

Black Holes Merging: A Heuristic Approach

P. R. Silva – Retired associate professor – Departamento de Física – ICEX – Universidade Federal de Minas Gerais (UFMG) – email: prsilvafis@gmail.com

Fusão de dois buracos negros de massas iguais.

01/11/2011.

Em 2005, Frans Pretorius [1,2] demonstrou através de estudos numéricos, que a fusão de dois buracos negros de massas iguais a M_0 e não-girantes, resulta em um novo buraco negro de massa final $M_f = 1.9 M_0$ e momento angular $J = .70 M_0^2$. Em seguida tentaremos reproduzir estes resultados de uma maneira simples.

Inicialmente vamos pensar em termos de uma constante de acoplamento gravitacional α_g , definida através da seguinte equação

$$(\alpha_g \hbar c)/R_S = M c^2, \quad (1)$$

onde

$$R_S = 2GM/c^2. \quad (2)$$

Equações (1) e (2) implicam em:

$$\alpha_g \hbar c = 2GM^2. \quad (3)$$

Imaginemos então uma esfera com distribuição homogênea de massa M e de raio igual ao raio de Schwarzschild, R_S , (veja eq. (2)). Além disso, suponhamos que o campo gravitacional desta esfera seja blindado em regiões exteriores à mesma por uma casca esférica que gere uma anti-gravidade.

A energia de interação gravitacional desta esfera homogênea será dada por

$$E_{\text{grav}} = - (1/10) (\alpha_g \hbar c) / R_S = - (1/10) M c^2 = - (1/10) 2M_0 c^2. \quad (4)$$

A equação (4) envolve a soma algébrica de uma energia atrativa da esfera homogênea, mais a energia repulsiva da casca esférica, ou seja:

$$E_{\text{grav}} = - (3/5) (\alpha_g \hbar c) / R_S + (1/2) (\alpha_g \hbar c) / R_S. \quad (4-a)$$

Além da energia gravitacional, devemos também levar em conta a energia rotacional, a saber:

$$E_{\text{rot}} = J^2 / (2I), \quad (5)$$

onde I é o momento de inércia dado por $(M 2M_0)$

$$I = 2M_0 R_S^2 = 32 M_0^3. \quad (6)$$

Consideramos em (6): $G = c = 1$.

Logo a massa final será dada por

$$M_{\text{final}} = 2M_0 - (1/10) 2M_0 c^2 + J^2 / (2I). \quad (7)$$

Mas o teorema do virial implica em

$$- (1/20) 2M_0 c^2 + J^2 / (2I) = 0. \quad (8)$$

Logo

$$M_{\text{final}} = 2M_0 - (2M_0/20) = 1.9 M_0. \quad (9)$$

CÁLCULO DO MOMENTO ANGULAR RESULTANTE (J)

Escrevamos uma interação efetiva dada por:

$$E_{\text{efetiva}} = - (2M_0/20) + J^2/(2I). \quad (10)$$

Impondo-se a nulidade da interação efetiva (10), imposta pelo teorema do virial e levando-se em conta (6), obtemos

$$J^2 = (8/20) (2M_0)^4. \quad (11)$$

Ou finalmente

$$J = (\sqrt{.4})(2M_0)^2 = \{(\sqrt{.4})/[(.95)^2]\}(1.9 M_0)^2 = .701 (M_{\text{final}})^2. \quad (12)$$

Portanto parece que é possível reproduzir parcialmente os resultados obtidos por Pretorius, através de cálculos simples.

NOVAS CONSIDERAÇÕES A RESPEITO DO PROBLEMA -26/02/2012

Um dos resultados da simulação da coalescência de dois buracos negros obtidos por Pretorius [1,2], é que a evolução da massa do sistema se dá através de uma variação brusca, que poderia ser descrita por uma função degrau. O tratamento fenomenológico desta evolução pode ser trabalhado em analogia com aquele usado na descrição das reações químicas. Assim escrevemos:

$$M(t) - 1.95 M_0 = \pm \delta M(t) \equiv \pm u(t) \quad (13)$$

Tendo em vista analogia acima citada, a equação para a evolução da variável u toma a forma:

$$du/dt = -(a - bu^2). \quad (14)$$

Em (14), a representa um “campo uniforme” e b a taxa de reação. A solução de (14) é dada por:

$$u = (a/b)^{1/2} \tanh[(ab)^{1/2}(t - t_0)]. \quad (15)$$

A solução estacionária de (14), $du/dt = 0$, se dá em $(t - t_0) \rightarrow \pm \infty$, a saber

$$u [(t - t_0) \rightarrow \pm \infty] = \pm (a/b)^{1/2}. \quad (16)$$

Impondo-se as condições de contorno,

$M[(t - t_0) \rightarrow -\infty] = 2M_0$ e $M[(t - t_0) \rightarrow +\infty] = 1.9M_0$, obtemos:

$$(a/b)^{1/2} = .05M_0. \quad (17)$$

Para determinar o tempo característico τ , podemos pensar em termos de uma função degrau. Este tempo pode ser determinado escrevendo-se uma equação do tipo relação de incerteza, a saber:

$$[(1/10) M_0] \tau = h^*. \quad (18)$$

Em (18), com $c = 1$, h^* é uma “constante” de Planck modificada, a ser determinada posteriormente. Por outro lado, a função tangente hiperbólica dada por (15), consiste em uma representação contínua para a função $M(t)$, que só se aproxima assintoticamente dos limites $M = 1.9M_0$ e $M = 2M_0$ nos tempos $(t - t_0) \rightarrow \pm \infty$. No entanto, quando o argumento x da função $\tanh(x)$ é tomado igual a 4, o valor desta função difere da unidade cerca de uma parte em mil. Assim propomos a seguinte identificação:

$$(a b)^{1/2} 2 |t^* - t_0| = (a b)^{1/2} \tau = 8. \quad (19)$$

Na expressão (19), levamos em conta os dois ramos da função $\tanh(x)$.

Inserindo-se (19) em (18), obtemos

$$[(1/10) M_0] 8 (a b)^{-1/2} = h^*. \quad (20)$$

Por outro lado, é possível pensar em termos de um momento angular quantizado em unidades de $h^*/(2\pi)$,

$$J = [l (l + 1)]^{1/2} h^*/(2\pi). \quad (21)$$

O estado fundamental de (21) ($l = 1$) deve então ser identificado com (12):

$$J(l = 1) = \sqrt{2} h^*/(2\pi) = \sqrt{4} (4 M_0^2). \quad (22)$$

Resolvendo-se para h^* , encontramos:

$$h^* = \sqrt{2}(8\pi) M_0^2. \quad (23)$$

Finalmente comparando-se (23) com (20), encontramos

$$(a/b)^{-1/2} = \sqrt{20} (\pi M_0). \quad (24)$$

Usando-se (19) chegamos a

$$\tau = \sqrt{20} (8\pi M_0). \quad (25)$$

ou

$$\tau \approx 112.4 M_0. \quad (25A)$$

Como podemos observar olhando para a figura 3 do artigo de Pretorius [1], o intervalo de tempo dado por (25A) é compatível com aquele no qual o sistema irradia ondas gravitacionais com uma intensidade apreciável. Também verificamos de (23), que a “constante” de Planck modificada, varia com o quadrado da massa dos buracos negros que se fundiram. Podemos interpretar este fato, levando em conta que ao aplicar as ferramentas da Mecânica Quântica (que é uma teoria essencialmente linear), a um problema tão longe da linearidade quanto o aqui descrito, talvez tenha algum significado considerar uma “constante” de Planck dependente da massa.

A potência média irradiada pela onda gravitacional também pode ser estimada. Ela é dada pela expressão:

$$P_{\text{med}} = (.10/112.4) c^5/G. \quad (26)$$

Na expressão acima recuperamos as constantes c e G , que haviam sido tomados anteriormente iguais a unidade.

PROPOSTA PARA DELINEAR O PADRÃO DE UMA ONDA GRAVITACIONAL –
02/3/2012

Consideremos a função $u(t)$ dada pela equação (15)

$$u = (a/b)^{1/2} \tanh[\sqrt{ab}(t - t_0)] \quad (27)$$

Também podemos escrever, usando-se (19)

$$u = (a/b)^{1/2} \tanh[8(t - t_0)/\tau]. \quad (28)$$

Propomos que o que a forma da onda seja obtida através da derivada de $M(t)$ considerando-se o avanço e o retardo no tempo, dos dois ramos da derivada, a saber;

$$\Psi = dM/dt|_{av, ret} = d/dt\{\pm (a/b)^{1/2} \tanh [8(t - t_0)/\tau]\}|_{av, ret} \quad (29)$$

Portanto temos os dois ramos (avançado e retardado)

$$\Psi(t - t_0 \pm \tau/4) = \pm(8/\tau) (a/b)^{1/2} \operatorname{sech}^2[(8/\tau)(t - t_0 \pm \tau/4)] \quad (30)$$

No entanto, observamos que podemos considerar na quantização do momento linear, a contribuição do primeiro estado excitado além do estado fundamental. Isto leva a se considerar dois tempos característicos, que por analogia com os sistemas lineares trataremos como dois modos de “vibração”.

Assim escrevemos (levando-se em conta (21)):

$$\tau_1 = \sqrt{3} \tau_2. \quad (31)$$

Além disso, consideramos a superposição dos dois modos em oposição de fase e escrevemos:

$$\Psi = \Psi_{\tau_1}^+ + \Psi_{\tau_1}^- - \Psi_{\tau_2}^+ - \Psi_{\tau_2}^- . \quad (32)$$

Escolhendo-se unidades arbitrárias para as amplitudes, $t_0 = 0$, e $\tau_1 = 8$, finalmente obtemos:

$$\Psi = \operatorname{sech}^2(t + 2) - \operatorname{sech}^2(t - 2) - \sqrt{3}[\operatorname{sech}^2\sqrt{3}(t + 2/\sqrt{3}) - \operatorname{sech}^2\sqrt{3}(t - 2/\sqrt{3})]. \quad (33)$$

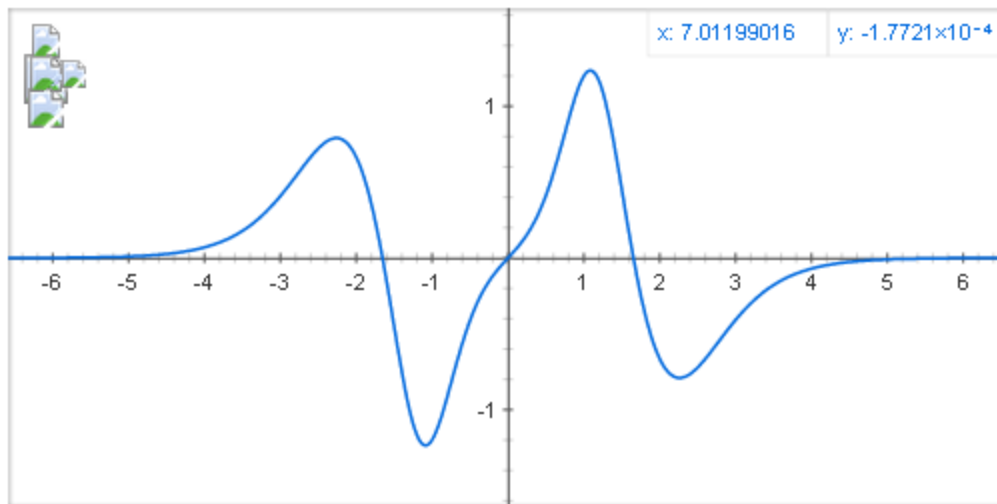


Figura 1- Padrão de ondas gravitacionais, de acordo com a equação (33). Qualitativamente , ela pode ser comparada com a figura 3 do artigo de Pretorius , ver referência[1].

REFERÊNCIAS

[1] Frans Pretorius, em: “Evolution of Binary Black Hole Spacetimes”, arXiv:gr-qc/0507014v1; Phys. Rev. Lett. **95**, 121101(2005)

[2] Relativity's new revolution - physicsworld.com <http://physicsworld.com/cws/article/indepth/47344>