Realistic non-singular black holes

Ina Moslavac

University of Zagreb, Croatia

July 18, 2024

▲□▶ ▲□▶ ▲ 三▶ ▲ 三▶ 三三 - のへぐ

Einstein's equation

governs how the metric responds to energy and momentum

$$R_{\mu\nu} - \frac{1}{2} R g_{\mu\nu} + \Lambda g_{\mu\nu} = 8\pi G T_{\mu\nu}$$
(1)

▲□▶ ▲□▶ ▲□▶ ▲□▶ ▲□ ● ● ●

- $g_{\mu\nu}$ metric, $T_{\mu\nu}$ energy-momentum tensor
- *R*_{μν} Ricci tensor, *R* Ricci scalar
- G Newton's constant of gravitation, Λ cosmological constant

The Schwarzschild solution

 unique spherically symmetric vacuum solution of the Einstein's equation

$$ds^{2} = -\left(1 - \frac{2GM}{r}\right) dt^{2} + \left(1 - \frac{2GM}{r}\right)^{-1} dr^{2} + r^{2} d\Omega^{2} \quad (2)$$
$$d\Omega^{2} = d\theta^{2} + \sin^{2}\theta d\phi^{2} \quad (3)$$

- singularities are regions where the curvature (measured by Riemann tensor) becomes infinite
- one scalar quantity for Schwarzschild metric that measures curvature

$$R^{\mu\nu\rho\sigma}R_{\mu\nu\rho\sigma} = \frac{48G^2M^2}{r^6} \tag{4}$$

ightarrow r = 0 is a real singularity, r = 2GM is a coordinate singularity

Energy conditions

- prohibit pathological behaviors of spacetimes
- Null energy condition (NEC): $\tilde{T}_{\mu\nu}k^{\mu}k^{\nu} \ge 0$ for any null vector k^{μ}
- Weak energy condition (WEC): $\tilde{T}_{\mu\nu}v^{\mu}v^{\nu} \ge 0$ for any timelike vector v^{μ}
- Dominant energy condition (DEC): $\tilde{T}_{\mu\nu}v^{\mu}v^{\nu} \ge 0$ and $J_{\mu}J^{\mu} \le 0$ hold for any timelike vector v^{μ} , where $J^{\mu} := -\tilde{T}^{\mu}{}_{\nu}v^{\nu}$
- Strong energy condition (SEC): $\left(\tilde{T}_{\mu\nu} \frac{1}{2}\tilde{T}g_{\mu\nu}\right)v^{\mu}v^{\nu} \ge 0$ for any timelike vector v^{μ}

・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・

Criteria for physically reasonable non-singular black holes

- ► C1: Any kind of non-coordinate singularity is absent.
- ► C2: Closed causal curves are absent.
- C3: $\tilde{T}_{\mu\nu}$ satisfies the standard energy conditions in asymptotically flat regions.
- ► C4: $\tilde{T}_{\mu\nu}$ satisfies the standard energy conditions on the event horizon of a large black hole.
- ► C5: The limiting curvature condition (LCC) is respected.
- C6: Realized for a set of non-zero measure in the parameter space of the black-hole solution.

・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・
・

C7: Dynamically stable.

Spherically symmetric non-singular black holes with a regular center

$$ds^{2} = -f(r)dt^{2} + \frac{dr^{2}}{f(r)} + r^{2} \left(d\theta^{2} + \sin^{2} \theta \, d\phi^{2} \right)$$
(5)
$$f(r) := 1 - \frac{2M(r)}{r}$$
(6)



$$M(r) = \frac{mr^3}{(r^2 + l^2)^{3/2}}$$
(7)



Other solutions: Hayward, Dymnikova, Fan-Wang...

References

 S. Carroll: Spacetime and Geometry, An Introduction to General Relativity

▲□▶ ▲□▶ ▲□▶ ▲□▶ ▲□ ● ● ●

H. Maeda: Quest for realistic non-singular black-hole geometries: regular-center type, JHEP 11 (2022) 108