

## ΚΕΦΑΛΑΙΟ 1ο

### ΝΟΜΟΙ ΑΕΡΙΩΝ

#### 1. Τι γνωρίζετε για την καταστατική εξίσωση των ιδανικών αερίων;

Η καταστατική εξίσωση των αερίων είναι μια σχέση που συνδέει μεταξύ τους τις μακροσκοπικές μεταβλητές P, V, T.

P = πίεση του αερίου σε Atm ή N/m<sup>2</sup> (1Atm = 10<sup>5</sup> N/m<sup>2</sup>)

$$P \cdot V = nRT$$

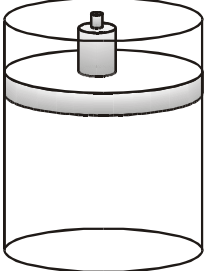
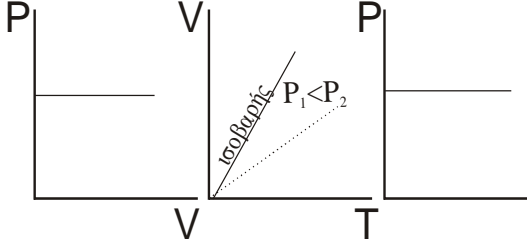
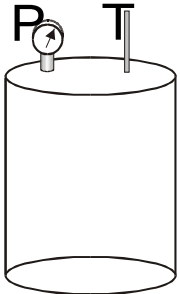
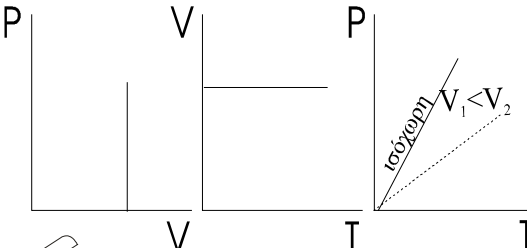
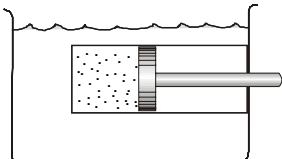
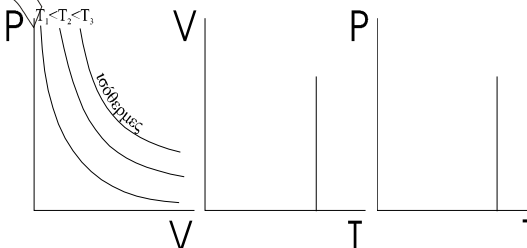
V = Όγκος του αερίου σε l ή m<sup>3</sup> (1l=10<sup>3</sup>m<sup>3</sup>)    n = moles του αερίου ( $n = \frac{m}{MB}$ ),

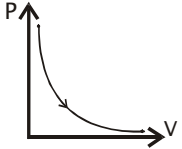
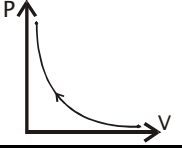
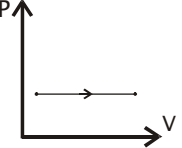
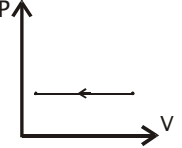
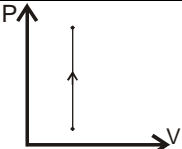
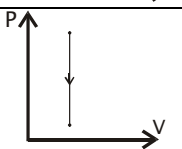
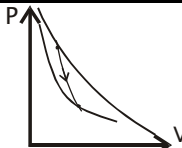
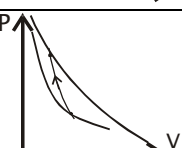
R = παγκόσμια σταθερά των αερίων  $0,082 \frac{l \cdot \text{Atm}}{\text{mole} \cdot \text{K}^\circ} = 8,314 \frac{\text{J}}{\text{mole} \cdot \text{K}^\circ}$ .

T = απόλυτη θερμοκρασία σε K<sup>o</sup> (K<sup>o</sup>=C<sup>o</sup>+273<sup>o</sup>)

PRAXIS

## 2. Ποιες είναι οι βασικές μεταβολές των ιδανικών αερίων;

	ΔΙΑΤΑΞΗ	ΕΞΙΣΩΣΕΙΣ	ΔΙΑΓΡΑΜΜΑΤΑ
ΙΣΟ- ΒΑΡΗΣ $p = \text{σταθ.}$ Νόμος Gay - Lussac	 <p>Το έμβολο μπορεί να κινηθεί, και δέχεται σταθερή δύναμη από το βάρος άρα δέχεται και σταθερή πίεση από το αέριο.</p>	$P \cdot V = nRT \Rightarrow$ $V = \frac{nR}{P} \cdot T$ $\frac{V}{T} = \text{σταθ}$ $\frac{V_1}{T_1} = \frac{V_2}{T_2}$ Ο όγκος και η θερμοκρασία είναι μεγέθη ανάλογα.	
ΙΣΟ- ΧΩΡΗ $V = \text{σταθ.}$ Νόμος Charles	 <p>Το δοχείο έχει σταθερό όγκο. Με τα όργανα μετρούμε τα P, T</p>	$P \cdot V = nRT \Rightarrow$ $P = \frac{nR}{V} \cdot T$ $\frac{P}{T} = \text{σταθ}$ $\frac{P_1}{T_1} = \frac{P_2}{T_2}$ Η πίεση και η θερμοκρασία είναι μεγέθη ανάλογα	
ΙΣΟΘΕ- ΡΜΗ $T = \text{σταθ}$ Νόμος Boyle	 <p>Ο κύλινδρος με το αέριο βρίσκεται μέσα σε λουτρό σταθερής θερμοκρασίας.</p>	$P \cdot V = nRT \Rightarrow$ $P = \frac{nRT}{V}$ $P \cdot V = \text{σταθ}$ $P_1 \cdot V_1 = P_2 \cdot V_2$ Η πίεση και ο όγκος είναι μεγέθη αντιστρόφως ανάλογα.	

ΕΙΔΟΣ ΜΕΤΑΒΟΛΗΣ	ΔΙΑΓΡΑΜΜΑ	ΕΞΙΣΩΣΗ	Α΄ ΘΕΡΜΟΔΥΝΑΜΙΚΟΣ ΝΟΜΟΣ		
			Q	= ΔU	+ W
ΙΣΟΘΕΡΜΗ ΕΚΤΟΝΩΣΗ		$T = \text{σταθ.}$ $PV = \text{σταθ.}$	$Q > 0$	0	$W = \eta RT \ln \frac{V_2}{V_1} > 0$ (ή $\ln \frac{P_1}{P_2}$ )
ΙΣΟΘΕΡΜΗ ΣΥΜΠΙΕΣΗ		$P_1 V_1 = P_2 V_2$	$Q < 0$	0	$W = \eta RT \ln \frac{V_2}{V_1} < 0$ (ή $\ln \frac{P_1}{P_2}$ )
ΙΣΟΒΑΡΗΣ ΕΚΤΟΝΩΣΗ		$P = \text{σταθ.}$ $\frac{V}{T} = \text{σταθ.}$	$Q_P$ $Q_P = \eta C_P \Delta T$ $Q_P > 0$	$\Delta U$ $\Delta U = \eta C_V \Delta T$ $\Delta U > 0$	$W = P \Delta V = \eta R \Delta T$ $W > 0$
ΙΣΟΒΑΡΗΣ ΣΥΜΠΙΕΣΗ		$\frac{V_1}{T_1} = \frac{V_2}{T_2}$ $P \Delta V = \eta R \Delta T$	$Q_P$ $Q_P = \eta C_P \Delta T$ $Q_P < 0$	$\Delta U$ $\Delta U = \eta C_V \Delta T$ $\Delta U < 0$	$W = P \Delta V = \eta R \Delta T$ $W < 0$
ΙΣΟΧΩΡΗ ΘΕΡΜΑΝΣΗ		$V = \text{σταθ.}$ $\frac{P_1}{T_1} = \text{σταθ.}$	$Q_V$ $Q_V = \eta C_V \Delta T$ $Q_V > 0$	$\Delta U$ $\Delta U = \eta C_V \Delta T$ $\Delta U > 0$	0
ΙΣΟΧΩΡΗ ΨΥΞΗ		$\frac{P_1}{T_1} = \frac{P_2}{T_2}$ $V \Delta P = \eta R \Delta T$	$Q_V$ $Q_V = \eta C_V \Delta T$ $Q_V < 0$	$\Delta U$ $\Delta U = \eta C_V \Delta T$ $\Delta U < 0$	0
ΑΔΙΑΒΑΤΙΚΗ ΕΚΤΟΝΩΣΗ		$P \cdot V^\gamma = \text{σταθ.}$ $P_1 V_1^\gamma = P_2 V_2^\gamma$	0	$\Delta U$ $\Delta U = \eta C_V \Delta T$ $\Delta U < 0$	$W = \frac{P_2 V_2 - P_1 V_1}{1 - \gamma}$ $W > 0$
ΑΔΙΑΒΑΤΙΚΗ ΣΥΜΠΙΕΣΗ		$T V^{\gamma-1} = \text{σταθ.}$ $T_1 V_1^{\gamma-1} = T_2 V_2^{\gamma-1}$	0	$\Delta U$ $\Delta U = \eta C_V \Delta T$ $\Delta U > 0$	$W = \frac{P_2 V_2 - P_1 V_1}{1 - \gamma}$ $W < 0$