

תרגול 3 – החוק הראשון עבודה חום ומעגלים תרמודינמיים

(עבודה; אנרגיה פנימית; החוק ה-1; קיבול חום; תהליכים (טבלה))

עבודה:

עבודה היא גודל סקאלרי המוגדר כמכפלה הסקאלרית של וקטור הכוח f בווקטור מרחק

$$w = \vec{f} \cdot \vec{\ell} : \ell \text{ העבודה}$$

לחץ P הינו כוח ליחידת שטח ולכן נוכל להחליף את f ב- $P \cdot A$ כאשר A הינו השטח הניצב לכיוון תנועת הבוכנה ולכן דיפרנציאל כמות העבודה הנעשית ע"י גז מתפשט שגורם לבוכנה לזוז שווה ל:

$$dw = P \vec{A} \cdot d\vec{\ell}$$

$$\vec{A} \cdot d\vec{\ell} = dV$$

$$\Rightarrow dw = PdV$$

עבודה יכולה להיות חיובית או שלילית ויכולה להיעשות על המערכת או שהמערכת עצמה יכולה לבצע עבודה.

המוסכמה היא

$w > 0$ כאשר העבודה נעשית על המערכת (אנרגיה נכנסת למערכת \leftarrow האנרגיה במערכת גדלה)

$w < 0$ כאשר העבודה נעשית על ידי המערכת (אנרגיה יוצאת מהמערכת \leftarrow האנרגיה במערכת קטנה)

ולכן מוסכם שדיפרנציאל העבודה הנעשית על המערכת יחושב :

$$dw = -P_{ext} dV$$

כאשר P_{ext} הינו הלחץ החיצוני או הלחץ המופעל על המערכת (כאשר על המערכת מופעל לחץ חיצוני קבוע, לדוגמה לחץ אטמוספרי).

העבודה הכוללת תתקבל ע"י אינטגרציה על דיפרנציאל העבודה:

$$w = \int_{init.}^{final} dw = \int_{init.}^{final} -P(V) dV = - \int_{init.}^{final} P_{ext} dV$$

במקרה הזה ל- P_{ext} חייב להיות ערך קבוע בכל נפח, השוויון האחרון נכון רק כשהוא קבוע. עבור תהליך הפיך (רוורסבילי) הלחץ נתון כפונקציה של הנפח והטמפרטורה, שכן בכל שלב נוכל להגדיר את הלחץ לפי משוואת המצב של המערכת (לדוגמה, משוואת גז אידיאלי או משוואת גז ון דר וואלס). כלומר, בכל שלב מתקיים שיווי משקל רגעי. ולכן נכתוב:

$$w = - \int_1^2 P(T, V) dV$$

לדוגמה, למערכת הנתונה ללחץ של גז אידיאלי ומבצעת עבודה כנגדו: $w = - \int_1^2 \frac{nRT}{V} dV$

העבודה אינה פונקצית מצב, ולכן דיפרנציאל העבודה אינו דיפרנציאל שלם. המשמעות היא שתוצאת העבודה שנקבל תלויה במסלול שנבחר.

אנרגיה פנימית:

האנרגיה הפנימית של מערכת תרמודינאמית כוללת את האנרגיה הקינטית של החלקיקים המרכיבים אותה, יחסית למרכז המסה, ואת האינטראקציות בין החלקיקים השונים (לא כוללת אנרגיה קינטית או פוטנציאלית של הגוף כולו כתוצאה מכוחות חיצוניים: גרביטציה, שדה חשמלי וכדומה).

שינוי באנרגיה הפנימית של המערכת לא מתקבל רק מעבודה שנעשה עליה או שהיא עושה, אלא גם מחום שזורם אל ומחוץ למערכת:

במערכת מבודדת (מערכת העוברת תהליך אדיאבטי) אין חילופי חום בין הסביבה למערכת, ולכן נקבל שהשינוי באנרגיה הפנימית תלוי רק בעבודה: $\Delta U = w$.

לעומת זאת, במערכת בה לא נעשית שום עבודה, שינוי באנרגיה הפנימית יכול להיגרם רק

$$\Delta U = q$$

המוסכמה היא:

$q > 0$ כאשר חום נספג על ידי המערכת

$q < 0$ כאשר חום יוצא מהמערכת

החוק הראשון של התרמודינמיקה:

$$\Delta U = q + w$$

$$dU = dq + dw = dq - P_{ext}dV$$

הנחת היסוד (המשפט היסודי של התרמודינמיקה) אומרת שקיימת פונקציה פנימית, שהינה פונקציה מצב של המשתנים של המערכת, והיא מקיימת את המשוואות הללו.

החוק הראשון מספק אמצעי לחשב את השינוי באנרגיה הפנימית של המערכת ולא את האנרגיה הפנימית האבסולוטית.

המשוואה השנייה מציינת שינוי אינפיניטסימלי באנרגיה הפנימית.

האנרגיה הפנימית הינה פונקציה מצב:

$$\oint dU = 0$$

קיבול חום:

קיבול חום מוגדר כקצב השינוי בחום הטמון במערכת בעת שינוי בטמפרטורה. $C = \frac{dq}{dT}$

(מכיוון ש dq אינו דיפרנציאל שלם, גם קיבול החום תלוי במסלול הוספת החום למערכת) נסתכל על הפיתוח הבא:

$$dU = dw + dq \quad (1)$$

$$dU = dq - P_{ext} dV \quad (2)$$

בתהליך בו הנפח קבוע מתקבל:

$$\left(\frac{\partial q}{\partial T}\right)_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V$$

$$C_V = \frac{dq_V}{dT} = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V$$

$$\Rightarrow dU_V = C_V dT$$

ממכאניקה סטטיסטית אנחנו יודעים שהאנרגיה הפנימית של גז אידיאלי תלויה רק בטמפרטורה (לכן $dU = C_V dT$ לא רק למסלול איזוכורי) ושעבור גז אידיאלי אטומי (לו שלוש

דרגות חופש טרנסלטוריות ואף דרגת חופש פנימית):

$$U = U(T) = \frac{3}{2} nRT$$

$$C_V = \left(\frac{\partial U}{\partial T}\right)_V = \frac{3}{2} nR$$

בתהליך בו הלחץ קבוע נקבל קיבול חום שונה, שכן כאמור, יש תלות במסלול הוספת החום.

תהליכים:

הערות	דיפרנציאל שמתאפס	הגדרה	סוג התהליך
$dw = PdV = 0$ לא מתבצעת עבודת נפח-לחץ.	$dV = 0$	הנפח V נשמר	איזוכורי
	$dP = 0$	הלחץ P נשמר	איזוברי
	$dT = 0$	הטמפרטורה T נשמרת	איזותרמי
	$dq = 0$	חום q לא מועבר	אדיאבטי (איזוטרופי)
בכל נקודה לאורך המסלול מתקיימת פונקציית המצב.	אין בהכרח	רצף של מצבי שיווי משקל	הפיך (רוורסבילי)
	אין בהכרח	$\Delta V, \Delta P, \Delta T, \Delta U, \dots = 0$ אין שינוי בשה"כ בשום גודל משמר	ציקלי

שאלה 1:

עבודת גז הנדחס או מתפשט (עבודת לחץ-נפח):

$$w = -\int PdV$$

עבור גז אידיאלי:

$$PV = nRT$$

$$C_V = \frac{3}{2}nR$$

$$\Delta U = \int C_V dT = \frac{3}{2}nR\Delta T$$

$$dU = dq + dw$$

ראשית נזהה את סוגי התהליכים המעורבים, ונמלא בטבלה גם את הגדלים שאיננו צריכים לחשב מפורשות היות והם שווים לאפס זהותית:

מסלול	סוג התהליך	גודל נשמר	q	w	ΔU
1->2	איזוכורי	$dV = 0$		0	
2->3	איזוברי	$dP = 0$			
3->4	איזוכורי	$dV = 0$		0	
4->1	איזוברי	$dP = 0$			
המסלול כולו	ציקלי				0

מסלול 1-2:

במסלול זה הנפח הוא קבוע ולכן העבודה שווה ל-0:

$$w = -\int PdV = 0$$

$$\Delta U = \frac{3}{2}nR\Delta T = \frac{3}{2}nR[T_2 - T_1] = \frac{3}{2}nR\left[\frac{P_2V_2}{nR} - \frac{P_1V_2}{nR}\right] = \frac{3}{2}V_2[P_2 - P_1]$$

$$q = \Delta U - w = \Delta U = \frac{3}{2}V_2[P_2 - P_1] = \frac{3}{2}V_2\Delta P$$

דרך שנייה לחשב את האנרגיה הפנימית (להשתמש במשוואת הגזים האידיאליים):

$$\Delta U = \frac{3}{2}nR\Delta T = \frac{3}{2}\Delta(PV) = \frac{3}{2}\left[(PV)_f - (PV)_i\right] = \frac{3}{2}[P_2V_2 - P_1V_2]$$

קיבלנו $q > 0$ ולכן חום נכנס למערכת.

מסלול 2-3:

$$w = -\int PdV = -P_2(V_1 - V_2) = P_2(V_2 - V_1)$$

$$\Delta U = \frac{3}{2}nR\Delta T = \frac{3}{2}nR[T_3 - T_2] = \frac{3}{2}nR\left[\frac{P_2V_1}{nR} - \frac{P_2V_2}{nR}\right] = \frac{3}{2}P_2[V_1 - V_2]$$

$$q = \Delta U - w = \frac{3}{2}P_2[V_1 - V_2] - P_2(V_2 - V_1) = \frac{5}{2}P_2[V_1 - V_2] = -\frac{5}{2}P_2[V_2 - V_1]$$

קיבלנו $q < 0$ ולכן חום נפלט מהמערכת.

מסלול 3-4:

$$w = -\int P dV = 0$$

$$\Delta U = \frac{3}{2} nR \Delta T = \frac{3}{2} nR [T_4 - T_3] = \frac{3}{2} nR \left[\frac{P_1 V_1}{nR} - \frac{P_2 V_1}{nR} \right] = \frac{3}{2} V_1 [P_1 - P_2]$$

$$q = \Delta U - w = \frac{3}{2} V_1 [P_1 - P_2] = -\frac{3}{2} V_1 [P_2 - P_1]$$

קיבלנו $q < 0$ ולכן חום נפלט מהמערכת.

מסלול 4-1:

$$w = -\int P dV = -P_1 (V_2 - V_1) = P_1 (V_1 - V_2)$$

$$\Delta U = \frac{3}{2} nR \Delta T = \frac{3}{2} nR [T_1 - T_4] = \frac{3}{2} nR \left[\frac{P_1 V_2}{nR} - \frac{P_1 V_1}{nR} \right] = \frac{3}{2} P_1 [V_2 - V_1]$$

$$q = \Delta U - w = \frac{3}{2} P_1 [V_2 - V_1] - P_1 (V_1 - V_2) = \frac{5}{2} P_1 [V_2 - V_1]$$

קיבלנו $q > 0$ ולכן חום נכנס למערכת.

סה"כ כל המסלולים אמור לתת אנרגיה פנימית השווה ל-0 משום שאנו מדברים על מסלול

סגור והאנרגיה הפנימית הינה פונקציה מצב:

$$\Delta U_{total} = \frac{3}{2} V_2 [P_2 - P_1] + \frac{3}{2} P_2 [V_1 - V_2] + \frac{3}{2} V_1 [P_1 - P_2] + \frac{3}{2} P_1 [V_2 - V_1] =$$

$$\frac{3}{2} (P_2 - P_1)(V_2 - V_1) + \frac{3}{2} (V_2 - V_1)(P_1 - P_2) = 0$$

$$\Delta w = -P_2 (V_1 - V_2) - P_1 (V_2 - V_1) = (P_2 - P_1)(V_2 - V_1)$$

$$q = \frac{3}{2} V_2 (P_2 - P_1) + \frac{5}{2} P_2 (V_1 - V_2) + \frac{3}{2} V_1 (P_1 - P_2) + \frac{5}{2} P_1 (V_2 - V_1)$$

$$= \frac{3}{2} (P_2 - P_1)(V_2 - V_1) + \frac{5}{2} (V_2 - V_1)(P_1 - P_2)$$

$$= -\frac{5}{2} (V_2 - V_1)(P_2 - P_1) + \frac{3}{2} (P_2 - P_1)(V_2 - V_1) = -(P_2 - P_1)(V_2 - V_1) = -w$$

לקחנו גז אידיאלי ביצענו עליו עבודה שגרמה לפליטת חום.

ולטיכום:

מסלול	סוג התהליך	Q	w	ΔU
1->2	איזוכורי $dV = 0$	$\frac{3}{2}V_2[P_2 - P_1]$	0	$\frac{3}{2}V_2[P_2 - P_1]$
2->3	איזוברי $dP = 0$	$\frac{5}{2}P_2[V_1 - V_2]$	$P_2(V_2 - V_1)$	$\frac{3}{2}P_2[V_1 - V_2]$
3->4	איזוכורי $dV = 0$	$\frac{3}{2}V_1[P_1 - P_2]$	0	$\frac{3}{2}V_1[P_1 - P_2]$
4->1	איזוברי $dP = 0$	$\frac{5}{2}P_1[V_2 - V_1]$	$P_1(V_1 - V_2)$	$\frac{3}{2}P_1[V_2 - V_1]$
כל המסלול		$(P_2 - P_1)(V_1 - V_2)$	$(P_2 - P_1)(V_2 - V_1)$	0
		$q < 0$ חום החום שלילי ולכן חום יצא מהמערכת	$w > 0$ העבודה חיובית ולכן התבצעה עבודה על המערכת	

שאלה 2:

חום זורם לתוך המערכת $q = 80J > 0$

המערכת עושה עבודה $w = -30J < 0$

$$\Delta U = w + q = 80J - 30J = 50J$$

זהו השינוי באנרגיה במעבר מ- a ל- b ומכיוון שהאנרגיה הפנימית הינה פונקציה מצב אין זה משנה באיזה מסלול נבחר השינוי באנרגיה הפנימית יהיה זהה.

a. ידוע שגם במסלול b->d->a השינוי באנרגיה הפנימית הוא $\Delta U = 50J$ נתון

(המערכת עושה עבודה) ולכן נקבל: $w = -10J < 0$

חום זורם אל תוך המערכת. $q = \Delta U - w = 50J - (-10J) = 60J > 0$

b. כעת מכיוון שאנו מדברים על מסלול סגור

$$\Delta U_{a \rightarrow c \rightarrow b} + \Delta U_{b \rightarrow a} = 0$$

$$\Delta U_{b \rightarrow a} = -\Delta U_{a \rightarrow c \rightarrow b} = -50J$$

עבודה נעשית על המערכת, ולכן $w = 20J > 0$

$$q = \Delta U - w = -50J - 20J = -70J > 0$$

כלומר, המערכת משחררת חום לסביבה.

c. מצאנו ש $U_b - U_a = 50J$ ונתון $U_d - U_a = 40J$.

היות ו $U_b - U_d = 10J$ נובע $U_d - U_b = U_d + (-U_a + U_a) - U_b$

אם לא נעשית עבודה בתהליכים האלה אז $q = \Delta U$.

מכאן שבתהליך a->d נקלטים 40J חום ע"י המערכת.

בתהליך d->b נקלטים 10J חום ע"י המערכת.

שאלה 3:

נתונים:

$$n = 1 \text{ mole}, T_1 = 300K, P_{ext} = 1 \text{ atm}, V_1 = 10L, V_2 = 20L$$

ומכיוון שהתהליך אדיאבטי, $q=0$.

העבודה הינה:

$$w = -\int_{V_1}^{V_2} P_{ext} dV = -1atm(20L - 10L) = -10atmL$$

השינוי באנרגיה הפנימית הינו:

$$\Delta U = w + q = -10atmL$$

אנו יודעים שעבור גז אידאלי בתהליך אדיאבטי מתקיים:

$$\Delta U = C_v \Delta T = \frac{3}{2} nR [T_2 - T_1]$$

$$T_2 = \frac{-10atmL}{\frac{3}{2} nR} + T_1 = \frac{-10atmL}{\frac{3}{2} 1mole \cdot 0.0820574 \frac{Latm}{moleK}} + 300K = -81K + 300K = 219K$$

הלחץ ההתחלתי בכלי:

$$P = \frac{nRT_i}{V_i} = \frac{1mol * 0.08205 \left[\frac{L * atm}{mol * K} \right] 300K}{10L} = 2.4atm$$

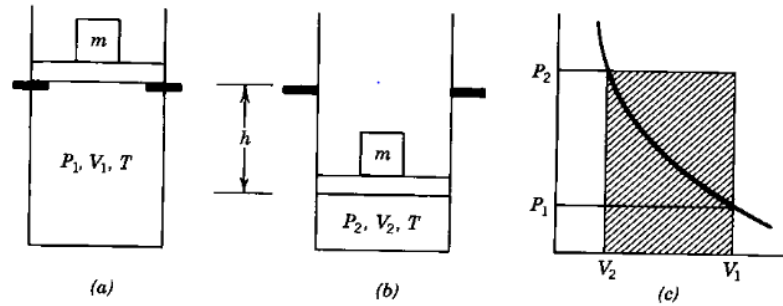
הלחץ הסופי בכלי:

$$P = \frac{nRT_f}{V_f} = \frac{1mol * 0.08205 \left[\frac{L * atm}{mol * K} \right] 219K}{20L} = 0.9atm$$

ניתן לראות כי הגז עשה עבודה. כתוצאה מכך נפחו עלה והטמפרטורה ירדה. בנוסף, הלחץ בכלי ירד עד לכדי שוויון לחצים עם הסביבה.

שאלה 4:

a. ניתן להסתכל על שלב זה כאילו יש לנו גז בכלי ומעליו בוכנה, מעל הבוכנה מוחזקת מסה m , הבוכנה מוחזקת במקום על ידי זיזים, הזיזים משוחררים בבת אחת והגז מגיע למצבו השני, הדחוס. במצב זה $P_2 = mg/A$.
 העבודה שבוצעה היא האינטגרל על $P(V)dV$, כלומר כל השטח המקווקו מתחת לעקומה (האיזותרמה מופיעה רק לשם התייחסות):



$$V_a = 10L$$

$$P_a = 1atm$$

$$T = 313K$$

$$n = \frac{PV}{RT} = \frac{1atm \cdot 10L}{0.0820574 \frac{Latm}{moleK} \cdot 313K} = 0.389mole$$

$$P_b = 2atm$$

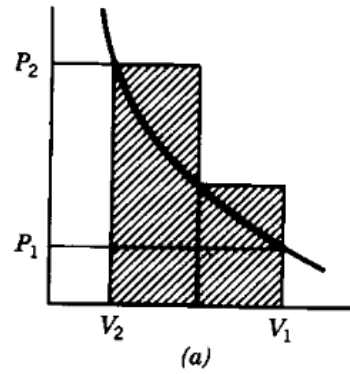
$$V_b = \frac{nRT}{P_b} = \dots$$

ונותר רק להציב. אך את התשובה לנפח הסופי אנו יכולים למצוא גם על פי יחסים:

$$\frac{V_b}{V_a} = \frac{\frac{nRT}{P_b}}{\frac{nRT}{P_a}} = \frac{P_a}{P_b}$$

$$V_b = V_a \frac{P_a}{P_b} = 10L \frac{1atm}{2atm} = 5L$$

b. עכשיו נעשה תהליך מעט שונה. בהתחלה ניקח מסה קטנה יותר m_1 , שתדחס את הגז לנפח V_e , רק לאחר מכן נוסיף עוד מסה m_2 כך ש- $m = m_1 + m_2$.



העבודה היא השטח המקווקו ואפשר לראות שהיא קטנה יותר ממה שקיבלנו קודם. כאשר מדובר ב"שליבים" באיזותרמה, הכוונה למספר הפעמים במסלול שחוצים את העקומה. במסלול החד שלבי מ- a > c התהליך איזוכורי (הנפח לא משתנה) ולכן לא נעשית עבודה. לכן:

$$w = - \int_{V_c}^{V_b} P_{ext} dV = -2atm(5L - 10L) = 10Latm$$

$$= 10Latm \frac{10^{-3} m^3}{1L} \frac{1.01325 \cdot 10^5 Nm^{-2}}{1atm} = 1013.25 Nm = 1013 J = 1 KJ$$

העבודה חיובית כי המערכת מבצעת עבודה על הגז.

במסלול הדו שלבי (קודם a->d->e ואחר כך b->f->e) נעשית העבודה רק בשלבים האיזותריים זאת אומרת מ-d->e ומ-b->f.

$$w = -\int_{V_d}^{V_e} P_{ext} dV + \left(-\int_{V_f}^{V_b} P_{ext} dV \right)$$

$$V_e = V_a \frac{P_a}{P_e} = 10L \frac{1atm}{1.5atm} = 6.7L$$

$$w = -1.5(6.7 - 10) - 2atm(5L - 6.7L) = 5 + 3.4 = 8.4Latm$$

$$= 8.4Latm \frac{10^{-3} m^3}{1L} 101,300 \frac{Pa}{atm} = 845J$$

c. האנרגיה של גז אידיאלי תלויה בטמפרטורה בלבד מכיוון שאין אינטראקציות בין מולקולות הגז השונות. ולכן אם אין שינוי בטמפרטורה אין שינוי באנרגיה הפנימית של הגז:

$$\Delta U = w + q = 0$$

$$q = -w = \int_{V_1}^{V_2} P_{ext} dV = P_{ext} \Delta V$$

אם הדחיסה מתרחשת כנגד לחץ חיצוני הקטן בכל רגע במידה אינפיניטסימלית מלחץ הגז. נוכל לחשב את העבודה בהנחה שהלחץ החיצוני שווה לפנימי ולהיעזר במשוואת המצב של גזים אידיאליים (תהליך בו בכל רגע נתון הגז מקיים משוואת מצב נקרא "תהליך הפיך"):

$$q = -w = \int_{V_1}^{V_2} \frac{nRT}{V} dV = nRT \ln\left(\frac{V_2}{V_1}\right)$$

מכאן שהעבודה שהתקבלה מדחיסת גז מנפח V_b לנפח V_a היא:

$$w = -\int_{V_a}^{V_b} P_{ext} dV = -nRT \ln\left(\frac{V_b}{V_a}\right) = -0.389mol \cdot 8.314 \frac{J}{molK} 313K \ln\left(\frac{5}{10}\right) = 702J$$

d. העבודה המינימאלית מושקעת במסלול האיזותרמי הרברסבילי. זוהי המסקנה ההגיונית שניתן לקבל גם עקב סעיף b. שם אנו רואים שכל שאנו מגדילים את מספר השלבים (במקרה הזה מאחד לשניים) העבודה פוחתת. סביר להניח שאם נגדיל את מספר השלבים לאינסוף, זאת אומרת כאשר הלחץ בכל שלב גדול מקודמו במידה אינפיניטסימאלית, נקבל את העבודה המינימאלית.

סיכום:

1. הגדרת עבודה $(W=Fdx; dV=Adl \Rightarrow W=PA dx=PdV)$. $W>0$ נעשתה עבודה על המערכת ולהפך. (אנרגיה נכנסת למערכת לכן האנרגיה של המערכת גדלה). לכן $dw=-P_{ext}dV$. והעבודה מנפח אחד לשני שווה לאינטגרל על הדיפרנציאל ותלויה במסלול. עבודה הנעשית בתהליך הפיך, משמעה שהנפח משתנה כל פעם באופן אינפיניטסימלי כך שבכל רגע נתון הלחץ החיצוני שווה ללחץ הפנימי. כמובן שבמציאות אי אפשר להגיע לתהליך הפיך לחלוטין, אבל ההנחה היא שהגז מגיע לשווי משקל מהר יותר מקצב התהליך. ואז אפשר לכתוב $dw=-nRT/VdV$
2. יש חלק נוסף לאנרגיה של הגז- החום. כאשר שומרים על הנפח קבוע ומקרבים את המערכת לאמבט חום ניתן להעלות את האנרגיה שלה ללא שהתבצעה עבודה. $-Q>0$ נכנס חום למערכת ולהפך.
3. אנרגיה פנימית היא סכום של החום ושל העבודה. היא פונקצית מצב המתארת את האנרגיה הקינטית של החלקיקים יחסית למרכז המסה ואת אנרגיית האינטראקציה בין החלקיקים (לא כוללת את האנרגיה הכוללת של המערכת, למשל כתוצאה מגרביטציה או משדה חשמלי הפועל על כל הגז). החוק הראשון של התרמודינאמיקה $U=q+w$. $dU=q-P_{ext}dV$
4. קיבול חום. השינוי בחום כתוצאה משינוי בטמפרטורה $c=dq/dT$. מכיוון שכמות החום תלויה במסלול גם קיבול החום תלוי במסלול. עבור שינוי החום בנפח קבוע: $dU=dq$ לכן $c_v=(dq/dT)_v=(dU/dT)_v$. האנרגיה הפנימית של גז אידיאלי שווה ל- $1/2kT$ כפול מספר דרגות החופש. כלומר, עבור גז חד אטומי יש שלוש דרגות חופש (כל כיוון תנועה) ו- $C_v=3/2kT$. האנרגיה של גז אידיאלי תלויה רק בטמפרטורה, לכן $U=3/2kT$ תמיד, ולא רק כאשר הנפח קבוע.
5. תהליכים: איזוכורי, איזוברי, איזותרמי, איזותרופי (אדיאבטי).