

## Teoría Avanzada de la Termodinámica – 2do cuatrimestre de 2020

### Guía 8: Termodinámica de agujeros negros

1. Considere una estrella de masa  $M$  y radio menor a su radio de Schwarzschild,  $R_s = 2GM/c^2$ . Muestre que una partícula ubicada a distancia  $R$  del centro de la estrella, con  $R < R_s$ , no puede escapar al infinito.
2. Considere dos agujeros negros de masa  $M$ , inicialmente en reposo, que, debido a su atracción mutua, terminan colisionando dando lugar a un solo agujero negro de masa  $M'$ . En general se tiene  $M' \leq 2M$ , y la energía restante es radiada en forma de ondas gravitatorias. A partir del teorema del área, muestre que la energía radiada no puede ser mayor que el 29% de la energía total inicial.
3. En relatividad general, la temperatura de un sistema en equilibrio no tiene por qué ser uniforme. Esto se conoce como el *efecto Tolman*. Para entenderlo de forma semi-newtoniana, consideremos un sistema aislado formado por dos subsistemas, 1 y 2, cada uno de ellos de volumen y número de partículas constantes. En el equilibrio se maximiza la entropía total  $S = S_1 + S_2$ , de manera que

$$dS = dS_1 + dS_2 = 0.$$

Teniendo en cuenta que  $dS_i = dU_i/T_i$ , donde  $U_i$  es la energía interna del subsistema  $i$ , y que  $dU_2 = -dU_1$ , de la ecuación de arriba se obtiene  $T_1 = T_2$ , es decir, la temperatura es uniforme. Ahora bien, en relatividad general la condición  $dU_2 = -dU_1$  deja de ser cierta en presencia de un campo gravitatorio: por la equivalencia entre masa y energía, la energía interna  $U_i$  pesa igual que una masa  $U_i/c^2$ , así que la conservación de la energía se expresa en la forma  $dE_2 = -dE_1$ , donde

$$E_i = U_i + \frac{U_i}{c^2} \phi_i$$

es la suma de la energía interna más la potencial gravitatoria ( $\phi_i$  es el potencial gravitatorio del subsistema  $i$ ). Esta descripción semi-newtoniana es válida sólo en el límite  $\phi_i \ll c^2$ , tomando el origen de potenciales en el infinito.

- a) Teniendo en cuenta lo anterior, calcule la relación entre  $T_1$  y  $T_2$  correspondiente al equilibrio térmico.
  - b) La temperatura de la radiación de Hawking,  $T = 1/(8\pi M)$ , es la que mide un observador muy lejos del agujero negro. ¿Cómo varía esta temperatura a medida que el observador se acerca al agujero negro?
4. La potencia radiada por un cuerpo negro a temperatura  $T$  está dada por la ley de Stefan-Boltzmann,

$$\frac{P}{A} = \sigma T^4,$$

donde  $A$  es el área del cuerpo negro y  $\sigma$  es la constante de Stefan-Boltzmann, cuyo valor en unidades  $\hbar = c = k = 1$  es  $\sigma = \pi^2/60$ .

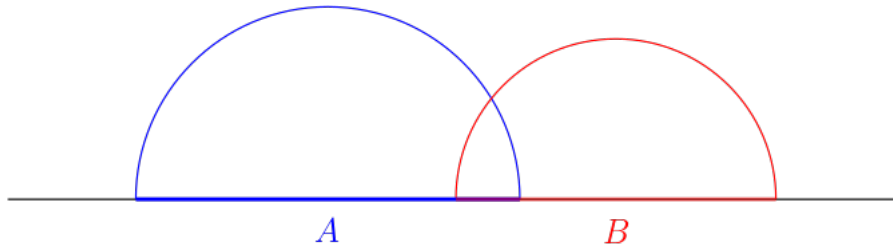
- a) Escriba la ecuación diferencial que describe la evolución en el tiempo de la masa de un agujero negro que se evapora.
- b) Calcule el tiempo que tarda en evaporarse completamente un agujero negro de masa inicial  $M$ , y estime su valor en segundos en el caso en que  $M$  es la masa del sol. Compare con la edad del universo, que es de unos  $10^{17}$  segundos.
5. Supongamos que la radiación de Hawking está hecha de fotones. Los fotones son bosones ultrarelativistas con potencial químico  $\mu = 0$  y degeneración de spin  $g_s = 2$ , así que su función de partición grancanónica está dada por

$$\log \mathcal{Z} = -2 \int \frac{d^3p d^3q}{h^3} \log(1 - e^{-\beta cp}).$$

- a) Calcule explícitamente esta integral, teniendo en cuenta que

$$\zeta(4) = \frac{1}{\Gamma(4)} \int_0^\infty dx \frac{x^3}{e^x - 1} = \frac{\pi^4}{90}.$$

- b) A partir de su resultado, obtenga la relación entre la entropía, la energía y la temperatura del gas de fotones.
- c) Considere un agujero negro a temperatura  $T$ , que en un breve intervalo de su proceso de evaporación pierde una masa  $dM$ . Muestre que se satisface la segunda ley generalizada,  $dS_{BH} + dS_{\text{rad}} \geq 0$ , donde  $dS_{BH}$  es el incremento de entropía del agujero negro y  $dS_{\text{rad}}$  es la entropía de la radiación emitida.
6. En la figura se muestran dos regiones,  $A$  y  $B$ , del borde de AdS, y sus respectivas superficies de Ryu-Takayanagi.



A partir del dibujo, muestre que la fórmula de Ryu-Takayanagi implica la subaditividad fuerte de la entropía,  $S(A \cup B) + S(A \cap B) \leq S(A) + S(B)$ . No es necesario usar ninguna propiedad de la geometría de AdS.