

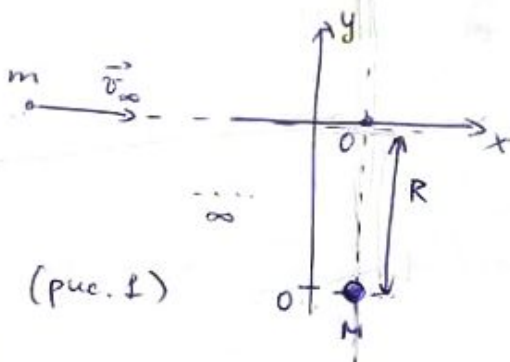
Отклонение лучей света в поле Солнца

Цель работы:

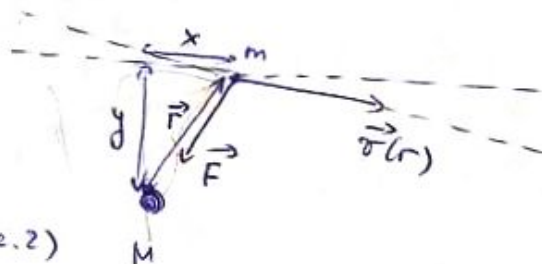
- оценить угол отклонения луча света в гравитационном поле Солнца с использованием законов механики Ньютона,
- сравнить результат с аналогичным с использованием общей теории относительности и экспериментальными данными

1. "Нерелятивистский" случай

движение частицы массой m в гравит. поле тела массой M
 v_∞ - скорость частицы на беск. удалении от тела
 R - прицельный параметр



(рис. 1)



(рис. 2)

Введем ось $x \parallel v_\infty$, с началом отсч. в точке пересеч. осей с ~~линией~~ ^{прямой} прицельного расстояния. И ось $y \perp x$ (см. рис 1), с нач. отсч. в точке осей y , куда ^{ортогонально} ~~проец.~~ ^{проец.} M .

$$F = \frac{GmM}{r^2} = \frac{GmM}{x^2 + y^2} \quad ; \quad F_y = -\frac{GmM}{x^2 + y^2} \cdot \frac{y}{(x^2 + y^2)^{\frac{1}{2}}} = -\frac{GmMy}{(x^2 + y^2)^{\frac{3}{2}}}$$

учитывая малость
($y \approx R$)

$$F_y \approx -\frac{GmMy}{(x^2 + R^2)^{\frac{3}{2}}}$$

45 3CU

$$d\vec{p} = \vec{F} dt, \quad dp_y = F_y dt$$

$$\Delta p_y = \int dp_y = - \int \frac{GMmR}{(x^2 + R^2)^{3/2}} dt \quad \underline{dx = c dt} = - \int_{-\infty}^0 \frac{GMmR}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \cdot \frac{dx}{c} =$$

$$= - \frac{GMmR}{c} \int_{-\infty}^0 \frac{dx}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \quad \textcircled{=}$$

// пусть $x = R \operatorname{tg} \theta$; $dx = \frac{R d\theta}{\cos^2 \theta}$, $x^2 + R^2 = R^2(1 + \operatorname{tg}^2 \theta) = \frac{R^2}{\cos^2 \theta}$

$$\int \frac{dx}{(x^2 + R^2)^{3/2}} = \int \frac{\frac{R d\theta}{\cos^2 \theta}}{\left(\frac{R^2}{\cos^2 \theta}\right)^{3/2}} = \int \frac{\frac{R d\theta}{\cos^2 \theta}}{\frac{R^3}{\cos^3 \theta}} = \int \frac{d\theta \cos \theta}{R^2} = \frac{1}{R^2} \int \cos \theta d\theta =$$

$$= \frac{1}{R^2} \sin \theta + C = \frac{1}{R^2} \cdot \frac{x}{\sqrt{x^2 + R^2}} + C$$

//

$$\textcircled{=} - \frac{GMmR}{c} \left(\frac{x}{R^2 \sqrt{x^2 + R^2}} \right) \Big|_{-\infty}^0 = - \frac{GMmR}{c} \left(0 - \lim_{x \rightarrow -\infty} \frac{x}{R^2 \sqrt{x^2 + R^2}} \right) =$$

$$= + \frac{GMmR}{c} \lim_{x \rightarrow -\infty} \frac{1}{R^2 \sqrt{1 + \frac{R^2}{x^2}}} = \frac{GMmR}{cR^2} = \frac{GMm}{cR}$$

где всего гравит-я:

$$\Delta p_y = 2\Delta p_y \approx \frac{2GMm}{cR}; \quad \Delta v_y \approx \frac{2GM}{cR}$$

итак, угловое отклонение луча:

$$\Delta \varphi \approx \frac{\Delta v}{c} \approx \frac{2GM}{c^2 R} \approx \frac{2GM}{c^2 b} \quad (\text{где } b - \text{параметр воздействия})$$

замечим, что эту задачу мы решали в модели, в которой решили считать свет потоком фотонов с массой m и скоростью c .

По-хорошему, масса фотона с высокой точностью равна нулю.

$$m < 10^{-22} \frac{\text{ЭВ}}{c^2}$$

Но луч света обладает энергией, а, значит, и массой.

2. Общая теория относительности

из постулатов ОТО следует, что массивные объекты искривляют пространство-время. свет, движется по геодезической в искр. пространстве.

Это и обуславливает отклонение луча света.

Для луча света (скорость c):

$$\Delta\theta \approx (1+\gamma) \frac{2GM}{c^2 R_{min}}$$

$$\Delta\theta \approx \frac{4GM}{c^2 R_{min}}$$

гравитационно-фактор

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\frac{v^2}{c^2}}} - 1$$

т.е. в два раза больше, чем это дает ньютоновская теория.

3. Экспериментальные данные

В 1919 г. А.С. Эддингтон проводил измерения во время затмения.

Величина отклонения:

$$1,98 \pm 0,30$$

$$1,61 \pm 0,30$$

(угловых секунд)

(Собран, Бразилия)
(о. Принсипи, Гвианский
затм.)

с точностью 15% совпадает с ОТО

(Телескопы, фотографии злуж во время и после затмения)

Впоследствии соотношение было улучшено. Сейчас:

$$\frac{1}{2}(1+\gamma) = 1,001 \pm 0,002$$

Вывод:

модель отклонения луча света в искривл. пространстве
законов механики Ньютона согласуется с эксп.
данными с точностью до числ. коэф (≈ 2).

модель ОТО позволяет сделать более точную оценку.