

Reissner-Nordstrom 時空のBSW collision

立教大学M1

国分隆文

目的

Banados, Silk, Westによると、Kerr-Blackhole(BH)の horizon 付近で2つの粒子を衝突させると、2粒子の重心系のエネルギーを任意に高くすることができる。本発表ではこのような衝突をBSW collisionと呼ぶことにする。

ZaslavskiiはReissner-Nordstrom BH(RNBH)へ動径方向に運動する2つの荷電粒子を入射することを考え、この状況でもBSW collisionが起こることを示した。そこで今回私はZaslavskiiの論文を基に、RN時空ではどのような状況でBSWが起こるかを発表する。

問題設定

RNBHの線素は次式。

$$g_{\mu\nu} = \begin{pmatrix} -f(r) & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1/f(r) & 0 & 0 \\ 0 & 0 & r^2 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & r^2 \sin^2 \theta \end{pmatrix}, f(r) = 1 - \frac{2M}{r} + \frac{Q^2}{r^2} \quad (1)$$

Q 、 M : BHの電荷、質量

Horizon: $r_H = M \pm \sqrt{M^2 - Q^2}$ ($0 \leq Q \leq M$)

電荷 q 、質量 m の粒子のラグランジアン L :

$$L = \frac{1}{2} g_{\mu\nu} \dot{x}^\mu \dot{x}^\nu + q A_\mu \dot{x}^\mu \quad (\cdot \equiv \frac{d}{d\lambda}, A_\mu = (-\frac{Q}{r}, \vec{0})) \quad (2)$$

(2)式は t, φ を含まないので保存量として次を定義

$$\text{義} \rightarrow E \equiv -p_t = f(r)\dot{t} + \frac{qQ}{r} \quad (3) \quad L \equiv p_\varphi = r^2 \sin^2 \theta \dot{\varphi} \quad (4)$$

粒子の軌道: $\theta = \frac{\pi}{2}$ (5)

粒子1, 2の4元速度: $u_{(i)}^\mu \equiv \dot{x}_{(i)}^\mu$ ($i=1,2$)

重心系のエネルギー: $E_{cm} = m\sqrt{2(1 - u_{(1)}^\mu u_{(2)\mu})}$ (6)

(3)~(6)より

$$\frac{E_{cm}^2}{2m^2} = 1 + \frac{X_1 X_2 - Z_1 Z_2}{m^2 f} - \frac{L^2}{r^2} \quad (7)$$

$$(X_i \equiv E_i - \frac{q_i Q}{r_i}, Z_i \equiv \sqrt{X_i^2 - m^2 f})$$

★ E_{cm} の発散

(7)で $r \rightarrow r_+$ とすると

$$E_{cm} \approx 1 + \frac{1}{2} \left(\frac{q_{1(H)} - q_1}{q_{2(H)} - q_2} + \frac{q_{2(H)} - q_2}{q_{1(H)} - q_1} \right)^{-1} - \frac{L^2}{r^2} \quad (8)$$

$$(q_{i(H)} \equiv E_i - \frac{qQ}{r_H})$$

ここで $q_1 = q_{1(H)}(1 - \delta)$, $\delta \ll 1$ 、 $q_2 \neq q_{2(H)}$

↓

$$E_{cm} \approx 1 + \frac{1}{2} \left(\frac{q_{2(H)} - q_2}{q_{1(H)}\delta} - \frac{q_{1(H)}\delta}{q_{2(H)} - q_2} \right) - \frac{L^2}{r_H^2}$$

$$\therefore E_{cm} \propto \frac{1}{\sqrt{\delta}}$$

$$\therefore \lim_{\substack{r \rightarrow r_H \\ q_1 \rightarrow q_{1(H)}}} E_{cm} = \infty$$

よってどちらかの粒子がcritical ($q_1 = E_1 - \frac{q_1 Q}{r_H}$) で、衝突する点がhorizonに近いほど E_{cm} は大きくなる。

→ ではそもそもcritical粒子はhorizonに近づけるか？

① nonextremal ($0 < Q < M$) の場合

② extremal ($Q = M$) の場合

でhorizon付近の V_{eff} を調べる。

★有効ポテンシャル

$$g_{\mu\nu}\dot{x}^\mu\dot{x}^\nu = -m^2 \quad (9)$$

(3)～(5)と(9)より

$$\dot{r}^2 + V_{eff} = 0 \quad (10)$$

$$V_{eff} \equiv -\left(E - \frac{qQ}{r}\right)^2 + f(r)\left(\frac{L^2}{r^2} + m^2\right) \quad (11)$$

粒子の運動範囲: i)、ii)を満たす r

i) $V_{eff}(r) \leq 0$ (\because (10))

ii) forward-in-time condition $E \geq \frac{qQ}{r}$ (\because (3))

① nonextremal ($0 < Q < M$) の場合

$$V_{eff}(r) = -E^2 \left(1 - \frac{r_H}{r}\right) \left\{ \left(1 - \frac{r_H}{r}\right) - \frac{1}{E^2} \left(1 - \frac{r_c}{r}\right) \left(\frac{L^2}{r^2} + m^2\right) \right\}$$

$$V_{eff}(r_H) = 0 \quad (12)$$

$$\frac{dV_{eff}(r_H)}{dr} = \frac{1}{r_H} \left(1 - \frac{r_c}{r_H}\right) \left(\frac{L^2}{r_H^2} + m^2\right) \geq 0 \quad (13)$$

(12),(13)よりfig.2



horizonに近づけない

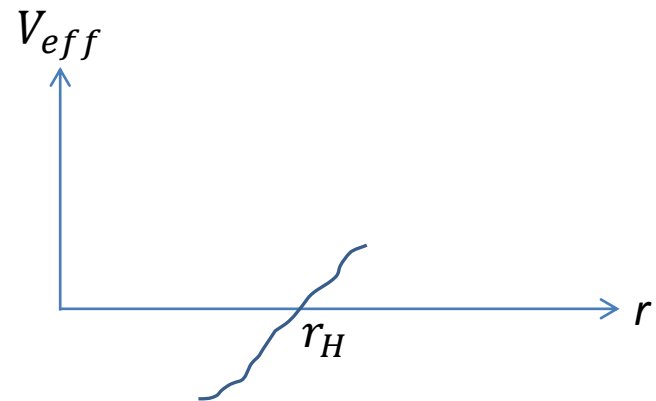


Fig.2

② extremal ($Q = M = r_H$) の場合

$$\text{Critical: } E = \frac{qQ}{r_H} = q$$

$$V_{eff} = \left(1 - \frac{M}{r}\right)^2 \left(-E^2 + \frac{L^2}{r^2} + m^2\right)$$

$$V_{eff}(r_0) = 0 \leftrightarrow E > M : r_0 = \frac{|L|}{\sqrt{E^2 - m^2}}, M$$

$$E = M : L \neq 0 \rightarrow \text{解なし}, L = 0 \rightarrow r_0 = \forall r$$

$$E < M : \text{解なし}$$

$$\frac{dV_{eff}(M)}{dr} = 0$$

$$\frac{d^2V_{eff}(M)}{dr^2} = \frac{2}{M^2} \left(-E^2 + \frac{L^2}{M^2} + m^2 \right) \quad (14)$$

(14)より $\frac{d^2V_{eff}(M)}{dr^2} \leq 0 \leftrightarrow E \geq \sqrt{\frac{L^2}{M^2} + m^2}$ であればcritical particleはhorizonに近づける。

$$\text{このとき } r_0 = \frac{|L|}{\sqrt{E^2 - m^2}} \leq M \quad (\text{fig.3})$$

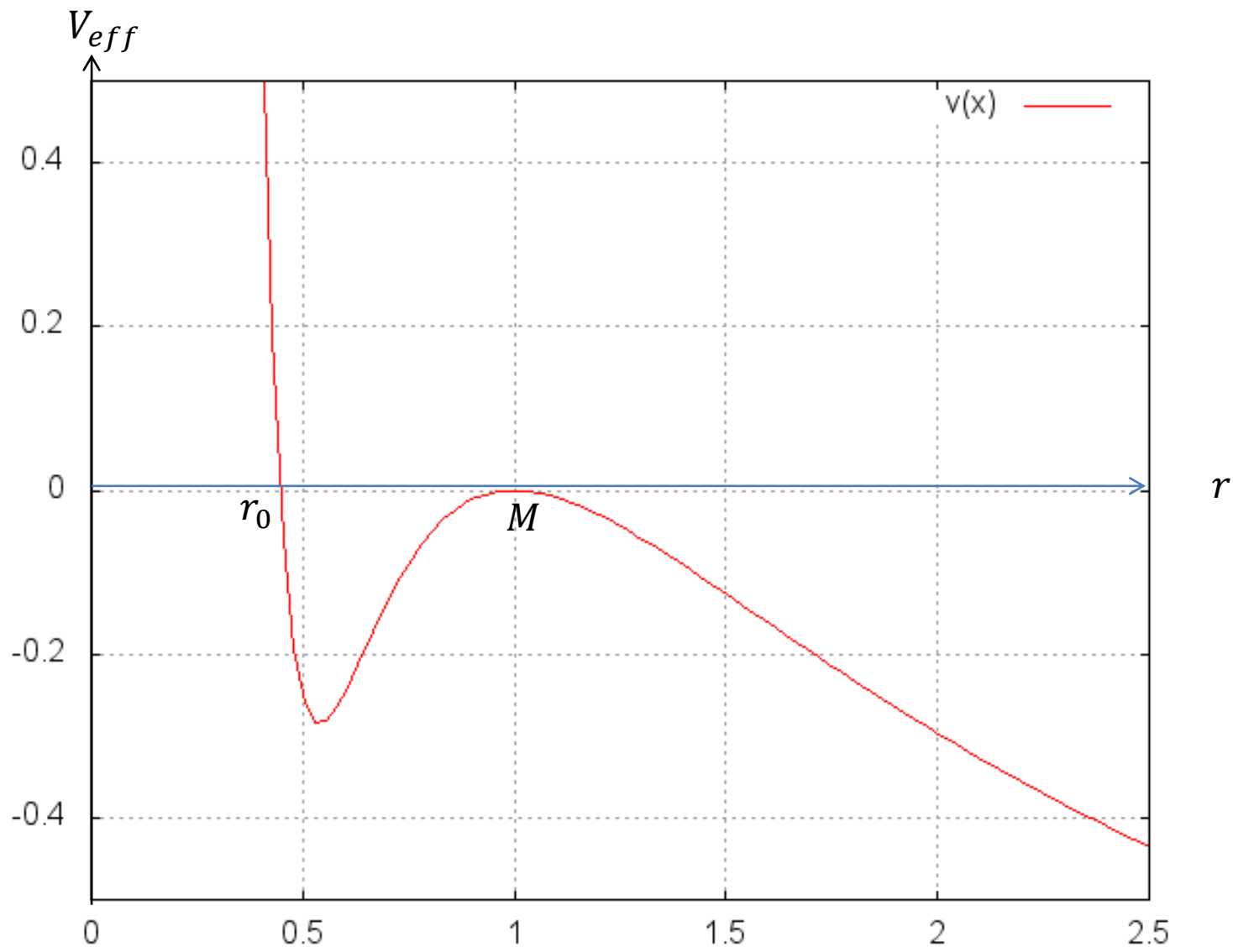


fig.3

まとめ

RNBHでBSW (Dooooooooooooooooon!!!!!!!!!!!!!!!!!!!!!!) を起こすには

- BHがextremal
- 粒子1がcritical

- 粒子1が $E \geq \sqrt{\frac{L^2}{M^2} + m^2}$

である必要がある。

Reference

- M. Banados, J. Silk, S.M. West, Phys. Rev. Lett. 103, 111102 (2009).
- O. B. Zaslavskii, JETP Lett. 9, 92 (2010).