

高次元臨界高階重力

岐阜工業高等専門学校 菅菜穂美

E-mail: kan@gifu-nct.ac.jp

本発表では Meissner-Olechowski Gravity を出発点として, Critical Gravity を任意の次元, 及び任意の微分項を含む理論へと拡張したモデルを提案する。なお, この研究は山口大学の小林孝一朗氏, 及び白石清氏との共同研究 [1] に基づく。

Einstein 重力理論は摂動論の場の理論としてユニタリー性は保たれているが, 結合定数が負の質量次元を持つため, 繰り込み可能ではない。そこで, 繰り込み可能な重力理論を構築するために, 高次の微分 (曲率) 項を作用に付加する試みがなされている。しかし, この場合はスピン 0 の massive graviton モードが出現するため, ユニタリー性は破綻する。

一方, 近年, 3次元重力理論 (New Massive Gravity) [2] 及び4次元以上へ一般化した理論 (Critical Gravity) [3, 4] において, パラメータ間の調整によりスカラー自由度を消去できる場合があることが示された。これらの理論は曲率の2次の項を作用に含んでいるが, 我々は高次元でさらに高次の微分項を含み, Critical Gravity を導く作用を Meissner-Olechowski Gravity [5] を基に構成した。結果は次のとおりである。

$$S_{crit} = \int d^D x \sqrt{-g} \sum_{n=2}^D \alpha_n L_{MO\Lambda}^{(n)}. \quad (1)$$

ここで, $L_{MO\Lambda}^{(n)}$ は Meissner-Olechowski Gravity を修正したもので, Schouten テンソル $S^{\mu\nu} = R^{\mu\nu} - \frac{1}{2(D-1)} R g^{\mu\nu}$ ($R^{\mu\nu}$ は Rich テンソル, R はスカラー曲率), 及び一般化クロネッカーデルタ

$$\delta_{\nu_1 \nu_2 \dots \nu_p}^{\mu_1 \mu_2 \dots \mu_p} \equiv \begin{vmatrix} \delta_{\nu_1}^{\mu_1} & \delta_{\nu_2}^{\mu_1} & \dots & \delta_{\nu_p}^{\mu_1} \\ \delta_{\nu_1}^{\mu_2} & \delta_{\nu_2}^{\mu_2} & \dots & \delta_{\nu_p}^{\mu_2} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \delta_{\nu_1}^{\mu_p} & \delta_{\nu_2}^{\mu_p} & \dots & \delta_{\nu_p}^{\mu_p} \end{vmatrix}, \quad (2)$$

を用いて次のように定義される。

$$L_{MO\Lambda}^{(n+2)} \equiv -\delta_{\nu_1 \dots \nu_n \mu\nu}^{\mu_1 \dots \mu_n \alpha\beta} S_{\mu_1}^{\nu_1} \dots S_{\mu_n}^{\nu_n} S_{\Lambda\alpha}^{\mu} S_{\Lambda\beta}^{\nu} \quad (0 \leq n \leq D-2). \quad (3)$$

1 次の摂動 $g_{\mu\nu} = \bar{g}_{\mu\nu} + h_{\mu\nu}$, $h \equiv \bar{g}^{\mu\nu} h_{\mu\nu}$ を考えると作用 (1) は Newton 定数と宇宙項の再定義のもと, $O(h^2)$ で Critical Gravity を導く。なお, (3) 式中の $S_{\Lambda\alpha}^{\mu}$ は Schouten テンソルの摂動項である。また, 背景幾何は $\bar{R}^{\mu\nu}{}_{\alpha\beta} = \Lambda(\delta_{\alpha}^{\mu} \delta_{\beta}^{\nu} - \delta_{\beta}^{\mu} \delta_{\alpha}^{\nu})$ ($\Lambda < 0$) とした。

(3) 式ではスカラー曲率の最高次は R^D であるが, さらに高次の曲率項を含み, Critical Gravity を導くラグランジアンは次のようになる。

$$L_{MO}^{(n,m)} = -\delta_{\nu_1 \dots \nu_n}^{\mu_1 \dots \mu_n} S_{(m)\mu_1}^{\nu_1} \dots S_{(m)\mu_n}^{\nu_n}. \quad (4)$$

ここで, $S_{(m)}^{\mu\nu}$ は Schouten テンソルを拡張したもので, Lovelock テンソル

$$G_{\nu}^{(n)\mu} \equiv -\frac{1}{\sqrt{-g}} \frac{\delta(\int d^D x \sqrt{-g} L_L^{(n)})}{\delta g_{\rho\mu}} g_{\nu\rho} = -2^{-(n+1)} \delta_{\nu\lambda_1 \rho_1 \dots \lambda_n \rho_n}^{\mu\sigma_1 \tau_1 \dots \sigma_n \tau_n} R^{\lambda_1 \rho_1}{}_{\sigma_1 \tau_1} \dots R^{\lambda_n \rho_n}{}_{\sigma_n \tau_n} \quad (5)$$

を用いて, $S_{(m)}^{\mu\nu} \equiv G^{(m)\mu\nu} - \frac{1}{D-1}G^{(m)}g^{\mu\nu}$ ($G^{(n)} \equiv G^{(n)\rho}$) のように定義される。(なお, (5) 式中の $L_L^{(n)}$ は Euler density と呼ばれ, 次式で表される。 $L_L^{(n)} = 2^{-n} \delta_{\lambda_1 \rho_1 \dots \lambda_n \rho_n}^{\sigma_1 \tau_1 \dots \sigma_n \tau_n} R^{\lambda_1 \rho_1}_{\sigma_1 \tau_1} \dots R^{\lambda_n \rho_n}_{\sigma_n \tau_n}$.)
 今後の展望としては, 今回導いた作用を用いてブラックホールなどの様々な古典解とその物理量について, また, 他の真空解の存在およびその物理について考察したい。さらに, 物質場を含む場合についても調べたい。

参考文献

- [1] N. Kan, K. Kobayashi and K. Shiraishi, Phys. Rev. **D88** (2013) 044035, arXiv:1306.5059 [hep-th].
- [2] E. A. Bergshoeff, O. Hohm and P. K. Townsend, Phys. Rev. Lett. **102** (2009) 201301; Phys. Rev. **D79** (2009) 124042.
- [3] İ. Güllü and B. Tekin, Phys. Rev. **D80** (2009) 064033.
- [4] H. Lü and C. N. Pope, Phys. Rev. Lett. **106** (2011) 181302.
- [5] K. A. Meissner and M. Olechowski, Phys. Rev. Lett. **86** (2001) 3708; Phys. Rev. **D65** (2002) 064017.