

一般相対性理論 演習問題 第7回

2243117S 佐野博亮

2024年7月6日

I.

■運動方程式

$$S_{\text{EH}} = \int dx^4 \sqrt{-g} R = \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} R_{\mu\nu}$$

$$S_{\text{m}} = -\frac{1}{2} \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} \partial_\mu \phi \partial_\nu \phi$$

とおく。

S_{EH} の変分は

$$\delta S_{\text{EH}} = \int dx^4 [\delta \sqrt{-g} R + \sqrt{-g} \delta g^{\mu\nu} R_{\mu\nu} + \sqrt{-g} g^{\mu\nu} \delta R_{\mu\nu}]$$

ここで、 δS_{EH} の第3項について、表面項を0として

$$\begin{aligned} \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} \delta R_{\mu\nu} &= \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} (\nabla_\lambda \delta \Gamma_{\mu\nu}^\lambda - \nabla_\nu \delta \Gamma_{\mu\lambda}^\lambda) \\ &= \int dx^4 \sqrt{-g} \nabla_\lambda (g^{\mu\nu} \delta \Gamma_{\mu\nu}^\lambda - g^{\mu\lambda} \delta \Gamma_{\mu\nu}^\nu) = 0 \end{aligned}$$

であるから、Einstein テンソル $G_{\mu\nu} = R_{\mu\nu} - \frac{1}{2} g_{\mu\nu} R$ を用いると

$$\delta S_{\text{EH}} = \int dx^4 \sqrt{-g} \delta g^{\mu\nu} \left[R_{\mu\nu} - \frac{1}{2} g_{\mu\nu} R \right] = \int dx^4 \sqrt{-g} \delta g^{\mu\nu} G_{\mu\nu} \quad (1.1)$$

S_{m} の変分は

$$\delta S_{\text{m}} = -\frac{1}{2} \int dx^4 [\delta \sqrt{-g} g^{\mu\nu} \partial_\mu \phi \partial_\nu \phi + \sqrt{-g} \delta g^{\mu\nu} \partial_\mu \phi \partial_\nu \phi + \sqrt{-g} g^{\mu\nu} \partial_\mu \delta \phi \partial_\nu \phi + \sqrt{-g} g^{\mu\nu} \partial_\mu \phi \partial_\nu \delta \phi]$$

ここで、 δS_{m} の第3項と第4項は等しく、これについて、表面項（下線部）を0として

$$\begin{aligned} \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} \partial_\mu \delta \phi \partial_\nu \phi &= \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} \partial_\nu \phi \nabla_\mu \delta \phi \\ &= \int dx^4 \sqrt{-g} \nabla_\mu (g^{\mu\nu} \partial_\nu \phi \delta \phi) - \int dx^4 \sqrt{-g} \delta \phi \nabla_\mu (g^{\mu\nu} \partial_\nu \phi) \\ &= \int dx^4 \sqrt{-g} \delta \phi \nabla^\mu \nabla_\mu \phi \end{aligned}$$

であるから、

$$\delta S_{\text{m}} = \int dx^4 \sqrt{-g} \left[\delta g^{\mu\nu} \left\{ \frac{1}{4} g_{\mu\nu} g^{\alpha\beta} \partial_\alpha \phi \partial_\beta \phi - \frac{1}{2} \partial_\mu \phi \partial_\nu \phi \right\} + \delta \phi \nabla^\mu \nabla_\mu \phi \right] \quad (1.2)$$

式(1.1), (1.2) より、運動方程式は

$$G_{\mu\nu} + \frac{1}{4} g_{\mu\nu} g^{\alpha\beta} \partial_\alpha \phi \partial_\beta \phi - \frac{1}{2} \partial_\mu \phi \partial_\nu \phi = 0$$

$$\nabla^\mu \nabla_\mu \phi = 0$$

■エネルギー・運動量テンソル エネルギー・運動量テンソル $T_{\mu\nu}$ は

$$T_{\mu\nu} = -2 \frac{\delta S_{\text{m}}}{\delta g^{\mu\nu}} = -\frac{1}{2} g_{\mu\nu} g^{\alpha\beta} \partial_\alpha \phi \partial_\beta \phi + \partial_\mu \phi \partial_\nu \phi$$

II.

$$S_{\text{EH}} = \int dx^4 \sqrt{-g} R$$

$$S_{\text{M}} = -\frac{1}{4} \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta}$$

とおく。

S_{EH} の変分は式 (1.1) で与えられる。

S_{M} の変分は

$$\delta S_{\text{M}} = -\frac{1}{4} \int dx^4 \left[\begin{aligned} &\delta \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} + \sqrt{-g} \delta g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} + \sqrt{-g} g^{\mu\nu} \delta g^{\alpha\beta} F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} \\ &+ \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} \delta F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} + \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} F_{\mu\alpha} \delta F_{\nu\beta} \end{aligned} \right]$$

ここで、 $g^{\mu\nu}$ の対称性および $F_{\mu\nu}$ の反対称性より、第 2 項と第 3 項は等しく、第 4 項と第 5 項は等しい。よって

$$\delta S_{\text{M}} = -\frac{1}{4} \int dx^4 \left[\delta \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} + 2\sqrt{-g} \delta g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} + 2\sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} \delta F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} \right]$$

ここで、第 3 項について

$$\begin{aligned} \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} \delta F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} &= \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} F_{\nu\beta} \delta (\partial_\mu A_\alpha - \partial_\alpha A_\mu) \\ &= \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} F_{\nu\beta} (\partial_\mu \delta A_\alpha - \partial_\alpha \delta A_\mu) \\ &= \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} F_{\nu\beta} (\nabla_\mu \delta A_\alpha - \nabla_\alpha \delta A_\mu) \end{aligned}$$

$F_{\mu\nu}$ の反対称性より

$$\begin{aligned} \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} \delta F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} &= 2 \int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} F_{\nu\beta} \nabla_\mu \delta A_\alpha \\ &= 2 \int dx^4 \sqrt{-g} \nabla_\mu (g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} F_{\nu\beta} \delta A_\alpha) - 2 \int dx^4 \sqrt{-g} \delta A_\alpha \nabla_\mu (g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} F_{\nu\beta}) \end{aligned}$$

下線部は表面項であるから 0 として

$$\int dx^4 \sqrt{-g} g^{\mu\nu} g^{\alpha\beta} \delta F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} = -2 \int dx^4 \sqrt{-g} \delta A_\alpha \nabla_\mu F^{\mu\alpha}$$

よって

$$\delta S_{\text{M}} = -\frac{1}{4} \int dx^4 \left[\delta g^{\mu\nu} \left(-\frac{1}{2} g_{\mu\nu} g^{\lambda\rho} g^{\alpha\beta} F_{\lambda\alpha} F_{\rho\beta} + 2g^{\alpha\beta} F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} \right) - 4 \delta A_\alpha \nabla_\mu F^{\mu\alpha} \right] \quad (2.1)$$

式 (1.1), (2.1) より、運動方程式は

$$\begin{aligned} G_{\mu\nu} + \frac{1}{8} g_{\mu\nu} g^{\lambda\rho} g^{\alpha\beta} F_{\lambda\alpha} F_{\rho\beta} - \frac{1}{2} g^{\alpha\beta} F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} &= 0 \\ \nabla_\mu F^{\mu\alpha} &= 0 \end{aligned}$$

■エネルギー・運動量テンソル エネルギー・運動量テンソル $T_{\mu\nu}$ は

$$T_{\mu\nu} = -2 \frac{\delta S_{\text{M}}}{\delta g^{\mu\nu}} = g^{\alpha\beta} F_{\mu\alpha} F_{\nu\beta} - \frac{1}{4} g_{\mu\nu} g^{\lambda\rho} g^{\alpha\beta} F_{\lambda\alpha} F_{\rho\beta}$$