

Вывести уравнения описывающие теорию Бранса — Дикке, которая задаются действием:

$$S = \int_{\Omega} d^4x \sqrt{-g} \left(\varphi R - \omega \frac{\varphi_{,i} \varphi^{,i}}{\varphi} \right) \quad (0.1)$$

$$\delta S = \int_{\Omega} d^4x \left(\varphi R - \omega \frac{\varphi_{,i} \varphi^{,i}}{\varphi} \right) \delta (-g)^{1/2} + (-g)^{1/2} \delta \varphi R - (-g)^{1/2} \delta \omega \frac{\varphi_{,i} \varphi^{,i}}{\varphi} \quad (0.2)$$

Варьирование по метрике:

$$\delta \varphi R = \varphi \delta R = \varphi \delta R_{ij} g^{ij} = \varphi g^{ij} \delta R_{ij} + \varphi R_{ij} \delta g^{ij} \quad (0.3)$$

$$\delta \omega \frac{\varphi_{,i} \varphi^{,i}}{\varphi} = \omega \frac{\varphi_{,i} \varphi^{,j}}{\varphi} \delta g_{ij} (-g)^{-1/2} = \omega (-g)^{1/2} \frac{\varphi_{,i} \varphi^{,j}}{\varphi} \left[\delta g_{ij} - \frac{1}{2} g_{ij} g^{kl} \delta g_{kl} \right] \quad (0.4)$$

Для приведения всего к одному виду в 0.4 надо раскрыть скобки переименовать немые индексы во втором слагаемом.

$$\frac{\varphi_{,i} \varphi^{,j}}{\varphi} \left[(-g)^{1/2} \delta g_{ij} - \frac{1}{2} (-g)^{1/2} g_{ij} g^{kl} \delta g_{kl} \right] = \frac{\varphi_{,i} \varphi^{,j}}{\varphi} (-g)^{1/2} \delta g_{ij} - \frac{1}{2} (-g)^{1/2} \frac{\varphi_{,l} \varphi^{,l}}{\varphi} g^{ij} \delta g_{ij} \quad (0.5)$$

Упростим 0.3, для первого слагаемого можно сразу домножить на $(-g)^{1/2}$ тк этот множитель стоит перед 0.3 в 0.2:

$$(-g)^{1/2} \varphi g^{ij} \delta R_{ij} = \varphi \left(g^{jk} \delta \Gamma_{jk}^i - g^{ji} \delta \Gamma_{jk}^k \right)_{,i} = \left(\varphi g^{jk} \delta \Gamma_{jk}^i - \varphi g^{ji} \delta \Gamma_{jk}^k \right)_{,i} - \varphi_{,i} \left(g^{jk} \delta \Gamma_{jk}^i - g^{ji} \delta \Gamma_{jk}^k \right) \quad (0.6)$$

Теперь варьируем Γ_{jk}^i она у нас была на лекции, в принципе как и R_{ij}

$$\delta \Gamma_{jk}^i = \frac{1}{2} g^{il} \left[(\delta g_{lj})_{,k} + (\delta g_{lk})_{,j} - (\delta g_{jk})_{,l} \right] \quad (0.7)$$

Для удобства заметим, что если по теореме Гаусса-Остроградского интеграл занулился для обычной производной, то он также занулился и для ковариантной производной, так как мы можем перейти в СО где $\nabla_i \rightarrow \partial_i$ посчитать интеграл и вернуться, так же вспомним $g_{ij;k} = 0$:

$$-\varphi_{,i} g^{jk} \delta \Gamma_{jk}^i = -\frac{1}{2} \varphi_{,i} g^{jk} g^{il} \left[(\delta g_{lj})_{,k} + (\delta g_{lk})_{,j} - (\delta g_{jk})_{,l} \right] = \frac{1}{2} g^{jk} g^{il} [\varphi_{,i;k} \delta g_{lj} + \varphi_{,i;j} \delta g_{lk} - \varphi_{,i;j} \delta g_{jk}] \quad (0.8)$$

$$\varphi_{,i} \varphi g^{ji} \delta \Gamma_{jk}^k = \frac{1}{2} \varphi_{,i} g^{ji} g^{kl} \left[(\delta g_{lj})_{,k} + (\delta g_{lk})_{,j} - (\delta g_{jk})_{,l} \right] = -\frac{1}{2} g^{ji} g^{kl} [\varphi_{,i;k} \delta g_{lj} + \varphi_{,i;j} \delta g_{lk} - \varphi_{,i;j} \delta g_{jk}] \quad (0.9)$$

Поднятие индексов и переименовывание покажут, равенство первого члена из 0.9 с последнего из 0.8, а логично для первого из 0.8 и последнего 0.9, а средние члены в свою очередь взаимосокажутся, поэтому получим:

$$(-g)^{1/2} \varphi g^{ij} \varphi \delta R_{ij} \Rightarrow \left[-\varphi_{,i;j} + g_{ij} \varphi_{,l}^{,l} \right] (-g)^{1/2} \delta g^{ij} \quad (0.10)$$

Варьирование второго члена из 0.4, я проводить не буду, так как результат известен с лекции, там получится тензор Эйнштейна. Поэтому вспомним о вкладе материи в действие:

$$16\pi \frac{\delta \mathcal{L}_m}{\delta g_{ij}} = -8\pi T^{ij} \quad (0.11)$$

Тогда просуммировав :

$$8\pi T_{ij} = \omega \frac{\varphi_{,i} \varphi_{,j} - \frac{1}{2} g_{ij} \varphi_{,l} \varphi^{,l}}{\varphi} - G_{ij} \varphi \quad (0.12)$$

Теперь рассмотрим вариацию по полю, первый член из 0.2 занулился:

$$(-g)^{1/2} \delta\varphi R = (-g)^{1/2} R \delta\varphi \quad (0.13)$$

$$(-g)^{1/2} \delta\omega \frac{\varphi_{,i}\varphi^{,i}}{\varphi} = (-g)^{1/2} \omega \varphi_{,i}\varphi^{,i} \delta\frac{1}{\varphi} + (-g)^{1/2} \omega \frac{1}{\varphi} \delta\varphi_{,i}\varphi^{,i} = -(-g)^{1/2} \omega \varphi_{,i}\varphi^{,i} \frac{1}{\varphi^2} \delta\varphi + 2\omega \partial_i \left(\frac{\varphi_{,i} (-g)^{1/2}}{\varphi} \right) \delta\varphi \quad (0.14)$$

Для второго слагаемого снова воспользовался к теоремой Гаусса-Остроградского, а коэф. 2 появился из-аз двух одинаковых $\varphi^{,i}$ и $\varphi_{,i}$. Материя не дает вклад в варицию по полю, поэтому в итоге вариация по полю даст нам:

$$(-g)^{1/2} \left(\omega \frac{\varphi_{,i}\varphi^{,i}}{\varphi^2} + R \right) + 2\omega \partial_i \frac{\varphi_{,i} (-g)^{1/2}}{\varphi} = 0 \quad (0.15)$$