

### Teorema de Gustav Kirchhoff:

$$e_f = J(f, T) \cdot A_f$$

$e_f$  = pot emitida por unidad de area y por unidad de frecuencia por obj

Experimentalmente se llego a que para un cuerpo negro:

$$e_{total} = \int_0^\infty e_f df = \sigma \cdot T^4$$

Un cuerpo que no es un radiador ideal satisface la misma ley general pero con un coeficiente  $a < 1$  :

$$e_{total} = a \cdot \sigma \cdot T^4$$

$\sigma = 5.67 W \times 10^{-8} W \cdot m^{-2} \cdot K^{-4}$  constante de Stefan-Boltzman

### Ley de desplazamiento de Wein:

$$\lambda_{max} \cdot T = 2.898 \times 10^{-3} m \cdot K$$

$\mu(f, T)$ : Densidad de energia espectral o energia por unidad de frecuencia de la radiacion dentro de la cavidad de un cuerpo negro

$$J(f, T) = u(f, T) \frac{c}{4}$$

### Ley de Planck:

$$u(f, T) = \frac{8\pi h f^3}{c^3} \cdot \left( \frac{1}{e^{hf/k_b T} - 1} \right)$$

$h = 6.626 \times 10^{-34} J \cdot s$  cte de Planck

$k_b = 1.380 \times 10^{-23} J/K$  cte de Boltzman

### Ley de Planck: caso particular: Ley exponencial de Wein

(valido a izq de  $\lambda_{max}$  en la zona de UV)

A altas frecuencias cuando  $hf/k_b T \gg 1$

$$\left( \frac{1}{e^{hf/k_b T} - 1} \right) \approx e^{-hf/k_b T}$$

por lo que

$$u(f, T) \approx \frac{8\pi h f^3}{c^3} \cdot (e^{-hf/k_b T})$$

y se recupera la ley exponencial de Wein

### Ley de Planck: caso particular: Ley exponencial de Rayleigh-Jeans

(valido a la der de  $\lambda_{max}$  en la zona de infrarrojo)

A bajas frecuencias cuando  $hf/k_b T \ll 1$

$$\left( \frac{1}{e^{hf/k_b T} - 1} \right) \approx \frac{k_b T}{hf}$$

sucede que

$$u(f, T) \approx \frac{8\pi h f^3}{c^3} \cdot \left( \frac{k_b T}{hf} \right) = \frac{8\pi f^2}{c^3} k_b T$$

A esta expresi3n se la asocia con la Cat3strofe del UV.

nota: utilizar las siguiente expresion para llegar a la de  $\lambda$

$$J(f, T) = J(\lambda, T) \left( \frac{c}{f^2} \right)$$