к совершению работы по ускорению вещества.

Приведённые расчёты показывают, что в инерциальных системах можно построить самосогласованную лоренц-инвариантную теорию гравитационного поля, в соответствии с уравнениями (4) справедливую вплоть до релятивистских скоростей движения тел. Следовательно, уравнения гравитационного поля с помощью метрического тензора g^{ik} можно записать и в ковариантном виде. В частности в уравнении Эйнштейна-Гильберта, в тензор плотности энергии следует включить тензор U^{ik} , содержащий согласно (5) не только напряжённость поля \mathbf{G} , но и кручение гравитационного поля $\mathbf{\Omega}$:

$$(6) \quad R^{ik} - \frac{1}{2} g^{ik} R = \frac{8\pi\gamma}{c^4} (t^{ik} + W^{ik} + U^{ik}),$$

здесь R^{ik} – тензор Риччи, R – скалярная кривизна, t^{ik}, W^{ik}, U^{ik} – тензоры плотности энергии-импульса вещества, электромагнитного поля и гравитационного поля соответственно, космологическая постоянная не учитывается и считается равной нулю. Решениями уравнений (6) являются зависимости компонент метрического тензора от координат и времени, показывающие отклонение от метрического тензора пространства Минковского, причём симметричность формы уравнений и однозначность их решений обеспечивается в так называемых гармонических координатах, которые можно считать координатами пространства Минковского.

Уравнения движения материи находятся из равенства нулю ковариантной производной от тензора материи:

$$(7) \quad \nabla_k (t^{ik} + W^{ik} + U^{ik}) = 0.$$

Поскольку в (7) в тензоре U^{ik} находится кручение $\mathbf{\Omega}$, то решения этого уравнения приобретают некоторые добавки, существенные при больших скоростях. Однако в условиях Солнечной системы и обычных скоростях движения тел поправки к метрическому тензору оказываются весьма незначительными. В [2] рассмотрена метрика внутри и за пределами однородного по плотности массивного сферического тела с учётом вклада от гравитационного поля. Было найдено, что в дополнение к метрике

Шварцшильда, содержащей члены вида $\frac{2\gamma M}{rc^2}$, появляются также члены второго порядка малости, содержащие в знаменателе c^4 . Практически все тесты ОТО – смещение перигелия Меркурия, искривление лучей света и задержка их распространения в гравитационном поле Солнца, изменение частоты света при распространении между точками с разными гравитационными потенциалами и другие аналогичные опыты подтверждены только на уровне первого порядка. По-видимому, увеличение точности измерений со временем позволит провести проверку как ОТО, так и предлагаемого нами подхода.

Обычно полагают, что в ОТО тяготение описывается как воздействие материи на свойства пространства-времени, которые в свою очередь влияют на движение тел. В свете вышеизложенного данное положение переформулируется в том смысле, что изменение количества вещества, электромагнитного и гравитационного полей изменяет как свойства пространства-времени, отмечаемые наблюдателем, так и видимые траектории движения тел. Таким образом, хотя тяготение формально можно сводить к искривлению пространства-времени и метрики под действием всевозможных источников энергии вещества и поля, но в то же время гравитацию следует считать самостоятельным физическим полем, которое вместе с движущимся веществом и электромагнитным полем задаёт метрику в заданной точке и определяет движение тел. Отличие гравитации от тяготения тогда заключается в том, что последнее есть интегральный эффект от действия гравитационных и электромагнитных полей, связанных соответственно с тяготеющими массами и заряженными телами.

Литература

- [1] *Фейнман Р., Лейтон Р., Сэндс М.* Фейнмановские лекции по физике. Том 6. М.: Мир, 1977. / перевод с англ. *Feynman R., Leighton R., Sands M.* The Feynman lectures on physics. V.2. Addison-Wesley Publishing Company, Inc. Reading, Massachusetts, Palo Alto. London. 1964.
- [2] *Федосин С.* Физика и философия подобия от преонов до метагалактик. Пермь: Стиль-МГ, 1999.
- [3] *Ландау Л. Д., Лифшиц Е. М.* Теоретическая физика. Т.2. Теория поля. М.: Наука, 1988.