

- Cuando luz incide sobre un cuerpo, parte de ésta es reflejada y otra parte es absorbida por el cuerpo.
- La luz absorbida aumenta la energía interna del cuerpo, aumentando su temperatura.
- El cuerpo contiene cargas eléctricas que son aceleradas al aumentar la temperatura. Esto produce emisión de luz, lo que implica una pérdida de energía interna del cuerpo, bajando su temperatura.
- El equilibrio térmico se logra a una temperatura T tal que la energía emitida por unidad de tiempo es igual a la energía absorbida por unidad de tiempo.
- La radiación emitida se llama radiación térmica.

Un cuerpo que absorbe toda la radiación que incide en él se llama **Cuerpo Negro Ideal**(CNI).

Ley de Stefan(1879)-Boltzmann:La potencia por unidad de área R emitida por un CNI es:

$$R = \sigma T^4$$

T: temperatura absoluta. $\sigma = 5.6703 \times 10^{-8} \frac{W}{m^2 K^4}$ es la constante de Stefan

Un objeto que no es un CNI, emite menos energía por unidad de área que un cuerpo negro.

En ese caso: $R = \varepsilon \sigma T^4$, $\varepsilon \leq 1$ es el coeficiente de emisividad del objeto.

→ Tamaño de una estrella: La longitud de onda de emisión máxima de la estrella(color) dice que la temperatura en la superficie es $T = 3000K$. La estrella radía con una potencia $100P_{\odot}$ P_{\odot} es la potencia del Sol con temperatura en la superficie de $5800K$. Encontrar el tamaño de la estrella.

$$\text{Sol: } R_e = \frac{P_e}{4\pi r_e^2} = \sigma T_e^4, \quad R_S = \frac{P_{\odot}}{4\pi r_S^2} = \sigma T_S^4, \quad \frac{P_e}{P_{\odot}} = \left(\frac{r_e}{r_S}\right)^2 \left(\frac{T_e}{T_S}\right)^4, \quad 100 = \left(\frac{r_e}{r_S}\right)^2 \left(\frac{30}{58}\right)^4,$$

$$\left(\frac{r_e}{r_S}\right) = 10 \left(\frac{58}{30}\right)^2, \quad r_e = 37.4 r_S, \quad r_S = 6.96 \times 10^8 m$$

$R(\lambda)d\lambda$: potencia por unidad de área emitida entre λ y $\lambda + d\lambda$, λ =longitud de onda.

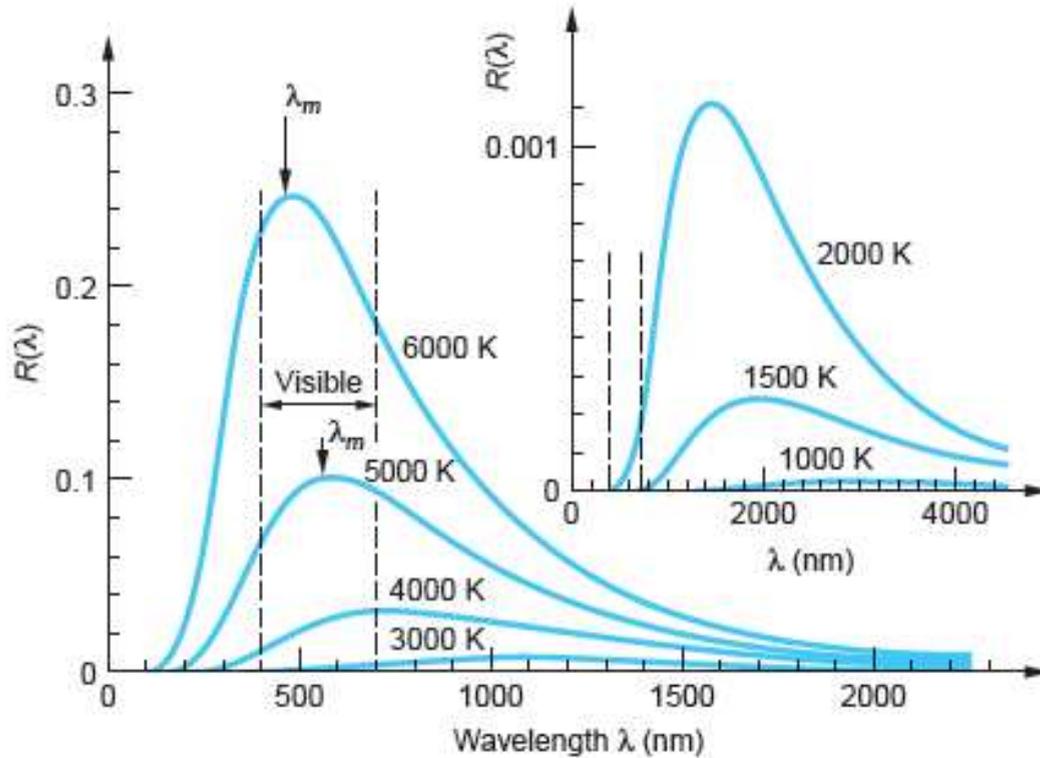


Figura 1. Distribución espectral del CNI a distintas temperaturas(1900).

Ley de Desplazamiento de Wien(1893):La distribución espectral tiene un máximo para $\lambda = \lambda_m$ con

$$\lambda_m T = 2.898 \times 10^{-3} m K$$

$$u(\lambda) = \frac{f(\lambda T)}{\lambda^5}$$

$$u' = f'(\lambda T) \frac{T}{\lambda^5} - 5 \frac{f(\lambda T)}{\lambda^6} = 0 \quad x = \lambda T$$

$$x f'(x) - 5 f(x) = 0$$

Si se conoce f se puede encontrar el valor de x . Con lo cual el máximo es $\lambda_m T = x$.

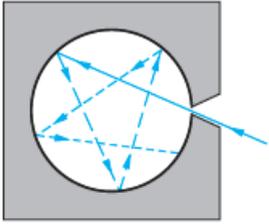


Figura 2. Un pequeño agujero en la pared de una cavidad es la mejor aproximación a un CNI. La luz que entra por el agujero tiene pocas posibilidades de salir por él antes de ser absorbida por las paredes de la cavidad.

$$R = \frac{c}{4}U$$

U : densidad de energía electromagnética al interior de la cavidad.

c : velocidad de la luz.

$$R(\lambda) = \frac{c}{4}u(\lambda)$$

- Número de modos de oscilación por unidad de volumen $n(\lambda)$

$$n(\lambda) = 8\pi\lambda^{-4}$$

- Teorema de equipartición de la energía: La energía promedio por grado de libertad es $\frac{1}{2}kT$. Para un oscilador se tienen 2 grados de libertad. $\varepsilon = kT$. k es la constante de Boltzmann.
- La ecuación de Rayleigh-Jeans: $u(\lambda) = 8\pi kT\lambda^{-4}$ Dos polarizaciones independientes.
- Catástrofe Ultravioleta: $\int_0^{\infty} u(\lambda)d\lambda = \infty$.

Consideremos un cubo de radio a de paredes metálicas, conteniendo radiación electromagnética.

La luz es una onda transversal. Los campos eléctricos y magnéticos oscilan perpendiculares a la dirección de propagación de la onda.

$$\vec{E} = \vec{E}_0 e^{i(\vec{k} \cdot \vec{x} - \omega t)} \quad \omega = c |\vec{k}| \quad \vec{k} \cdot \vec{E}_0 = 0$$

Consideremos una onda que se propaga paralela al eje x del cubo. En $x = 0, a$ el campo eléctrico es paralelo a la superficie conductora. Pero en un conductor hay cargas eléctricas que se mueven hasta eliminar el campo eléctrico, en un estado estacionario. Esto es la onda tiene un nodo en $x = 0, a$. Lo mismo sucede con una onda propagándose a lo largo de las direcciones y, z del cubo.

Encontremos los modos de oscilación permitidos. Al reflejarse la onda en las paredes del cubo se forma una onda estacionaria que es la superposición de la onda incidente y la onda reflejada.

$$\begin{aligned} \text{sen}(kx - \omega t) + \text{sen}(kx + \omega t) &= \text{sen}(kx)\cos(\omega t) - \cos(kx) \text{sen}(\omega t) + (\text{sen}(\omega t) + (t \rightarrow -t)) = \\ &= 2\text{sen}(kx)\cos(\omega t) \end{aligned}$$

Nodo en $x = 0, a$, $ka = n\pi$, $n = 0, 1, 2, \dots$

En general la onda se mueve en una dirección \hat{n} , $\text{Im}(e^{i(k\hat{n}\cdot\vec{x} - \omega t)})$, $\hat{n}\cdot\hat{n} = 1$. Se propaga en la dirección x, y, z con longitud de onda $\frac{2\pi}{\lambda_x} = \frac{2\pi}{\lambda}\hat{n}_x\dots$

Tenemos que

$$\begin{aligned} \frac{2}{\lambda_x}a &= n_x, \quad \frac{2a}{\lambda}\hat{n}_x = n_x & \frac{2a}{\lambda}\hat{n}_y &= n_y & \frac{2a}{\lambda}\hat{n}_z &= n_z \\ \left(\frac{2a}{\lambda}\right)^2 (\hat{n}_x^2 + \hat{n}_y^2 + \hat{n}_z^2) &= n_x^2 + n_y^2 + n_z^2 & \nu &= \frac{c}{2a}\sqrt{n_x^2 + n_y^2 + n_z^2} \\ r &= \sqrt{n_x^2 + n_y^2 + n_z^2} & &= \frac{2a}{c}\nu \\ N(\nu)d\nu &= \frac{4\pi r^2}{8}dr & &= \frac{\pi}{2}\left(\frac{2a}{c}\nu\right)^2 \frac{2a}{c}d\nu & &= \frac{4}{c^3}\pi a^3 \nu^2 d\nu \\ & \text{2 polarizaciones} \\ N(\nu)d\nu &= \frac{8}{c^3}\pi a^3 \nu^2 d\nu \end{aligned}$$

Escribamos N en función de la longitud de onda.

$$\begin{aligned} a^3 n(\lambda)d\lambda &= \frac{8}{c}\pi a^3 \lambda^{-2} d\lambda \lambda^{-2} c = 8\pi \frac{a^3}{\lambda^4} d\lambda \\ n(\lambda)d\lambda &= \frac{8\pi}{\lambda^4} d\lambda \end{aligned}$$

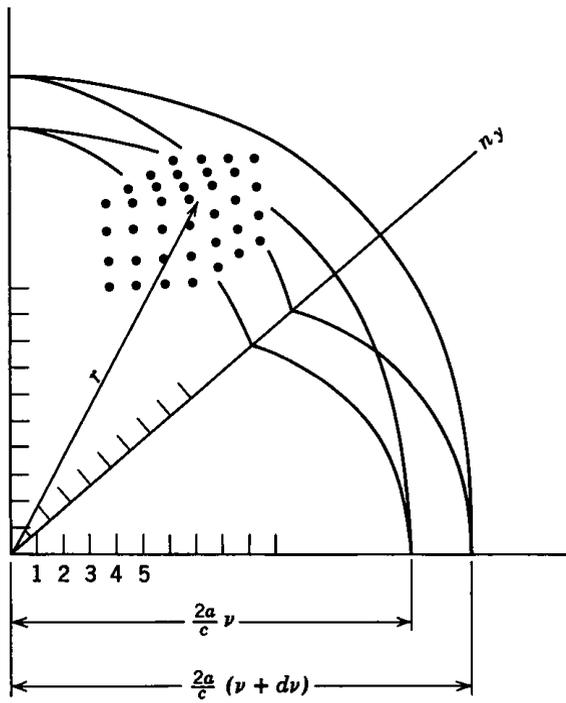


Figura 3. Sistema de coordenadas rectangulares usado para contar las frecuencias permitidas en una cavidad cúbica.

- Promedio de la energía. E continuo.

$$\langle E \rangle = \frac{1}{Z} \int_0^{\infty} dE E e^{-\beta E}, \quad Z = \int_0^{\infty} dE e^{-\beta E} = \frac{1}{\beta}$$

$$\langle E \rangle = -\frac{\partial \ln Z}{\partial \beta} = kT$$

- Planck: Los niveles de energía de un oscilador están cuantizados: $E_n = n h \nu, n = 0, 1, \dots$

h : constante de Planck, ν : frecuencia de oscilación.

$$\langle E \rangle = \frac{1}{Z} \sum_n E_n e^{-\beta E_n}, \quad Z = \sum_n e^{-\beta h \nu n} = \frac{1}{1 - e^{-\beta h \nu}}$$

$$\langle E \rangle = -\frac{\partial \ln Z}{\partial \beta} = \frac{e^{-\beta h \nu} h \nu}{1 - e^{-\beta h \nu}}$$

$$u(\lambda) = 8\pi\lambda^{-4} \frac{e^{-\beta h\nu} h\nu}{1 - e^{-\beta h\nu}} = 8\pi\lambda^{-5} \frac{hc}{e^{\beta hc/\lambda} - 1}$$

La curva experimental da $h = 6.626 \times 10^{-34} Js$

1. Máximo del espectro solar: Encontrar la longitud de onda de máxima emisión.

$$\text{Sol: } \lambda_m T = 2.898 \times 10^{-3} m K, \lambda_m = 499.7 \text{ nm}, 1 \text{ nm} = 10^{-9} m$$

2. Energía media de un oscilador: Encontrar la energía media de un oscilador con $h\nu = kT$.

$$\text{Sol: } \langle E \rangle = \frac{\varepsilon}{e^{\varepsilon/kT} - 1} = \frac{kT}{e - 1} = 0.582 kT$$

3. Use la distribución de Planck para encontrar la constante en la ley de Wien.

$$\text{Sol: De la fórmula de Planck se obtiene: } f(x) = 8\pi \frac{hc}{e^{hc/(kx)} - 1}, x f'(x) - 5f(x) = 0$$

$$f'(x) = -8\pi ch (e^{hc/(kx)} - 1)^{-2} e^{hc/(kx)} \left(-\frac{hc}{k} x^{-2} \right)$$

$$x (e^{hc/(kx)} - 1)^{-2} e^{hc/(kx)} \left(\frac{hc}{k} x^{-2} \right) - 5 (e^{hc/(kx)} - 1)^{-1} = 0$$

$$\frac{hc}{k} e^{hc/(kx)} = 5x (e^{hc/(kx)} - 1) \quad u = \frac{hc}{kx} \quad u = 5 - 5e^{-u}$$

$$u = 4.99322, x = \frac{hc}{4.99322k} = 2.8 \times 10^{-3} m K$$

Use la distribución de Planck para deducir la fórmula de Stefan-Boltzmann.

$$u(\lambda) = 8\pi\lambda^{-5} \frac{hc}{e^{\beta hc/\lambda} - 1}, \int_0^{\infty} d\lambda u(\lambda) = U, x = \beta hc/\lambda, d\lambda = -\beta hc x^{-2} dx$$

$$U = 8\pi\beta(hc)^2(\beta hc)^{-5} \int_0^{\infty} dx \frac{x^3}{e^x - 1} = 8\pi\beta^{-4}(hc)^{-3} \int_0^{\infty} dx \frac{x^3}{e^x - 1} \int_0^{\infty} dx \frac{x^3}{e^x - 1} = \frac{\pi^4}{15}$$

$$R = \frac{c}{4}U = \frac{2}{15}\pi^5 c \frac{k^4}{(hc)^3} T^4 = \sigma T^4, \sigma = \frac{2}{15}\pi^5 \frac{k^4}{h^3 c^2}$$

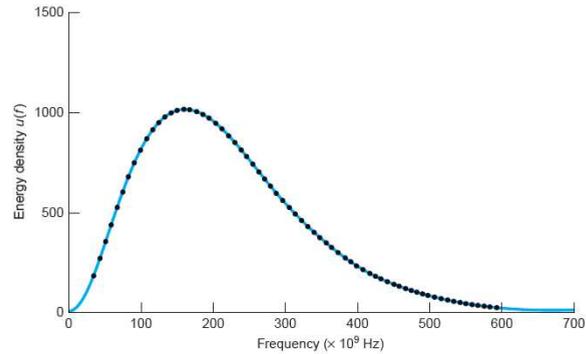


Figura 4. Fondo de Radiaci3n C3smica

medido por COBE $T=2.725\text{K}$

Esta radiaci3n llena todo el Universo. Se origin3 cuando la luz se separ3 de la materia 380000 a3os despu3s del Big Bang.