São os buracos negros reais?

Domingos Soares

Departamento de Física

Universidade Federal de Minas Gerais

Belo Horizonte, Brasil

28 de agosto de 2018

Resumo

A realidade física do buraco negro, como definido na literatura, é investigada através do exame de detalhes de seu campo de métrica. Uma comparação com o campo gravitacional de uma esfera material homogênea é considerada também.

1 Introdução

Em 1916, logo após a publicação dos artigos de Albert Einstein (1879-1955) sobre a Teoria da Relatividade Geral (TRG), o astrônomo alemão Karl Schwarzschild (1873-1916) resolveu as equações de campo de Einstein para um caso muito particular, ao mesmo tempo simples e de grande aplicabilidade experimental e observacional. Ela se refere à determinação da métrica do espaço-tempo no exterior de uma distribuição de massa estática e esfericamente simétrica M. A solução de Schwarzschild é a solução no vácuo, fora do objeto de massa M, e válida somente nesta região do espaço-tempo.

A métrica tem enorme sucesso em suas aplicações. Ela é verificada no movimento planetário, na deflexão da luz devido à presença de uma concentração de massa, na previsão correta do avanço do periélio de Mercúrio — onde a gravitação de Newton falha — e em aplicações modernas de sistemas de posicionamento global.

A métrica de Schwarzschild possui uma ressalva que tornou-se bastante frutífera em suas consequências, a saber a existência de duas singularidades em sua expressão matemática. Uma das singularidades, no chamado "raio de Schwarzschild", levantou discussões teóricas a respeito de um habitante plausível do mundo natural, i.e., o conhecido "buraco negro" (BN). A existência do buraco negro no mundo físico é aceita por muitos mas é questionada por outros. Meu objetivo principal aqui é responder à pergunta proposta no título do artigo. Eu faço isto tanto através do exame de detalhes da métrica de Schwarzschild quanto comparando-a com o campo gravitacional de um objeto newtoniano clássico, qual seja, uma esfera material homogênea.

A métrica de Schwarzschild é discutida na seção 2 assim como a definição do buraco negro como apresentada por Capelo (2018). Na seção 3, eu discuto o equivalente newtoniano ao campo da métrica relativista de Schwarzschild, i.e., o campo gravitacional de uma esfera homogênea. A pergunta proposta é respondida na seção 4 e considerações adicionais são apresentadas na seção 5.

2 A métrica de Schwarzschild e a definição de um buraco negro

A definição do buraco negro adotada na presente discussão é a de Capelo (2018). Ele começa com a métrica de Schwarzschild que é descrita pela expressão do intervalo espaço-temporal ds:

$$(ds)^{2} = -(1 - 2GM/rc^{2})(cdt)^{2} + \left(\frac{1}{1 - 2GM/rc^{2}}\right)(dr)^{2} + (rd\theta)^{2} + (r \sin\theta \, d\phi)^{2},$$
(1)

onde r, θ e ϕ são as coordenadas esféricas usuais, c é a velocidade da luz no vácuo e M é a massa da fonte. O "raio de Schwarzschild" é definido como

$$r_S = \frac{2GM}{c^2}. (2)$$

Este raio define a chamada "esfera de Schwarzschild". Na linguagem da TRG o campo da métrica é o equivalente físico do campo gravitacional newtoniano (cf. Soares 2012, seção 1). A sua representação bidimensional está mostrada na figura 1. Vale a pena mencionar que esta representação falha para $r < r_S$, porque nesta região não existe nenhuma descrição física teórica conhecida

— a eq. 1 não é definida lá — e, portanto, a figura 1 mostra apenas uma extrapolação possível, mas muito provavelmente não física, no interior da esfera de Schwarzschild (mais sobre isto em Soares 2017a).

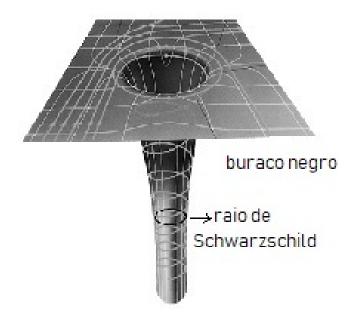


Figura 1: O campo da métrica — i.e., a gravidade — de um buraco negro mostrado como uma superfície bidimensional curva. O buraco negro abriga uma singularidade física no interior da esfera de Schwarzschild. A representação para $r < r_S$ é muito provavelmente inválida porque a métrica não é definida nesta região.

Em seu artigo, Capelo define o BN e examina as principais características de vários tipos de BNs. Um excerto do resumo do artigo de Capelo reza:

"... introduzimos o conceito de um buraco negro (BN) e relatamos as previsões teóricas iniciais. Examinamos os tipos possíveis de BNs na natureza, desde BNs primordiais, até os de massas estelares, até os supermassivos."

Trato aqui apenas da definição de um BN; o leitor deve consultar o artigo de Capelo para as outras considerações.

Existem duas singularidades na eq. 1. A equação diverge tanto em r=0 quanto em $r=r_S$. Das palavras de Capelo, somente a primeira é uma singularidade física verdadeira (i.e. o tensor de curvatura de Riemann só é infinito em r=0), com o espaço-tempo sendo não singular no chamado raio de Schwarzschild. Este fato pode ser visto facilmente, de acordo com Capelo, através de uma transformação das coordenadas nas quais a eq. 1 é apresentada (e.g., Kruskal 1960).

No entanto, a vizinhança do raio de Schwarzschild é uma região bastante peculiar, porque o futuro de uma partícula viajando em direção ao centro é inevitável, quer dizer, quando ela cruza $r = r_S$ o único futuro possível daquela partícula é a singularidade. O BN é então instável na sua concepção ou, mais precisamente, ele sempre dispara instabilidades quando é formado (ver também Kruskal 1960, figura 2).

A superfície externa da esfera de Schwarzschild é chamada "horizonte de eventos" do BN. Capelo então descreve uma propriedade bastante drástica do BN relativamente a uma partícula movendo-se próximo da fronteira representada pelo horizonte de eventos, qual seja, a de que um observador estático no infinito nunca observará a travessia de tal fronteira (ou horizonte de eventos), pois o tempo de observação tenderá a infinito (apesar de que o tempo próprio da partícula ser finito) e qualquer radiação enviada da partícula e direcionada ao observador será infinitamente desviada para o vermelho. Em outras palavras, um fóton enviado de r_S necessitaria energia infinita para atingir o observador, efetivamente tornando a região de espaço-tempo no interior do horizonte de eventos desconectada causalmente do resto do Universo. Esta é a razão técnica rigorosa pela qual uma massa M confinada a r_S é chamada um "buraco negro" e representa, portanto, a sua definição.

Como a massa está confinada à esfera de Schwarzschild, isto motiva a um paralelo com uma massa M confinada a um dado raio R, i.e., uma esfera homogênea newtoniana clássica. A grande diferença entre as duas é que o campo gravitacional da esfera homogênea é bem definido no interior do raio de confinamento (r < R) e a grande semelhança é, obviamente, que em ambas a massa total situa-se no interior de uma esfera de raio conhecido.

3 A gravidade de uma esfera homogênea

Considero agora um objeto clássico newtoniano, qual seja, a esfera homogênea (EH), mencionada acima, de massa M e raio R. (Note que o buraco negro

é também, a rigor, um objeto clássico, já que não se requer qualquer fundamento de mecânica quântica em sua prescrição.) O campo gravitacional da esfera é descrito por:

$$\overrightarrow{g}(r) = -Gm(r)\frac{\overrightarrow{r}}{r^3} \tag{3}$$

com

$$m(r) = \frac{M}{R^3}r^3 \qquad (0 \le r < R),$$

$$m(r) = M \qquad (r \ge R).$$

O módulo de $\overrightarrow{g}(\mathbf{r})$ está traçado na figura 2.

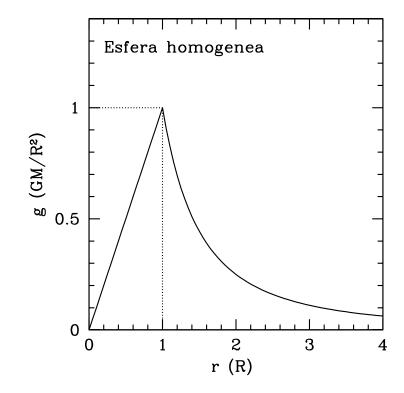


Figura 2: O módulo do campo gravitacional no interior (r < R) e no exterior $(r \ge R)$ de uma esfera homogênea de massa M e raio R (eq. 3). Note a ausência de singularidades.

Os campos gravitacionais do BN e da EH possuem descrições diferentes, mas pode-se mostrar que no limite de campo fraco, i.e., para $r \gg r_S$, o

campo da métrica dado pela eq. 1 se reduz à lei gravitacional de Newton (e.g., Soares 2014). Os campos de gravidade do BN e da EH apresentam uma simetria perfeita para grande r. Este não é o caso para pequeno r, $r < r_S$ (BN) e r < R (EH). O campo gravitacional é perfeitamente bem definido para esta e diverge para aquele, ou seja, eles apresentam aqui uma perfeita assimetria.

O campo gravitacional no interior da EH é bem definido inclusive em r=0. Em contraste, o BN tem uma singularidade física no próprio centro da esfera de Schwarzschild. Tal assimetria é notável e indica que alguma coisa muito crucial está ausente na descrição teórica da métrica de Schwarzschild, que é, obviamente, uma teoria de gravidade quântica.

4 A resposta

Uma resposta plausível à questão colocada no título pode ser formulada considerando-se as três extradordinárias características do BN apresentadas nas seções 2 e 3. Elas são:

- 1. O BN deflagra instabilidades onde quer que se forme (seção 2).
- 2. A região do espaço-tempo no interior de r_S (o raio do horizonte de eventos) é desconectada causalmente do resto do universo (seção 2).
- 3. Os campos de gravidade do BN e da EH exibem uma perfeita simetria para r grande, mas uma assimetria perfeita para r pequeno (seção 3).

Não obstante os pontos 1 e 2 acima serem por eles mesmos suficientes para uma resposta "não", o argumento mais significativo para a resposta reside no item 3. A assimetria observada em r pequeno na descrição destes dois objetos clássicos é fundamentalmente uma assimetria entre os domínios físico e não físico. Quer dizer, não é necessariamente obrigatório que os campos gravitacionais sejam os mesmos em raios pequenos como ocorre para os raios grandes. A exigência fundamental é que ambos os campos sejam físicos. Como eles não são, a única resposta possível é "não".

Um objeto físico e bem definido é sugerido em Soares (2017b) como uma alternativa ao BN.

5 Considerações adicionais

Apesar de uma mudança de coordenadas ser capaz de transformar o carácter de uma singularidade de física para não física (seção 2), as singularidades em r=0 e $r=r_S$ permanecem ainda desconfortavelmente concretas nas coordenadas da eq. 1. Além do mais, é concebível que deva existir um sistema de coordenadas no qual a singularidade em r=0 é removida enquanto a singularidade em $r=r_S$ é preservada e, se isto é factível, ser-se-ia levado à conclusão de que as mudanças de coordenadas são meros artefatos matemáticos que no final não são realmente capazes de remover descrições não físicas.

Supondo que a singularidade no raio de Schwarzschild não é, de fato, física, isto não excluiria o fato de que a esfera de Schwarzschild hospede uma singularidade física perfeitamente real. Mas não seria isto suficiente para declarar o BN como um objeto não físico e inexistente na natureza? Não é o chamado "Objeto de Gravitação Extrema" (OGE), proposto por Soares (2017b), um conceito muito mais palatável do que o BN? O OGE possui todas as características físicas de um BN, exceto as singularidades em r=0 e em $r=r_S$.

Manobras matemáticas, tais como mudanças de sistemas de coordenadas, são incapazes de remover as características não físicas de um BN, porque a questão principal em tudo isso é que a TRG é uma teoria de gravidade incompleta, i.e., ainda não existe uma teoria de gravidade quântica que certamente removeria de forma natural ambas as singularidades presentes na métrica de Schwarzschild.

A exposição brilhante e clara de Capelo (2018) é muito útil para aqueles interessados nas maravilhas do intrigante conceito de um buraco negro. O artigo quase abalou a minha convicção de que BNs são a mais sutil expressão de uma "divagação científica" (cf. Soares 2017a) muito refinada.

Suplementarmente, dever-se-ia também ler o artigo escrito por Bernstein (1996), que apresenta uma perspectiva histórica muito interessante sobre buracos negros, que inclui a primeira proposição científica do conceito de buraco negro por J.R. Oppenheimer (1904-1967) e H.S. Snyder (1913-1962) em 1939 e a negação de sua existência por Einstein naquele mesmo ano. O artigo é bastante informativo, sem uma equação sequer, mas o título "O Relutante Pai dos Buracos Negros" soou-me intrigante. Inicialmente pareceu-me, obviamente, referir-se a Einstein e deve ter sido esta intenção do autor. Dois pontos, porém, contradizem esta interpretação: Einstein não foi

o pai dos buracos negros e, consequentemente, **não pode** ter sido relutante. O título, por outro lado, encaixa-se como uma luva em Oppenheimer. Além das afirmações de Bernstein, temos também o depoimento do físico anglo-americano Freeman Dyson sobre a total falta de interesse de Oppenheimer no assunto quando, na década de 1950, Dyson trabalhava no Instituto de Estudos Avanados de Princeton sob a sua direção. O depoimento apresentado em Dyson (2016) deixa isto bem claro.

Agradecimento — A figura 2 foi confeccionada em um dos computadores do Instituto Astronômico Kapteyn, Groningen, Holanda, sob os auspícios do Prof. Reynier Peletier.

Referências

- [1] J. Bernstein, The Reluctant Father of Black Holes (1996), Sci. Am. 274, 80,
 - http://lilith.fisica.ufmg.br/dsoares/extn/brcs/bernstein.txt
- [2] P.R. Capelo, Astrophysical black holes (2018), arXiv:1807.06014v1 [astro-ph.HE]]
- [3] F.J. Dyson, Depoimento sobre Oppenheimer (2016), https://www.youtube.com/watch?v=kEAy6ClrDLA
- [4] M.D. Kruskal, Maximal Extension of Schwarzschild Metric (1960), Phys. Rev. 119, 1743, http://lilith.fisica.ufmg.br/dsoares/extn/brcs/kruskal-1960.pdf
- [5] D. Soares, Divagação científica: buracos relativistas (2017a), http://lilith.fisica.ufmg.br/dsoares/extn/brcs/brcs.htm
- [6] D. Soares, Objeto de Gravitação Extrema (2017b),

http://lilith.fisica.ufmg.br/dsoares/extn/brcs/oge.htm

- [7] D. Soares, De Schwarzschild a Newton (2014), http://lilith.fisica.ufmg.br/dsoares/ensino/schnew/schnew.pdf
- [8] D. Soares, Os fundamentos físico-matemáticos da cosmologia relativista (2012),
 - http://lilith.fisica.ufmg.br/dsoares/ensino/cosmrel/cosmrel.htm