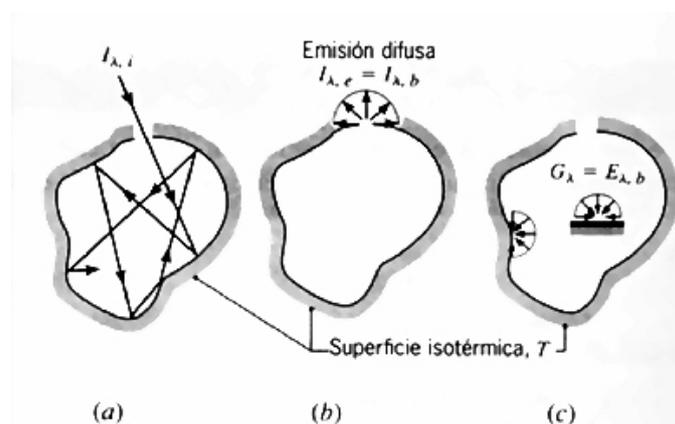


## CLASE XVIII

### RADIACIÓN

#### Radiación de cuerpo negro

1. sup. ideal.
2. absorbe toda la radiación incidente, independientemente de su long. de onda y dirección.
3. Para una determinada  $T$  y  $\lambda$  ninguna superficie puede emitir más energía que el cuerpo negro.
4. Radiación emitida independiente de la dirección (emisor difuso)



#### Distribución de Planck

- Distrib. espectral de la emisión de un C.N.

$$I_{\lambda, b}(\lambda, T) = \frac{2 h c_0^2}{\lambda^5 [\exp(hc_0/\lambda kT) - 1]}$$

donde  $h = 6,6256 \cdot 10^{-34} \text{ J}\cdot\text{s}$ ,  $k = 1,3805 \cdot 10^{-23} \text{ J/K}$ ,  $c_0 = 2,998 \cdot 10^8 \text{ m/s}$ , y  $T$  es absoluta (K)

- Potencia emisiva espectral (Distrib. de Planck)

$$E_{\lambda, b}(\lambda, T) = \pi I_{\lambda, b}(\lambda, T) = \frac{C_1}{\lambda^5 [\exp(C_2/\lambda T) - 1]} \quad (1)$$

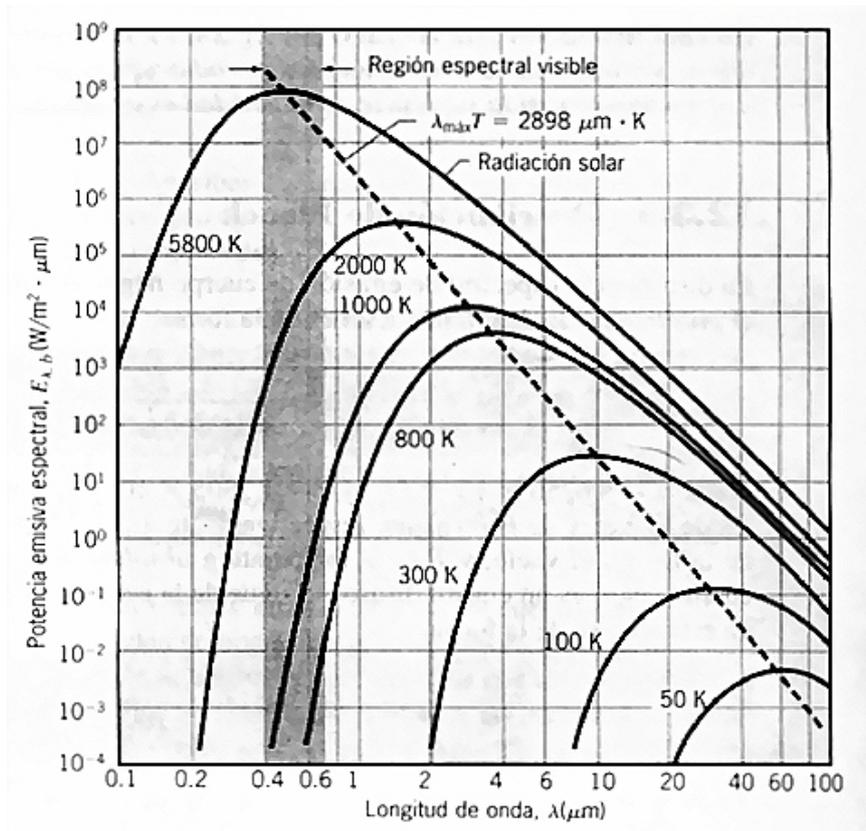
donde  $C_1 = 2 \pi h c_0^2 = 3,742 \cdot 10^8 \text{ W}/\mu\text{m}^4/\text{m}^2$ ,  $C_2 = hc_0/k = 1,439 \cdot 10^4 \mu\text{m K}$ .

#### Ley de desplazamiento de Wien

Máximo de la distrib. espectral: derivando (1) e igualando a cero,

$$\lambda_{max} T = C_3$$

donde  $C_3 = 2897,8 \mu\text{m} \cdot \text{K}$



Ley de Stefan-Boltzmann

$$E_b = \int_0^\infty \frac{C_1}{\lambda^5 [\exp(C_2/\lambda T) - 1]} d\lambda \tag{2}$$

$$E_b = \sigma T^4$$

donde  $\sigma = 5,670 \cdot 10^{-8} \text{ W/m}^2 \cdot \text{K}^4$

Dado que la emisión es difusa, la intensidad total asociada con la emisión de C.N. es

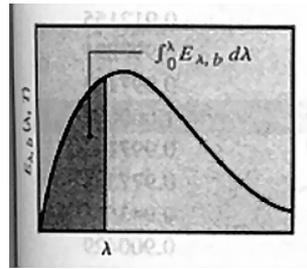
$$I_b = \frac{E_b}{\pi}$$

Emisión de banda

$$\begin{aligned} F_{(0 \rightarrow \lambda)} &= \frac{\int_0^\lambda E_{\lambda,b} d\lambda}{\int_0^\infty E_{\lambda,b} d\lambda} \\ &= \frac{\int_0^\lambda E_{\lambda,b} d\lambda}{\sigma T^4} \\ &= \int_0^{\lambda T} \frac{E_{\lambda,b}}{\sigma T^5} d(\lambda T) \\ &= f(\lambda T) \end{aligned}$$

Fracción de radiación entre  $\lambda_1$  y  $\lambda_2$

$$\begin{aligned} F_{(\lambda_1 \rightarrow \lambda_2)} &= \frac{\int_0^{\lambda_2} E_{\lambda,b} d\lambda - \int_0^{\lambda_1} E_{\lambda,b} d\lambda}{\sigma T^4} \\ &= F_{(0 \rightarrow \lambda_2)} - F_{(0 \rightarrow \lambda_1)} \end{aligned}$$



### Emisión superficial

#### Definición

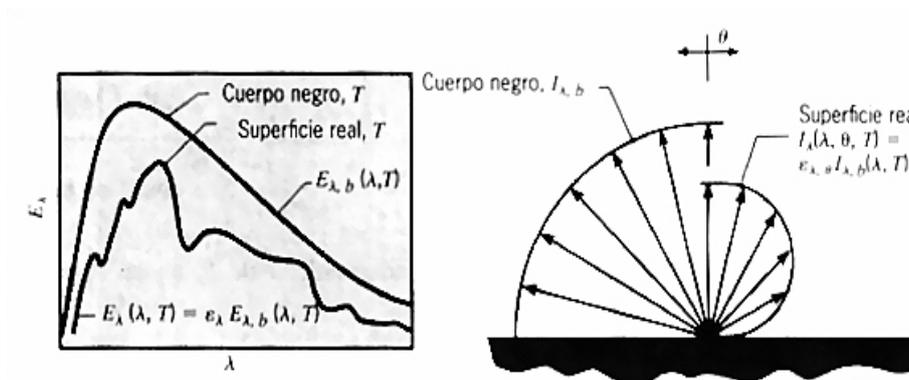
La Emisividad espectral direccional  $\epsilon_{\lambda, \theta}(\lambda, \theta, \phi, T)$ , de una superficie a temp.  $T$  es la relación entre la intens. de rad. emitida a una long. de onda  $\lambda$  en la dirección  $(\theta, \phi)$ , y la intens. de rad. emitida por un C.N. a iguales  $T$  y  $\lambda$ .

$$\epsilon_{\lambda, \theta}(\lambda, \theta, \phi, T) = \frac{I_{\lambda, e}(\lambda, \theta, \phi, T)}{I_{\lambda, b}(\lambda, T)}$$

$$\epsilon_{\theta}(\theta, \phi, T) = \frac{I_e(\theta, \phi, T)}{I_b(T)}$$

$$\epsilon_{\lambda}(\lambda, T) = \frac{E_{\lambda}(\lambda, T)}{E_{\lambda, b}(\lambda, T)}$$

$$\epsilon_{\lambda}(\lambda, T) = \frac{\int_0^{2\pi} \int_0^{\pi/2} I_{\lambda, e}(\lambda, \theta, \phi, T) \cos\theta \cdot \text{sen}\theta \, d\theta \cdot d\phi}{\int_0^{2\pi} \int_0^{\pi/2} I_{\lambda, b}(\lambda, T) \cos\theta \cdot \text{sen}\theta \, d\theta \cdot d\phi} = 2 \int_0^{\pi/2} \epsilon_{\lambda, \theta}(\lambda, \theta, T) \cos\theta \cdot \text{sen}\theta \, d\theta$$



## Absorción, reflexión y transmisión superficiales

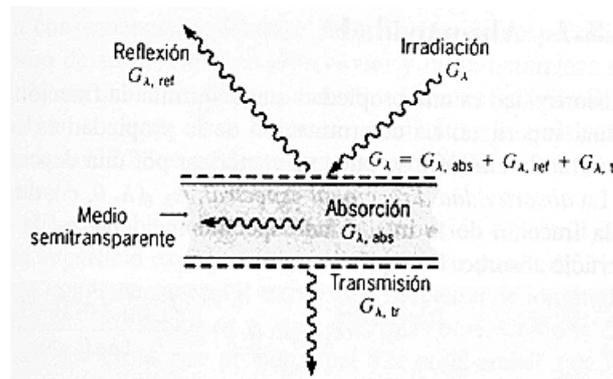
Analizaremos los procesos por los cuales un medio sólido o líquido intercepta la radiación.

### Balance de radiación para un medio semitransparente

$$G_{\lambda} = G_{\lambda,ref} + G_{\lambda,abs} + G_{\lambda,tr}$$

Simplificaciones posibles (cuerpo opaco):

- $G_{\lambda,tr} = 0$
- $G_{\lambda,ref}$  y  $G_{\lambda,abs}$  pueden tratarse como fenómenos superficiales.



Absorción, reflexión y transmisión dependen de la naturaleza de la sup., de  $T_s$  y de  $\lambda$  y la dirección de la rad. incidente.

## Absortividad

### Definición

La absortividad espectral direccional,  $\alpha_{\lambda,\theta}(\lambda, \theta, \phi)$ , de una sup. es la fracción de la intensidad espectral incidente en la dirección  $(\theta, \phi)$  absorbida por la superficie.

$$\alpha_{\lambda,\theta}(\lambda, \theta, \phi) = \frac{I_{\lambda,i,abs}(\lambda, \theta, \phi)}{I_{\lambda,i}(\lambda, \theta, \phi)}$$

### Absortividad espectral hemisférica $\alpha_{\lambda}(\lambda)$

$$\alpha_{\lambda}(\lambda) = \frac{G_{\lambda,abs}(\lambda)}{G_{\lambda}(\lambda)}$$

$$\alpha_{\lambda}(\lambda) = \frac{\int_0^{2\pi} \int_0^{\pi/2} \alpha_{\lambda,\theta}(\lambda, \theta, \phi) I_{\lambda,i}(\lambda, \theta, \phi) \cos\theta \cdot \text{sen}\theta \, d\theta \cdot d\phi}{\int_0^{2\pi} \int_0^{\pi/2} I_{\lambda,i}(\lambda, \theta, \phi) \cos\theta \cdot \text{sen}\theta \, d\theta \cdot d\phi}$$

### Radiación incidente difusa

$$\alpha_{\lambda}(\lambda) = 2 \int_0^{\pi/2} \alpha_{\lambda,\theta}(\lambda, \theta) \cos\theta \cdot \text{sen}\theta \, d\theta$$

### Absortividad hemisférica total $\alpha$

$$\begin{aligned} \alpha &= \frac{G_{abs}}{G} \\ &= \frac{\int_0^{\infty} \alpha_{\lambda}(\lambda) G_{\lambda}(\lambda) d\lambda}{\int_0^{\infty} G_{\lambda}(\lambda) d\lambda} \end{aligned}$$

### Absortividad a la radiación solar $\alpha_s$

$$\alpha_s = \frac{\int_0^{\infty} \alpha_{\lambda}(\lambda) E_{\lambda,b}(\lambda, 5800 \text{ K}) d\lambda}{\int_0^{\infty} E_{\lambda,b}(\lambda, 5800 \text{ K}) d\lambda}$$

## Reflectividad

### Definición

La reflectividad espectral direccional,  $\rho_{\lambda,\theta}(\lambda, \theta, \phi)$ , de una sup. es la fracción de la intensidad espectral incidente en la dirección  $(\theta, \phi)$  reflejada por la superficie.

$$\rho_{\lambda,\theta}(\lambda, \theta, \phi) = \frac{I_{\lambda,i,ref}(\lambda, \theta, \phi)}{I_{\lambda,i}(\lambda, \theta, \phi)}$$

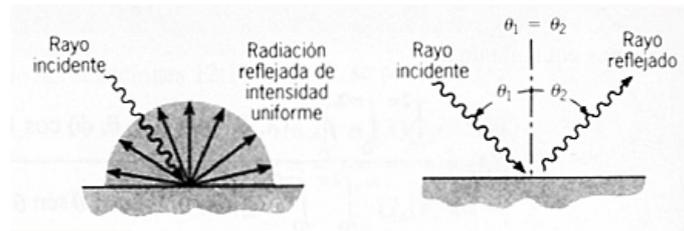
### Reflectividad espectral hemisférica $\rho_{\lambda}(\lambda)$

$$\rho_{\lambda}(\lambda) = \frac{G_{\lambda,ref}(\lambda)}{G_{\lambda}(\lambda)}$$

$$\rho_\lambda(\lambda) = \frac{\int_0^{2\pi} \int_0^{\pi/2} \rho_{\lambda,\theta}(\lambda, \theta, \phi) I_{\lambda,i}(\lambda, \theta, \phi) \cos\theta \cdot \text{sen}\theta \, d\theta \cdot d\phi}{\int_0^{2\pi} \int_0^{\pi/2} I_{\lambda,i}(\lambda, \theta, \phi) \cos\theta \cdot \text{sen}\theta \, d\theta \cdot d\phi}$$

Reflectividad hemisférica total  $\rho$

$$\begin{aligned} \rho &= \frac{G_{ref}}{G} \\ &= \frac{\int_0^\infty \rho_\lambda(\lambda) G_\lambda(\lambda) d\lambda}{\int_0^\infty G_\lambda(\lambda) d\lambda} \end{aligned}$$



**Transmisividad**

Transmisividad espectral hemisférica  $\tau_\lambda(\lambda)$

$$\tau_\lambda(\lambda) = \frac{G_{\lambda,tr}(\lambda)}{G_\lambda(\lambda)}$$

$$\tau = \frac{G_{tr}}{G}$$

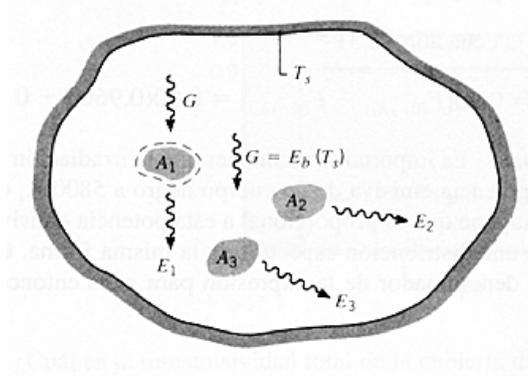
Relación entre  $\tau$  y  $\tau_\lambda$

$$\begin{aligned} \tau &= \frac{\int_0^\infty G_{\lambda,tr}(\lambda) d\lambda}{\int_0^\infty G_\lambda(\lambda) d\lambda} \\ &= \frac{\int_0^\infty \tau_\lambda(\lambda) G_\lambda(\lambda) d\lambda}{\int_0^\infty G_\lambda(\lambda) d\lambda} \end{aligned}$$

## Ley de Kirchhoff

Consideremos conjuntamente propiedades asociadas a la emisión y la absorción.

Sea un recinto isotérmico de temperatura superficial  $T_s$ , con pequeños cuerpos en su interior.



$$G = E_b(T_s)$$

Balace de energía en la superficie de control (cuerpo 1)

$$\alpha_1 G A_1 - E_1(T_s) A_1 = 0$$

$$\frac{E_1(T_s)}{\alpha_1} = E_b(T_s)$$

Entonces (**Ley de Kirchhoff**)

$$\frac{E_1(T_s)}{\alpha_1} = \frac{E_2(T_s)}{\alpha_2} = \dots = E_b(T_s)$$

Como  $\alpha \leq 1$ ,  $E(T_s) \leq E_b(T_s) \rightarrow$  el C.N. es emisor ideal.

Otra forma

$$\frac{\epsilon_1}{\alpha_1} = \frac{\epsilon_2}{\alpha_2} = \dots = 1$$

Es decir

$$\epsilon = \alpha$$