

жен вращаться около года. Число оборотов за год равно примерно $3 \cdot 10^7 / 5 \times 10^3 = 0,6 \cdot 10^4$, и так как эффект накапливается, то угол отклонения оси гироскопа за год составит $\sim 9''$. Обеспечить стабильность гироскопа с такой точностью, очевидно, нелегко, еще труднее удержать эту точность стабилизации в течение долгого времени. Поэтому подготовка опыта ведется уже более двух десятилетий. Формула (157) была получена в 1921 г. Фоккером. При выводе этой формулы мы существенно использовали результаты работ [35, 36].

4.11. Прецессия перигелия и необходимость более точного знания метрики

Нам осталось рассмотреть еще один классический эффект ОТО -- прецессию перигелия планеты в поле центральной звезды массой m . Легко увидеть, что для этого необходимо знать метрику поля, создаваемого центром притяжения, с точностью лучшей, чем та, которая дается первым порядком теории возмущений (см. (76)).

Траектория пробного тела единичной массы получается из вариационного принципа

$$-\delta \int ds = -\delta \int \sqrt{g_{00} + g_{\alpha\beta} v^\alpha v^\beta} dt. \quad (159)$$

В ньютоновском приближении $g_{00} = 1 - r_g/r$, $g_{\alpha\beta} = -\delta_{\alpha\beta}$, и из формулы (159) после разложения корня приходим к нерелятивистскому уравнению движения, дающему кеплеровскую орбиту. Если мы хотим найти следующее приближение, то нужно учесть, что для замкнутой траектории в силу теоремы вириала $v^2 \sim r_g/r$. Нерелятивистское приближение соответствует учету членов порядка r_g^2/r . В следующем порядке мы должны учесть как члены порядка r_g^3/r , так и члены порядка $(r_g/r)^2$. Если представить метрику в виде

$$g_{00} = 1 - \frac{r_g}{r} + \gamma \left(\frac{r_g}{r}\right)^2 + \dots,$$

$$g_{\alpha\beta} = -\delta_{\alpha\beta} \left(1 + \frac{r_g}{r}\right) + \dots,$$

то в действии нужно оставить члены

$$S = -\int \sqrt{1 - \frac{r_g}{r} + \gamma \left(\frac{r_g}{r}\right)^2 - v^2 - v^2 \frac{r_g}{r}} dt.$$

Разлагая корень, нужно учесть члены порядка $\frac{r_g}{r}$ и $\left(\frac{r_g}{r}\right)^2$:

$$\frac{v^2}{2} + \frac{r_g}{r}; \quad \frac{1}{8} \left(\frac{v^2}{2} + \frac{r_g}{r}\right)^2 + \gamma \left(\frac{r_g}{r}\right)^2 + v^2 \frac{r_g}{r}.$$

Несколько небрежно можно сказать, что прецессия перигелия возникает из-за трех причин: кривизны трехмерного пространства, наличия члена, пропорционального γ^4 , в метрике и эффектов частной ТО, приводящих к появлению члена $(\frac{v^2}{2} + \frac{A^2}{r})^2$ (он появился бы даже для свободной частицы из-за релятивистской зависимости массы от скорости).

Выше отмечалось (разд. 3.4), что член, пропорциональный γ^4 , связан с нелинейностью гравитационного поля. Поэтому явление прецессии перигелия уникально — оно позволяет непосредственно проверить нелинейность теории Эйнштейна, существенно отличающую ее от теории Ньютона.

Решить задачу о прецессии перигелия можно двумя путями: либо по теории возмущений (как это сделал впервые Эйнштейн), либо найдя сначала точное решение для метрики сферически симметричного тела, найденной Шварцшильдом. Зная решение Шварцшильда, можно затем с его помощью вычислить прецессию перигелия, а также и все другие уже обсуждавшиеся выше эффекты ОТО.

5. ТОЧНОЕ РЕШЕНИЕ УРАВНЕНИЙ ОТО ДЛЯ ЦЕНТРАЛЬНО-СИММЕТРИЧНОГО ПОЛЯ И ПРЕЦЕССИЯ ОРБИТ.

5.1. Вариационный принцип для уравнений ОТО

В заключительной главе этой книги мы рассмотрим точное решение уравнений ОТО в пространстве, окружающем массивное тело — так называемое решение Шварцшильда. С помощью найденного решения мы получим затем выражение для прецессии орбиты планеты в поле массивной звезды.

Одним из способов получения решения Шварцшильда является непосредственное использование вариационного принципа, из которого следуют уравнения ОТО. Этот вопрос представляет и самостоятельный интерес.

Прежде всего, следует записать вид действия для ГП и материи. Будем искать полное действие в виде

$$S = S_g + S_m \quad (160)$$

Для определенности материи будем считать пылевидной, тогда

$$S_m = - \sum_{\mathcal{P}} m_{\mathcal{P}} \int ds \quad (161)$$

есть сумма действий для материальных частиц массой $m_{\mathcal{P}}$. Такое выражение для одной частицы уже использовалось для получения уравнений движения материальной точки в ГП (6). Действие S_m уже содержит взаимодействие частицы с ГП, и введение особого члена для взаимодействия в полное действие излишне.