

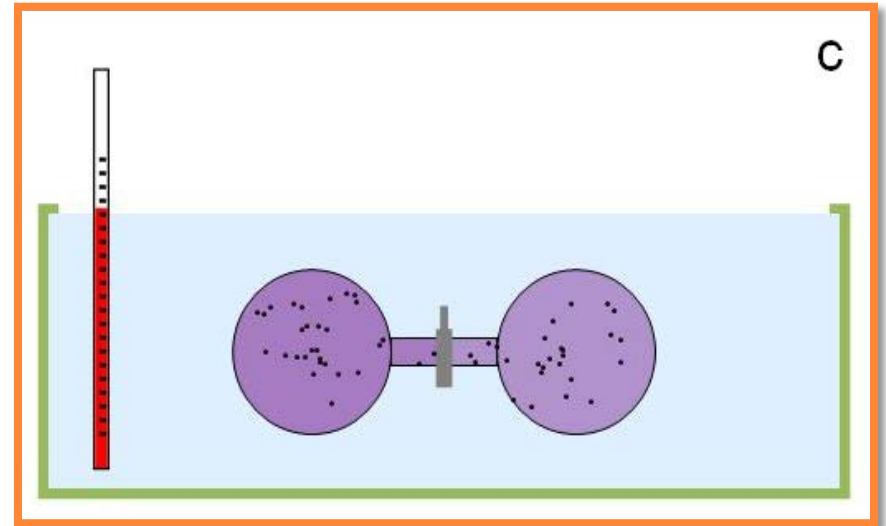
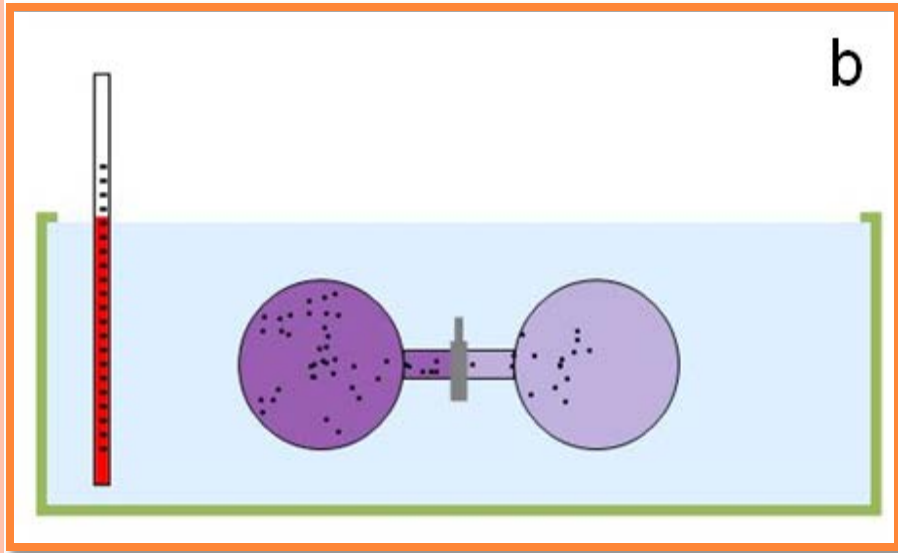
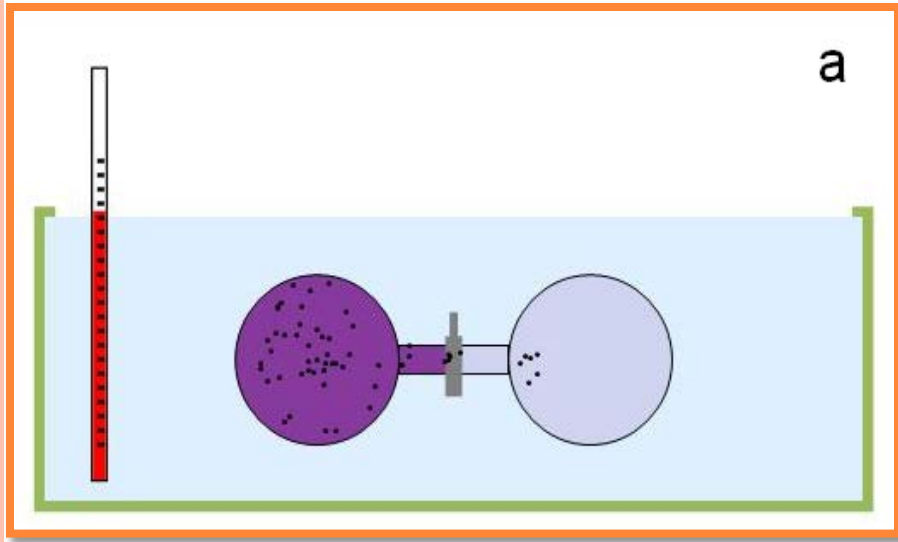
الديناميكا الحرارية

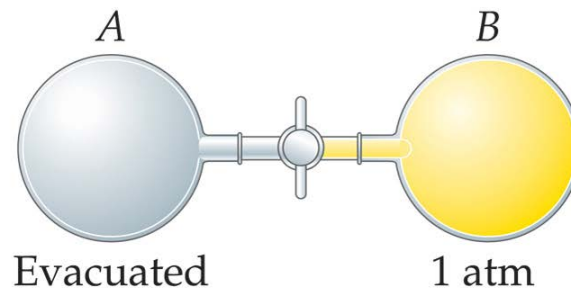
Thermodynamics

Part 2

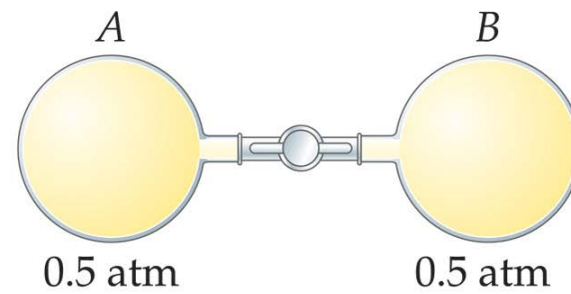
1

الطاقة الداخلية للغازات المثالية تجربة جول





Spontaneous
Not spontaneous



وقد لاحظ جول أن درجة الحرارة لم يحدث بها تغير

بما أن الغاز يتمدد ضد فراغ بمعنى أن الضغط المعاكس = صفر فإن الغاز لا يبذل شغلا

$$W = P.V = 0.V = 0 \quad \text{ويكون}$$

وحيث أنه لم يحدث إمتصاص أو إطلاق للحرارة فتكون $q = 0$

وتبعا للقانون الاول للديناميكا الحرارية تكون $q = \Delta E + W$ وبالتالي فإن قيمة $\Delta E = 0$ وعليه فلا يوجد أى تغير فى الطاقة الداخلية للغاز المثالى كنتيجة للتمدد الحر

وعليه يكون التفاضل الكامل للقيمة E والتي هي دالة للحجم والحرارة

$$E = f(V, T)$$

$$E = \left(\frac{\partial E}{\partial V}\right)_T \cdot dV + \left(\frac{\partial E}{\partial T}\right)_V \cdot dT = 0 \quad \Rightarrow (1)$$

وبإعادة ترتيب المعادلة السابقة نحصل على العلاقة التالية:

$$\left(\frac{\partial E}{\partial V}\right)_T = -\left(\frac{\partial E}{\partial T}\right)_V \cdot \left(\frac{\partial T}{\partial V}\right)_U \quad \Rightarrow (2)$$

وحيث أنه وجد في تجربة جول أن $(\delta T / \delta V)_E = 0$

$$\left(\frac{\partial E}{\partial V}\right)_T = 0 \quad \Rightarrow (3)$$

بمعنى أن الطاقة الذاتية لا تعتمد على الحجم عند ثبوت درجة الحرارة وهذا يدل على أن طاقة الغاز دالة لدرجة الحرارة فقط

العلاقة السابقة إحدى الخصائص المهمة للغازات المثالية والتي تكون قوى التجاذب بين جزيئاتها = صفر

وللغازات الحقيقية تكون القيمة لا تساوى الصفر $(\delta E / \delta V)_T$

تأثير الضغط والحرارة على السعات الحرارية للغازات المثالية

$$C_V = \left(\frac{\partial E}{\partial T} \right) \Rightarrow (1)$$

وبالمثل يمكن إثبات أن الانتلبي هو دالة لدرجة الحرارة فقط وأن السعة الحرارية عند ضغط ثابت هي دالة لدرجة الحرارة فقط

$$H = E + P.V \Rightarrow (2)$$

$$\left(\frac{\partial H}{\partial V} \right)_T = \left(\frac{\partial E}{\partial V} \right)_T + \left[\frac{\partial(PV)}{\partial V} \right]_T \Rightarrow (3)$$

وللغاز المثالي تكون

$$\left(\frac{\partial E}{\partial V} \right)_T = 0 \Rightarrow (4)$$

$$\left[\frac{\partial(PV)}{\partial V} \right]_T = 0 \Rightarrow (5)$$

لذا نجد أن

$$\left(\frac{\partial H}{\partial V}\right)_T = 0 \quad \Rightarrow (6)$$

وبذلك فإنه للغاز المثالي تكون

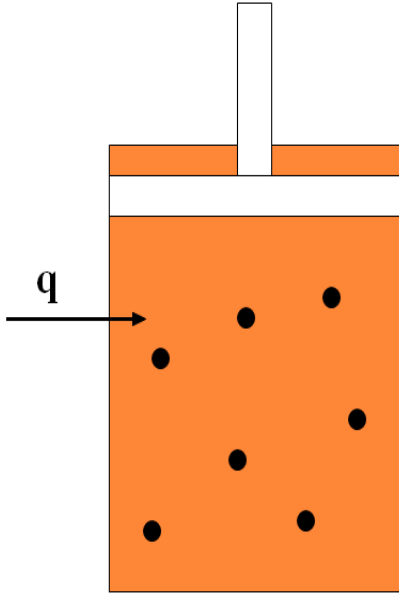
$$C_P = \frac{dH}{dT} \quad \Rightarrow (7)$$

المعادلات 1 و 7 هي معادلات صحيحة للغازات المثالية بغض النظر عن نوع العملية التي تتم للغازات المثالية فإن القيم C_P, H, C_V, E هي دوال لدرجة الحرارة فقط ولا تعتمد على الضغط أو الحجم

العملية الايزوثيرمالية

فى العملية الايزوثيرمالية تبقى الحرارة ثابتة خلال العملية كلها

بما أن الطاقة الداخلية للغاز المثالى تختلف باختلاف درجة الحرارة



$$\Delta E = 0$$

لذلك ثبات درجة الحرارة يعنى ثبات قيمة E

من القانون الاول للديناميكا الحرارية

$$\Delta E = q - W$$

وبما أن

$$\Delta E = 0$$

لذلك

$$q = W$$

وهكذا يكون الشغل الكلى المبذول فى تمدد الغاز من حجم V_1 الى حجم V_2 هو

$$q = W = \int_{V_1}^{V_2} P dV \quad (1)$$

ففى العملية الايزوثيرمالية نحصل على الشغل المبذول على حساب الحرارة الممتصة والعكس صحيح

أقصى شغل نحصل عليه فى العملية الايزوثيرمالية الانعكاسية (تمدد الغاز) كالاتى:

$$W_{\max} = \int_{V_1}^{V_2} P dV \quad (2)$$

فللغاز المثالى يكون

$$PV = nRT$$

$$P = \frac{nRT}{V} \quad (3)$$

بالتعويض عن قيمة P من المعادلة 3 فى المعادلة 2

$$W_{\max} = \int_{V_1}^{V_2} \frac{nRT}{V} dV \quad (4)$$

$$\begin{aligned}
 W_{\max} &= \int_{V_1}^{V_2} \frac{nRT}{V} dV \\
 &= nRT \int_{V_1}^{V_2} \frac{dV}{V} \\
 &= nRT \ln \frac{V_2}{V_1} \\
 &= 2.303nRT \log \frac{V_2}{V_1}
 \end{aligned} \tag{5}$$

المعادلة السابقة تعطى الشغل الأقصى المبذول في عملية التمدد الأيزوثيرمالي الإنعكاسي لعدد "n" مول من غاز مثالي من حجم ابتدائي V_1 إلى حجم نهائي V_2 عند درجة حرارة ثابتة.

وحيث أن الحرارة ثابتة، فإن:

$$\frac{V_2}{V_1} = \frac{P_1}{P_2} \quad (6)$$

لذلك فالمعادلة 5 تأخذ الصورة التالية

$$W_{\max} = 2.303nRT \log \frac{P_2}{P_1} \quad (7)$$

وللغازات الحقيقية فإن $\Delta E \neq 0$ تحت الظروف الأيزوثيرمالية، وذلك بسبب أن الطاقة الداخلية ستتغير نتيجة للتغير في الحجم أو الضغط حتى لو كانت الحرارة ثابتة، وأيضا نفس الكلام يقال عن ΔH .

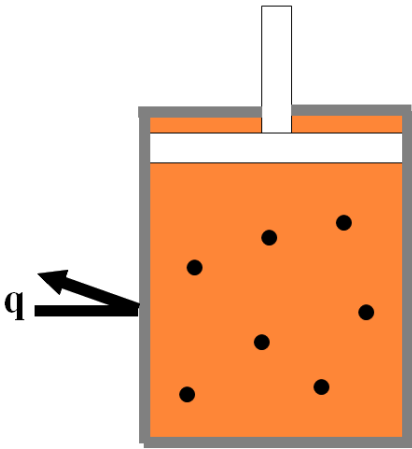
أحسب الشغل الأقصى المبذول بعملية تمدد أيزوثيرمالية انعكاسية لعدد 2 مول من غاز النيتروجين من 10 لتر إلى 20 لتر عند 25°C .

$$\begin{aligned} W_{\max} &= nRT \ln \frac{V_2}{V_1} \\ &= 2.303 nRT \log \frac{V_2}{V_1} \end{aligned}$$

$$n = 2 \text{ moles; } V_2 = 20 \text{ litres; } V_1 = 10 \text{ litres}$$
$$R = 1.987 \text{ cal/deg/mole and } T = 298.2^\circ\text{K}$$

$$W_{\max} = 2.303 \times 2 \times 1.987 \times 298.2 \log \frac{20}{10}$$
$$W_{\max} = 822 \text{ cal.}$$

العملية الادياباتيكية



- هي عملية لا يحدث فيها تبادل حرارة بين النظام والوسط المحيط
- الشغل المبذول لتمدد الغاز يكون على حساب الطاقة الداخلية والتي تقل قيمتها وبالتالي تنخفض درجة الحرارة
- إذا بذل شغل على الغاز فإن الطاقة الداخلية تزيد وبالتالي ترتفع درجة الحرارة

نفرض أنه لدينا 1 مول من غاز مثالي

في العملية الأديباتيكية تكون $q=0$

$$dE = q - W = 0 - W = -W \quad (1)$$

وحيث أن

$$dE = C_V dT \quad (2)$$

$$C_V dT = -PdV \quad (3)$$

$$P = \frac{RT}{V}$$

وبالتعويض عن P بقيمتها السابقة نحصل على المعادلة:

$$\therefore C_v.dT = -RT \frac{dV}{V} \quad (4)$$

يلاحظ أن C_v هنا لا تعتمد على درجة الحرارة.

وبالنسبة لعملية يتم فيها تمدد الغاز من حجم V_1 عند درجة حرارة T_1 إلى حجم V_2 عند درجة T_2 ، نحصل على التالي:

$$C_v \cdot \int_{T_1}^{T_2} \frac{dT}{T} = -R \int_{V_1}^{V_2} \frac{dV}{V} \quad (5)$$

$$\frac{C_v}{R} \cdot \ln \frac{T_2}{T_1} = -\ln \frac{V_2}{V_1} \quad (6)$$

$$\ln \frac{T_2}{T_1} = \ln \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^{R/C_v} \quad (7)$$

وللغاز المثالي حيث العلاقة بين C_P , C_V هي

$$C_P - C_V = R$$

$$\therefore \ln \frac{T_2}{T_1} = \ln \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^{\frac{C_P - C_V}{C_V}} \quad (8)$$

$$\ln \frac{T_2}{T_1} = \ln \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^{\gamma - 1} \quad (9)$$

$$\gamma = \frac{C_P}{C_V} \quad \text{حيث}$$

بأخذ مقلوب لو غار يتم الطرفين فى المعادلة رقم 9

$$\frac{T_2}{T_1} = \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^{\gamma-1} \quad (10)$$

$$T_2(V_2)^{\gamma-1} = T_1(V_1)^{\gamma-1} \quad (11)$$

لواحد مول من غاز مثالي تكون المعادلة : $PV = RT$

$$\therefore T = \frac{PV}{R}$$

بالتعويض عن قيمة T في المعادلة رقم 11 نحصل على

$$\therefore \frac{P_2 V_2}{R} (V_2)^{\gamma-1} = \frac{P_1 V_1}{R} (V_1)^{\gamma-1} \quad (12)$$

$$P_2 V_2^\gamma = P_1 V_1^\gamma$$

(13)

أى أن $PV^\gamma = \text{const}$

وبالتعويض أيضا عن قيمة V بالعلاقة $\frac{RT}{P}$

$$\therefore P_2 \left(\frac{RT_2}{P_2} \right)^\gamma = P_1 \left(\frac{RT_1}{P_1} \right)^\gamma$$

$$T_2^\gamma P_2^{1-\gamma} = T_1^\gamma P_1^{1-\gamma}$$

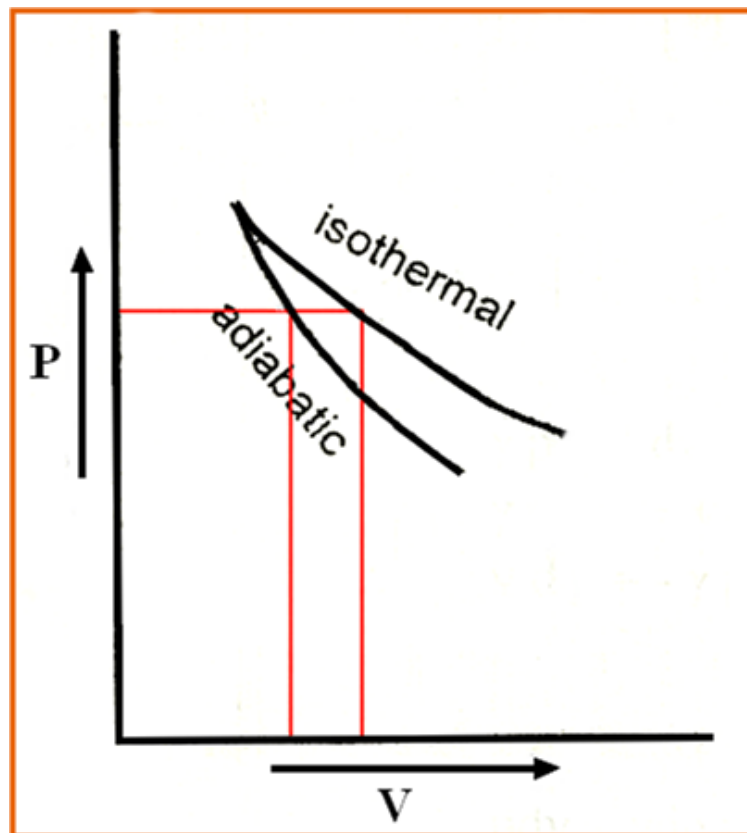
(14)

العلاقات الثلاثة السابقة يمكن تلخيصها كالاتى:

$$TV^{\gamma-1} = \text{constant} \quad (15)$$

$$PV^{\gamma} = \text{constant} \quad (16)$$

$$T^{\gamma} P^{\gamma-1} = \text{constant} \quad (17)$$

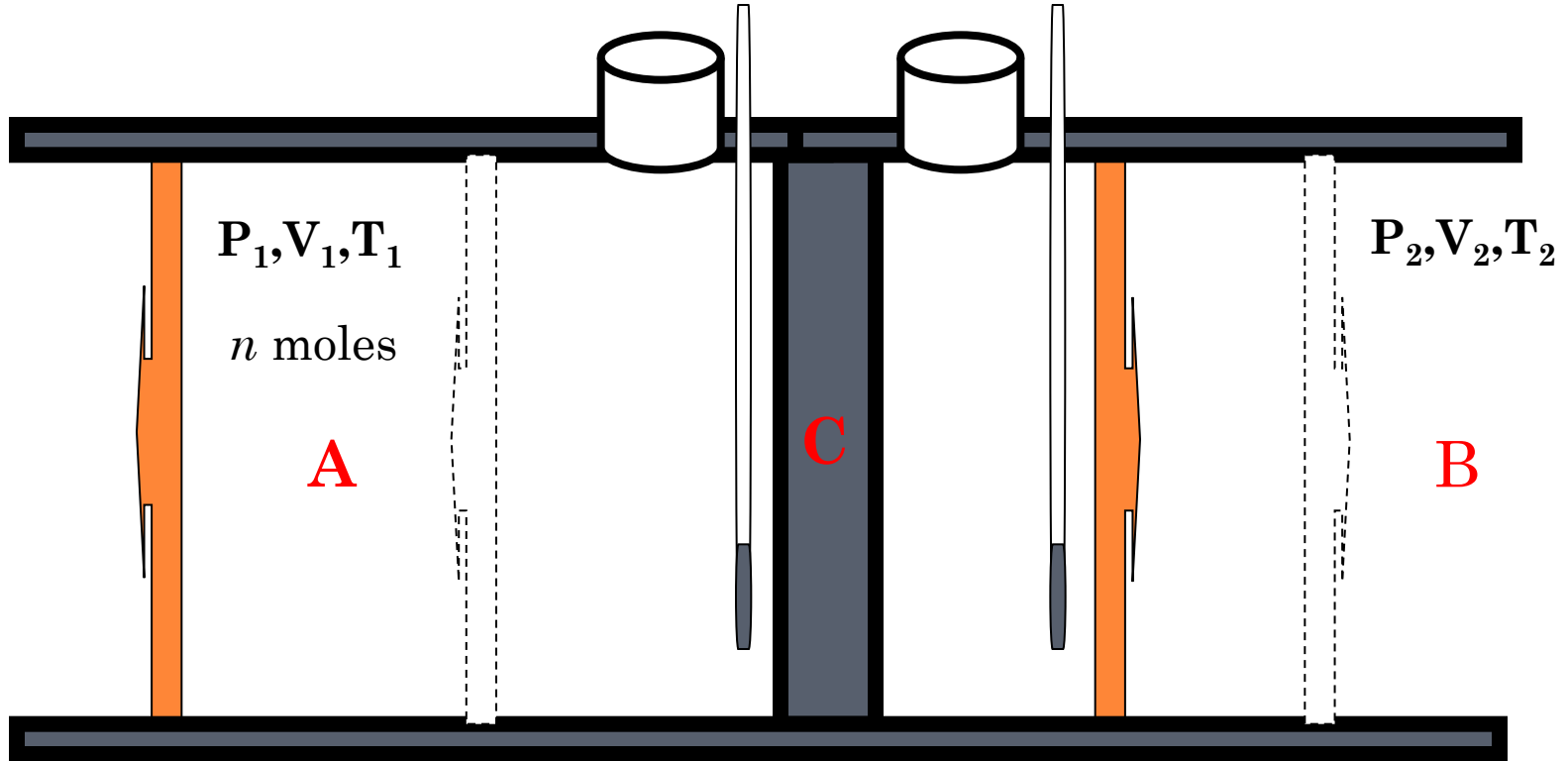


فى التغير الايزوثيرمالى فان (ثابت $PV =$)
وبالنسبة التغير الادياباتيكي فان: $PV^\gamma = \text{const.}$ حيث $\gamma > 1$. وإذا عقدنا مقارنة بين الشغل
الانعكاسى الناتج من التمدد الأديابتي
والايزوثيرمالى. لوحظ أنه إذا بدأنا بغاز له نفس
الضغط والحجم الابتدائى. فإن التمدد الايزوثيرمالى
يؤدى إلى قيمة نهائية للضغط أعلى من تلك التى
فى التمدد الادياباتيكي. وهذا موضح فى الشكل
المقابل.

والسبب في ذلك هو أن التمدد الاديياتي
يكون عادة مصحوبا بانخفاض في الحرارة، وهذا
يؤدي إلى تقلص الضغط . ولكن في التمدد
الايروثيرمالي تكون الحرارة ثابتة.

تأثير جول وتمبسون

تجربة جول وتمبسون للحاجز المسامي



الغاز الموجود في منطقة الضغط العالي A يسمح له بالمرور خلال الحاجز المسامي C الى المنطقة ذاتالضغط المنخفض B ثم تقاس الحرارة

حيث أن النظام معزول حراريا والعملية من النوع الأديباتيكي تكون $q = 0$

الشغل المبذول على الغاز قبا أن يسمح له بالتمدد هو:

$$W_1 = P_1 V_1$$

الشغل المبذول بالغاز للتمدد هو:

$$W_2 = P_2 V_2$$

الشغل الكلى التام W هو:

$$W = W_2 - W_1$$
$$W = P_2 V_2 - P_1 V_1$$

وحيث أن العملية تتم أديباتيكيا فإن:

$$q = 0$$

بتطبيق القانون الاول للديناميكا الحرارية

$$\Delta E = -W$$

$$E_2 - E_1 = -W = -(P_2V_2 - P_1V_1)$$

$$E_2 + P_2V_2 = E_1 + P_1V_1$$

$$H = E + PV \quad \text{وحيث أن}$$

$$H_2 = H_1$$

ويبقى المحتوى الحرارى للنظام ثابتا $\Delta H = 0$ فى أثناء تمدده خلال الحاجز المسامى

معامل جول وتمبسون U_{JT}

هو معدل التغير في درجة الحرارة بتغير الضغط الذي يشاهد عند مرور الغاز من ضغط عالى الى ضغط منخفض

$$U_{JT} = \left(\frac{\partial T}{\partial P} \right)_H$$

$$\therefore H = f(T, P)$$

$$\therefore dH = \left(\frac{\partial H}{\partial P} \right)_T dp + \left(\frac{\partial H}{\partial T} \right)_P dT$$

بما أن $dH = 0$

$$\therefore \left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_T = -\left(\frac{\partial H}{\partial T}\right)_P \cdot \left(\frac{\partial T}{\partial P}\right)_H$$

وبإعادة ترتيب المعادلة السابقة

$$\therefore \left(\frac{\partial T}{\partial P}\right)_H = -\left(\frac{(\partial H / \partial P)_T}{(\partial H / \partial T)_P}\right)$$

$$\left(\frac{\partial T}{\partial P}\right)_H = -\left(\frac{(\partial H / \partial P)_T}{C_P}\right)$$

$$U_{JT} = -\frac{1}{C_P} \left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_T$$

$$\left(\frac{\partial H}{\partial P}\right)_T$$

وعليه يمكن حساب من القيمة

وحيث أن $H = E + PV$

$$\therefore U_{JT} = -\frac{1}{C_P} \left[\left(\frac{\partial E}{\partial V} \right)_T \cdot \left(\frac{\partial V}{\partial P} \right)_T + \left(\frac{\partial PV}{\partial P} \right)_T \right]$$

وهذه العلاقة هي علاقة عامة يمكن تطبيقها على أي غاز

وللغازات المثالية تكون:

$$\therefore \left(\frac{\partial E}{\partial V}\right)_T = 0$$

$$\left(\frac{\partial PV}{\partial P}\right)_T = 0$$

وعليه يكون معامل جول وتمبسون = صفر بمعنى أن تمدد الغاز المثالي خلال حاجز مسامي لا يتبعه تغير في درجة الحرارة