



# Termodinámica (FIS1523) Relaciones Tds

Felipe Isaule felipe.isaule@uc.cl

Miércoles 4 de Junio de 2025

#### Resumen clases anteriores

Postulamos la desigualdad de Clausius

$$\oint \frac{\delta Q}{T} \le 0.$$

• Definimos la entropía

$$\Delta S = S_2 - S_1 = \int_1^2 \left(\frac{\delta Q}{T}\right)_{\text{int rev}}.$$

Postulamos el principio de incremento de entropía

$$S_2 - S_1 = \int_1^2 \frac{\delta Q}{T} + S_{\text{gen}} \longrightarrow S_{\text{gen}} \ge 0.$$

#### Clase 23: Relaciones Tds

- Procesos isentrópicos.
- Diagramas de entropía.
- Cambios de entropía y relaciones Tds.
  - → Líquidos y sólidos.
  - → Gases ideales.

- Bibliografía recomendada:
  - → Cengel (7-4, 7-5, 7-7, 7-8, 7-9).

#### Clase 23: Relaciones Tds

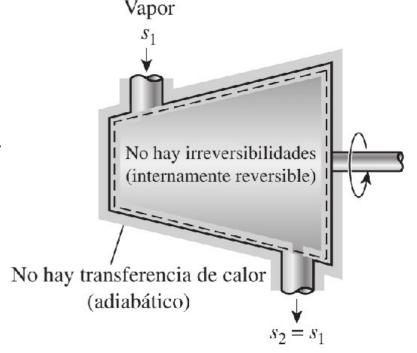
- Procesos isentrópicos.
- Diagramas de entropía.
- Cambios de entropía y relaciones *Tds*.
  - → Líquidos y sólidos.
  - → Gases ideales.

### Procesos isentrópicos

- La entropía de una masa fija puede cambiar debido a
  - → transferencia de calor,
  - → irreversibilidades.
- Un **proceso** en que la **entropía** se mantiene **constante** es llamado **isentrópico**.

$$\Delta s = 0.$$

 La entropía no cambia en un proceso internamente reversible y adiabático.

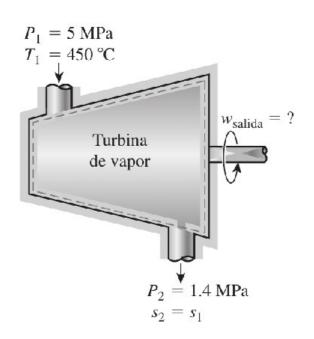


### Procesos isentrópicos

- Los procesos isentrópicos sirven como modelos para procesos reales.
- Un proceso adiabático reversible necesariamente es isentrópico.
- Sin embargo, un proceso isentrópico no es necesariamente uno adiabático reversible.

#### **Ejemplo 1:**

• En una turbina adiabática entra vapor de agua a 5 MPa y 450 °C y sale a una presión de 1.4 MPa. Determine el trabajo de salida de la turbina por unidad de masa de vapor si el proceso es reversible.



### **Ejemplo 1:**

En una turbina adiabática entra vapor de agua a 5 MPa y 450 °C y sale a una presión de 1.4 MPa. Determine el trabajo de salida de la turbina por unidad de masa de vapor si el proceso es reversible.

El balance de energía de un flujo másico:

$$\dot{Q} \pm \dot{W} = \dot{m} \left( \Delta h + \frac{v_2^2 - v_1^2}{2} + g(z_2 - z_1) \right).$$

En el sistema del problema:

$$\longrightarrow \dot{W}_{\text{salida}} = \dot{m}(h_1 - h_2)$$

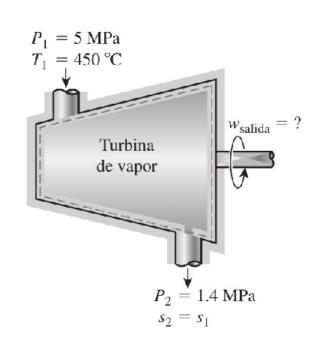
De tablas para el estado inicial ( $P_1$ =5 Mpa,  $T_1$ =450°C):

$$h_1 = 3317.2 \text{ kJ/kg}$$

$$s_1 = 6.8210 \text{ kJ/kg}^{\circ} \text{K}$$

De tablas para el estado final ( $P_2=1.5$  Mpa,  $s_2=s_1$ ):

$$h_2 = 2967.4 \text{ kJ/kg}$$



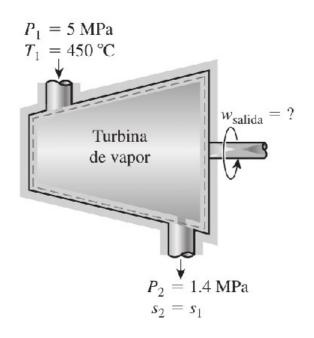
### **Ejemplo 1:**

En una turbina adiabática entra vapor de agua a 5 MPa y 450 °C y sale a una presión de 1.4 MPa. Determine el trabajo de salida de la turbina por unidad de masa de vapor si el proceso es reversible.

Entonces, el trabajo de salida por unidad de masa:

$$\dot{w}_{\rm salida} = h_1 - h_2$$

$$\longrightarrow \quad \dot{w}_{\rm salida} = 349.8 \text{ kJ/kg}$$



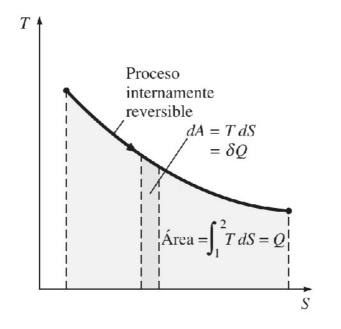
#### Clase 23: Relaciones Tds

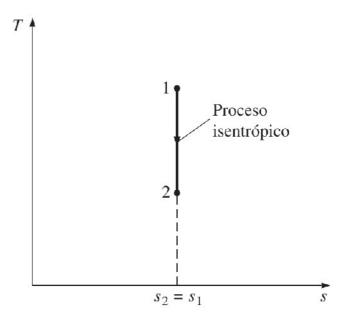
- Procesos isentrópicos.
- Diagramas de entropía.
- Cambios de entropía y relaciones *Tds*.
  - → Líquidos y sólidos.
  - → Gases ideales.

### Diagramas T-S

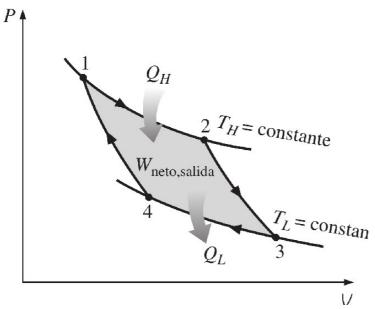
- Los diagramas *T-s* (temperatura-entropía) son útiles para analizar cambios de entropía.
- El área bajo la curva nos da el calor transferido en un proceso internamente reversible.

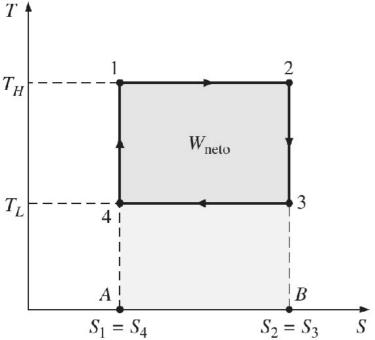
$$Q_{\text{int rev}} = \int_{1}^{2} TdS, \qquad q_{\text{int rev}} = \int_{1}^{2} Tds.$$





#### Ciclo de Carnot





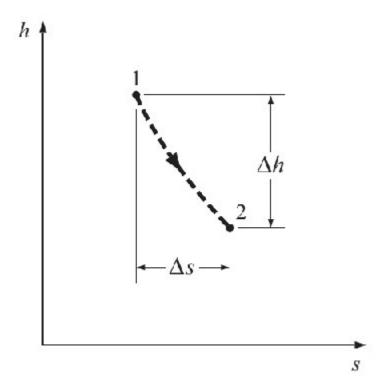
Al recordar que

$$W_{\text{neto,salida}} = Q_H - Q_L,$$

el área en el diagram T-S también nos da el trabajo de salida.

### Diagramas h-s

- Otro tipo de diagrama comunmente utilizado es el diagrama hs (entalpía-entropía).
- También se conocen como diagramas de Mollier.



- $\Delta h$  es una medida del **trabajo** de un flujo estacionario.
- $\Delta s$  mide las irreversibilidades.

#### Clase 23: Relaciones Tds

- Procesos isentrópicos.
- Diagramas de entropía.
- Cambios de entropía y relaciones *Tds*.
  - → Líquidos y sólidos.
  - → Gases ideales.

#### Relaciones Tds

- Para poder integrar  $(\delta Q/T)_{\rm int\ rev}$  es necesario saber **cómo**  $\delta Q$  **depende de** T.
- Estas integrales las podemos resolver utilizando las llamadas relaciones Tds.
- Si consideramos un **sistema cerrado** sin energía potencial ni cinética, por **conservación de la energía** se tiene que

$$\delta Q_{\rm int rev} - \delta W_{\rm int rev, salida} = dU.$$

#### Primera ecuación Tds

Ahora podemos utilizar que

$$\delta Q_{\rm int \ rev} = TdS, \qquad \delta W_{\rm int \ rev, salida} = PdV.$$

Se obtiene

$$TdS = dU + PdV,$$
$$Tds = du + Pd\nu.$$

 Esta ecuación es llamada la primera ecuación Tds o ecuación de Gibbs.

### Segunda ecuación *Tds*

Por otro lado, al utilizar que

$$h = u + P\nu \longrightarrow dh = du + dP\nu + Pd\nu,$$

se obtiene

$$TdS = dH - VdP,$$
 
$$Tds = dh - \nu dP.$$

Esta ecuación es llamada la segunda ecuación Tds.

#### Relaciones Tds

- Las anteriores ecuaciones son válidas tanto para procesos reversibles como irreversibles.
- Esto es porque la diferencia de entropía es independiente de la trayectoria.
- Para integrar ds debemos resolver

$$ds = \frac{du}{T} + \frac{Pd\nu}{T},$$

$$ds = \frac{dh}{T} - \frac{\nu dP}{T}.$$

• Sin embargo, para integrar, ahora debemos saber **cómo** u, h,  $\nu$ , y P **dependen de la temperatura**.

#### Clase 23: Relaciones Tds

- Procesos isentrópicos.
- Diagramas de entropía.
- Cambios de entropía y relaciones *Tds*.
  - Líquidos y sólidos.
  - → Gases ideales.

## Cambio de entropía en líquidos y sólidos

- En **líquidos y sólidos** podemos asumir que  $d\nu \approx 0$ .
- Además, por ser sustancias incompresibles:

$$c_P = c_V = c \longrightarrow du = cdT.$$

• Entonces, el cambio de entropía es

$$ds = \frac{du}{T} + \frac{Pd\nu}{T} \longrightarrow \left| \Delta s = \int_{T_1}^{T_2} \frac{c(T)dT}{T} \right|$$

• Si tomamos un **calor específico** constante **promedio**  $c(T) = c_{\text{prom}}$ , se obtiene

$$\Delta s = c_{\text{prom}} \ln(T_2/T_1).$$

## Cambio de entropía en líquidos y sólidos

- La ecuación anterior es una muy buena aproximación para sólidos y líquidos que no se expanden mucho.
- Notar que para procesos isentrópicos:

$$\Delta s = c_{\text{prom}} \ln(T_2/T_1) = 0 \longrightarrow T_1 = T_2.$$

• Es decir, un proceso **isentrópico** en un **sólido y líquido** es, en buena aproximación, **isotérmico**.

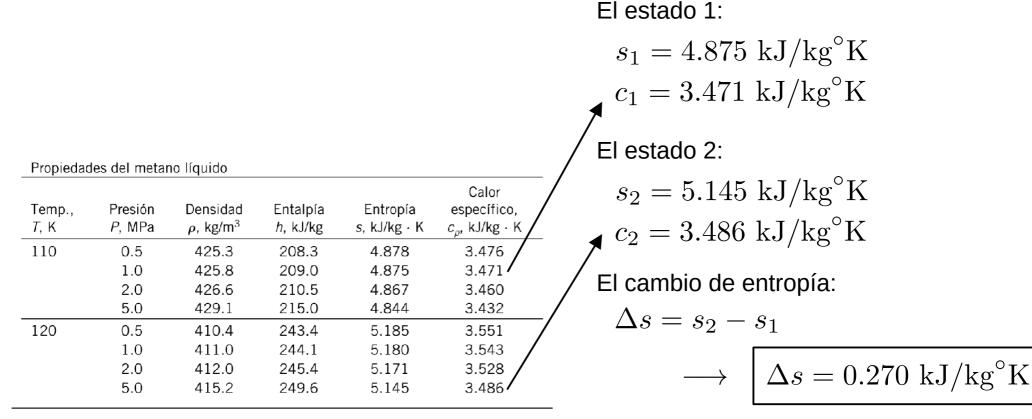
### **Ejemplo 2:**

- El metano líquido normalmente se usa en varias aplicaciones criogénicas. La temperatura crítica del metano es 191 °K (o 82 °C), por lo que debe conservarse abajo de 191 °K para mantenerlo en la fase líquida. Determine el cambio de entropía del metano líquido cuando se somete a un proceso desde 110 °K y 1 MPa hasta 120 °K y 5 MPa:
  - Usando las propiedades tabuladas.
  - → Considerando al metano líquido como una sustancia incompresible.

Temp., <i>T</i> , K	Presión <i>P</i> , MPa	Densidad $ ho$ , kg/m $^3$	Entalpía <i>h</i> , kJ/kg	Entropía s, kJ/kg · K	Calor específico, $c_{ ho}$ , kJ/kg $\cdot$ K
110	0.5	425.3	208.3	4.878	3.476
	1.0	425.8	209.0	4.875	3.471
	2.0	426.6	210.5	4.867	3.460
	5.0	429.1	215.0	4.844	3.432
120	0.5	410.4	243.4	5.185	3.551
	1.0	411.0	244.1	5.180	3.543
	2.0	412.0	245.4	5.171	3.528
	5.0	415.2	249.6	5.145	3.486

### Ejemplo 2:

- El metano líquido normalmente se usa en varias aplicaciones criogénicas. La temperatura crítica del metano es 191 °K (o 82 °C), por lo que debe conservarse abajo de 191 °K para mantenerlo en la fase líquida. Determine el cambio de entropía del metano líquido cuando se somete a un proceso desde 110 °K y 1 MPa hasta 120 °K y 5 MPa:
  - Usando las propiedades tabuladas.



### **Ejemplo 2:**

- El metano líquido normalmente se usa en varias aplicaciones criogénicas. La temperatura crítica del metano es 191 °K (o 82 °C), por lo que debe conservarse abajo de 191 °K para mantenerlo en la fase líquida. Determine el cambio de entropía del metano líquido cuando se somete a un proceso desde 110 °K y 1 MPa hasta 120 °K y 5 MPa:
  - Considerando al metano líquido como una sustancia incompresible.

El calor específico promedio:

$$c_{\text{prom}} = \frac{c_1 + c_2}{2} = 3.4785 \text{ kJ/kg}^{\circ} \text{K}$$

El cambio de entropía:

$$\Delta s = c_{\text{prom}} \ln(T_2/T_1)$$
  
= 3.4785 kJ/kg°K ln(120/110)

$$\longrightarrow \Delta s = 0.303 \text{ kJ/kg}^{\circ}\text{K}$$

Tiene un error de aproximadamente 12%.

#### Propiedades del metano líquido

Propiedad	es del metar	Densidad $ ho$ , kg/m $^3$	Entalpía h, kJ/kg	Entropía s, kJ/kg · K	Calor específico, $c_p$ , kJ/kg $\cdot$ K
Temp., <i>T</i> , K	Presión <i>P</i> , MPa				
110	0.5	425.3	208.3	4.878	3.476
	1.0	425.8	209.0	4.875	3.471
	2.0	426.6	210.5	4.867	3.460
	5.0	429.1	215.0	4.844	3.432
120	0.5	410.4	243.4	5.185	3.551
	1.0	411.0	244.1	5.180	3.543
	2.0	412.0	245.4	5.171	3.528
	5.0	415.2	249.6	5.145	3.486

#### Clase 23: Relaciones Tds

- Procesos isentrópicos.
- Diagramas de entropía.
- Cambios de entropía y relaciones *Tds*.
  - → Líquidos y sólidos.
  - → Gases ideales.

### Cambio de entropía en gases ideales

• En **gases ideales**, podemos utilizar que  $du=c_VdT$  y que  $P=RT/\nu$ . Con esto, se obtiene que

$$ds = \frac{du}{T} + \frac{Pd\nu}{T} \longrightarrow ds = c_V \frac{dT}{T} + R \frac{d\nu}{\nu}.$$

• Entonces, el cambio de entropía

$$\Delta s = \int_{T_1}^{T_2} c_V(T) \frac{dT}{T} + R \ln \left( \frac{\nu_2}{\nu_1} \right).$$

• Para calcular la integral es necesario conocer cómo  $c_{\it V}$  depende de T .

### Cambio de entropía en gases ideales

• Por otra parte, en **gases ideales** también podemos utilizar que  $dh=c_PdT$  y que  $\nu=RT/P$ . Con esto, se obtiene que

$$ds = \frac{dh}{T} - \frac{\nu dP}{T} \longrightarrow ds = c_P \frac{dT}{T} - R \frac{dP}{P}.$$

• Entonces, el cambio de entropía

$$\Delta s = \int_{T_1}^{T_2} c_P(T) \frac{dT}{T} - R \ln \left( \frac{P_2}{P_1} \right).$$

• Para calcular la integral también es necesario conocer cómo  $c_{P}$  depende de T .

### Calor específico constante

• Si <u>aproximamos</u> el calor específico como un promedio constante  $c_{V,\mathrm{prom}}$  y  $c_{P,\mathrm{prom}}$ :

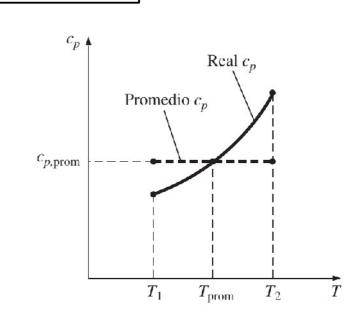
$$\Delta s = c_{V,\text{prom}} \ln \left( \frac{T_2}{T_1} \right) + R \ln \left( \frac{\nu_2}{\nu_1} \right),$$

$$\Delta s = c_{P,\text{prom}} \ln \left( \frac{T_2}{T_1} \right) - R \ln \left( \frac{P_2}{P_1} \right),$$

• En unidades de mol:

$$\Delta \bar{s} = \bar{c}_{V,\text{prom}} \ln \left( \frac{T_2}{T_1} \right) + R_u \ln \left( \frac{\nu_2}{\nu_1} \right),$$

$$\Delta \bar{s} = \bar{c}_{P,\text{prom}} \ln \left( \frac{T_2}{T_1} \right) - R_u \ln \left( \frac{P_2}{P_1} \right),$$



### Cambio de entropía en gases ideales

Volviendo a la ecuación completa

$$\Delta s = \int_{T_1}^{T_2} c_P(T) \frac{dT}{T} - R \ln \left( \frac{P_2}{P_1} \right).$$

• Al elegir el cero absoluto como referencia, podemos definir

$$s^{\circ} = \int_0^T c_P(T) \frac{dT}{T}.$$

De esta manera, el cambio de entropía exacto es

$$\Delta s = \Delta s^{\circ} - R \ln \left( \frac{P_2}{P_1} \right), \qquad \Delta s^{\circ} = s_2^{\circ} - s_1^{\circ}.$$

### Cambio de entropía en gases ideales

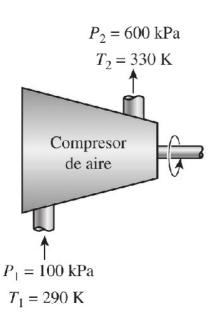
• Valores de  $s^{\circ}$  se encuentran **tabulados**.

#### Propiedades de gas ideal del aire

T K	<i>h</i> kJ/kg	$P_r$	и kJ/kg	$V_r$	<i>s</i> ° kJ/kg ⋅ K
200	199.97	0.3363	142.56	1707.0	1.29559
210	209.97	0.3987	149.69	1512.0	1.34444
220	219.97	0.4690	156.82	1346.0	1.39105
230	230.02	0.5477	164.00	1205.0	1.43557
240	240.02	0.6355	171.13	1084.0	1.47824

### **Ejemplo 3:**

- Se comprime aire de un estado inicial de 100 kPa y 17 °C, hasta otro final de 600 kPa y 57 °C. Determine el cambio de entropía del aire durante este proceso de compresión usando
  - los valores de propiedades de la **tabla** del aire,
  - los calores específicos promedio.



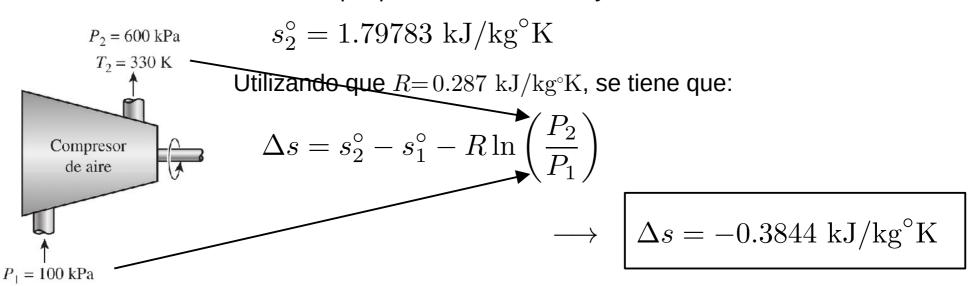
### **Ejemplo 3:**

- Se comprime aire de un estado inicial de 100 kPa y 17 °C, hasta otro final de 600 kPa y 57 °C. Determine el cambio de entropía del aire durante este proceso de compresión usando
  - los valores de propiedades de la tabla del aire,

De las tablas termodinámicas para aire a 100 kPa y 17 °C:

$$s_1^{\circ} = 1.66802 \text{ kJ/kg}^{\circ} \text{K}$$

Mientras que para aire a 600 kPa y 57 °C:



• Notar que este valor es exacto, ya que viene completamente de datos de tabla.

 $T_1 = 290 \text{ K}$ 

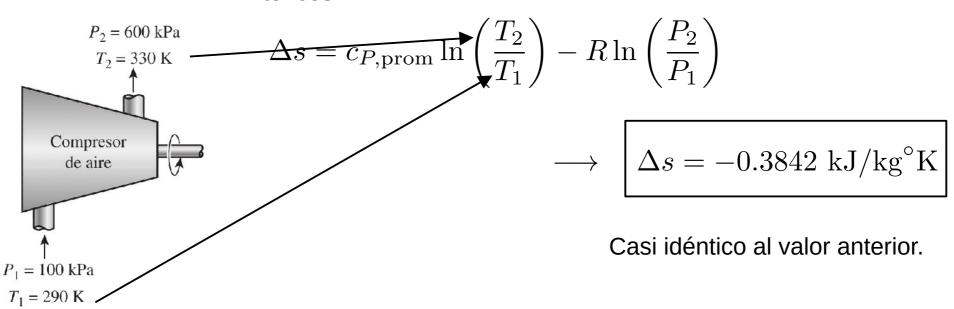
### **Ejemplo 3:**

- Se comprime aire de un estado inicial de 100 kPa y 17 °C, hasta otro final de 600 kPa y 57 °C. Determine el cambio de entropía del aire durante este proceso de compresión usando
  - los calores específicos promedio.

De las tablas podemos extraer un valor de

$$c_{P,\text{prom}} = 1.006 \text{ kJ/kg}^{\circ} \text{K}$$

**Entonces:** 



• En procesos isentrópicos  $\Delta s$ =0, si asumimos un gas ideal con calor específico constante, se obtiene

$$0 = c_V \ln \left(\frac{T_2}{T_1}\right) + R \ln \left(\frac{\nu_2}{\nu_1}\right) \longrightarrow \ln \left(\frac{T_2}{T_1}\right) = \ln \left(\frac{\nu_1}{\nu_2}\right)^{R/c_V}.$$

• Despejando los logaritmos y luego utilizando que  $R=c_P-c_V$  y que  $\gamma=c_P/c_V$ ,

$$\left(\frac{T_2}{T_1}\right)_{s=\text{cte}} = \left(\frac{\nu_1}{\nu_2}\right)^{\gamma-1},$$

que corresponde a la **primera relación isentrópica de gases ideales**.

De manera análoga:

$$0 = c_P \ln \left(\frac{T_2}{T_1}\right) - R \ln \left(\frac{P_2}{P_1}\right) \longrightarrow \ln \left(\frac{T_2}{T_1}\right) = \ln \left(\frac{P_2}{P_1}\right)^{R/c_P}.$$

Volviendo a despejar:

$$\left(\frac{T_2}{T_1}\right)_{s=\text{cte}} = \left(\frac{P_2}{P_1}\right)^{1-\frac{1}{\gamma}},$$

que corresponde a la **segunda relación isentrópica de gases ideales**.

Finalmente, utilizando ambas relaciones

$$\left(\frac{\nu_1}{\nu_2}\right)^{\gamma-1} = \left(\frac{P_2}{P_1}\right)^{1-\frac{1}{\gamma}}.$$

Esta ecuación la podemos simplificar a

$$\left(\frac{\nu_1}{\nu_2}\right)_{s=\text{cte}}^{\gamma} = \left(\frac{P_2}{P_1}\right).$$

que corresponde a la tercera relación isentrópica de gases ideales.

 Las tres relaciones isentrópicas para gases ideales también las podemos escribir como:

$$T
u^{\gamma-1} = \text{cte.}$$
 $TP^{\frac{1}{\gamma}-1} = \text{cte.}$ 
 $P
u^{\gamma} = \text{cte.}$ 

$$\gamma = c_P/c_V$$

• Si necesitamos utilizar **valores exactos** (sin aproximar el calor específico):

$$0 = \Delta s^{\circ} - R \ln \left( \frac{P_2}{P_1} \right) \longrightarrow \frac{P_2}{P_1} = \frac{\exp(s_2^{\circ}/R)}{\exp(s_1^{\circ}/R)}.$$

• Definiendo la **presión relativa**  $P_r$  como

$$P_r = \exp(s_2^{\circ}/R),$$

se tiene que

$$\left(\frac{P_2}{P_1}\right)_{s=\text{cte}} = \frac{P_{2,r}}{P_{1,r}}.$$

• Utilizando que  $P\nu = RT$ , de la ecuación anterior se puede obtener una relación para los **volúmenes específicos**:

$$\left(\frac{\nu_2}{\nu_1}\right)_{s=\text{cte}} = \frac{\nu_{2,r}}{\nu_{1,r}},$$

donde

$$\nu_r = T/P_r,$$

es el volumen específico relativo.

#### **Conclusiones**

- Definimos los procesos isentrópicos.
- Vimos los diagramas con entropía.
- Vimos las relaciones Tds para integrar la entropía en un proceso.
- Próxima clase:
  - Entropía en flujos estacionarios.