

# Pauta auxiliar 7

Termodinámica FI2004-3

**Profesora:** María Teresa Garland

**Auxiliares:** Paloma Pérez, Claudia Solervicens.

7 de mayo del 2012

## Problema 1

Calcular la variación de entropía de un:

### Solución

1. Proceso isocórico

Para procesos cuasiestáticos:

$$dS = \frac{dQ}{T} \Rightarrow dQ = TdS$$

De la primera ley, tenemos

$$dQ = dU + PdV \tag{1}$$

Sin embargo al ser un proceso isocórico:  $dV = 0 \Rightarrow dQ = dU$  En general, uno puede definir la energía interna  $U$  como  $U = U(T, V)$

$$dU = \left( \frac{\partial U}{\partial T} \right)_V dT + \left( \frac{\partial U}{\partial V} \right)_T dV$$

Como  $dV = 0$

$$\begin{aligned} dU &= \left( \frac{\partial U}{\partial T} \right)_V dT = C_V dT \\ dQ &= C_V dT \end{aligned}$$

$$TdS = C_V dT$$

$$dS = C_V \frac{dT}{T}$$

$$\Delta S = \int C_V \frac{dT}{T}$$

## 2. Fuente calórica

Proceso cuasiestático:  $dQ = TdS$  Una fuente calórica absorbe o entrega calor a una temperatura constante  $T_0$ , independiente del calor cedido u absorbido (siempre mantiene a un sistema a la misma temperatura). El sistema interactúa con la fuente

$$Q_{fuente} = -Q_{sistema}$$

$$\Delta S_{fuente} = \frac{-Q_{sistema}}{T_0}$$

## 3. Expansión libre adiabática

Este proceso no es cuasiestático, por lo tanto debemos aproximararlo a uno que lo sea.

Expansión libre  $\Rightarrow W = 0, P_{ext} = 0$

Proceso adiabático  $\Rightarrow Q = 0$

Por lo tanto  $\Delta U = 0$  Tenemos conservación de la energía interna, y el proceso cuasiestático que cumple con esta condición es el isotérmico. Para este tipo de procesos, tenemos que:

$$dQ = PdV, dU = 0$$

Reemplazando  $P = \frac{nRT}{V}$  Se tiene

$$dQ = nRT \frac{dV}{V} \Rightarrow \Delta S = nR \ln \left( \frac{V_f}{V_i} \right)$$

## 4. El enfriamiento de una masa de gas ideal desde $T_1$ hasta $T_2$ ( $T_2$ , temperatura de una fuente)

Proceso irreversible: El calor no puede pasar de un sistema frío hacia un sistema de mayor temperatura:

- Variación de entropía de una fuente:

$$\Delta S_{fuente} = \frac{-C_V(T_2 - T_1)}{T_2}$$

- Variación de entropía del gas (proceso no cuasiestático):

Como se trata de un proceso no cuasiestático, es necesario aproximarlos a uno. En este caso a una serie de procesos cuasiestáticos, que corresponderá a poner en contacto una serie de fuentes de temperaturas decrecientes. Tomemos N series.

$$\Delta S = \int \frac{Q_{rev}}{T} = \int \frac{C_V dT}{T} = \sum_{i=0}^{N-1} \int_{t_i}^{t_{i+1}} \frac{C_V dT}{T}$$

Esta aproximación nos permite obtener:

$$\Delta S = C_V \ln \left( \frac{T_2}{T_1} \right)$$

Por lo tanto la entropía en el universo es:

$$\Delta S^* = \frac{-C_V(T_2 - T_1)}{T_2} + C_V \ln \left( \frac{T_2}{T_1} \right)$$

## Problema 2

Se tiene un gas ideal de volumen constante y a una temperatura igual a  $T_G$ , en contacto con una fuente a temperatura  $T_F < T_G$ . Calcular la entropía del universo.

### Solución

Usando el resultado del proceso (4), de la pregunta 1:

$$\Delta S^* = \frac{C_V(T_G - T_F)}{T_F} + C_V \ln \left( \frac{T_F}{T_G} \right)$$

## Problema 3

Considere un neumático de volumen  $V_0$  que funciona a una presión  $P_0$  y estando a  $T_0$  se revienta. Considerando que el aire externo está a una presión  $P_{ext}$  y una temperatura  $T_{ext}$ ,

se desea calcular la variación de la entropía del aire que estaba en el neumático y de los alrededores debido a la explosión.

### Solución

Como se trata de un proceso no cuasiestático, se requiere aproximarlos a uno. Para este caso, podemos descomponer este proceso en 2 procesos cuasiestáticos: uno isocórico y otro isobárico.

- Condición inicial:  $P_0V_0 = nRT_0$
- Condición final:  $P_2V_2 = nRT_2$
- Condición intermedia:  $P_1V_1 = nRT_1$

Del siguiente gráfico se desprende que:  $P_1 = P_2 = P_{ext}$ , y  $V_1 = V_0$ . Por lo tanto, es posible definir las temperaturas en cada punto a partir de la ley de los gases ideales.

1. Proceso a V constante:

Todo proceso cuasiestático satisface:  $\Delta S = \int \frac{dQ}{T}$ , con ello

$$dQ = C_v dT$$

$$\Rightarrow \Delta S_V = \int_{T_0}^{T_1} C_V \frac{dT}{T} = C_V \ln \left( \frac{T_1}{T_0} \right)$$

2. Proceso a P constante:

$$dQ = C_P dT$$

$$\Delta S_P = \int_{T_1}^{T_2} C_P \frac{dT}{T} = C_P \ln \left( \frac{T_2}{T_1} \right)$$

Alternativamente:

$$dQ_2 = C_V dT + \frac{nRT}{V} dV$$

$$\Delta S_P = \int_{T_1}^{T_2} C_V \frac{dT}{T} + nR \int_{V_1}^{V_2} \frac{dV}{V}$$

$$= C_V \ln \left( \frac{T_2}{T_1} \right) + nR \ln \left( \frac{V_2}{V_1} \right)$$

La suma de ambos procesos, isocórico e isobárico me entrega la variación total de entropía en el proceso completo.

$$\Delta S_{total} = \Delta S_P + \Delta S_V$$

