

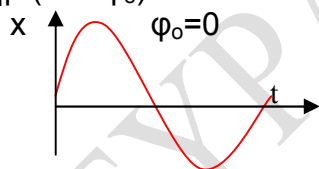
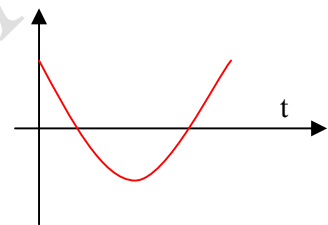
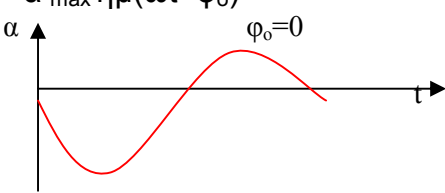
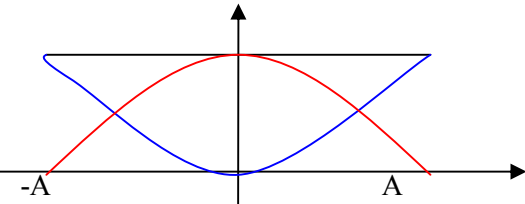
ΤΥΠΟΛΟΓΙΟ ΦΥΣΙΚΗΣ ΠΡΟΣΑΝΑΤΟΛΙΣΜΟΥ Γ' ΛΥΚΕΙΟΥ

ΜΗΧΑΝΙΚΕΣ ΤΑΛΑΝΤΩΣΕΙΣ

ΑΠΛΗ ΑΡΜΟΝΙΚΗ ΤΑΛΑΝΤΩΣΗ

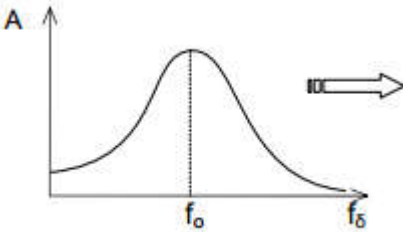
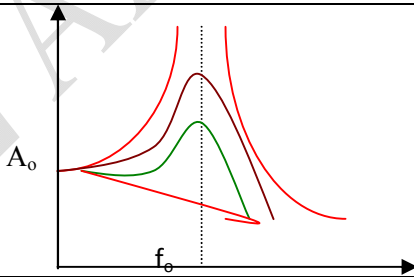
Συχνότητα – Περίοδος	$f = \frac{N}{t}$ $T = \frac{1}{f}$
Κυκλική συχνότητα (γωνιακή ταχύτητα)	$\omega = 2\pi f = \frac{2\pi}{T}$
Εξισώσεις στην Α.Α.Τ (χωρίς αρχική φάση)	$x = A\eta\mu\omega t$ $u = u_{\max} \sigma\upsilon\nu\omega t, u_{\max} = \omega \cdot A$ $a = -a_{\max} \eta\mu\omega t, u_{\max} = \omega^2 \cdot A$
Εξισώσεις στην Α.Α.Τ (με αρχική φάση)	$x = A\eta\mu(\omega t + \phi_0)$ $u = u_{\max} \sigma\upsilon\nu(\omega t + \phi_0), u_{\max} = \omega \cdot A$ $a = -a_{\max} \eta\mu(\omega t + \phi_0), u_{\max} = \omega^2 \cdot A$
Σχέση επιτάχυνσης – απομάκρυνσης	$a = -\omega^2 \cdot x$
Σχέση ταχύτητας – απομάκρυνσης (με απόδειξη)	$u = \pm \omega \sqrt{A^2 - x^2}$
Σταθερά επαναφοράς	$D = m\omega^2$
Δύναμη στην Α.Α.Τ	<p>Σώμα εκτελεί Α.Α.Τ $\Leftrightarrow F = -Dx$ όπου x η απομάκρυνση από την Θ.Ι</p> <p>Προσοχή : Στην προηγούμενη σχέση $F = F_{\text{επαναφοράς}} = \Sigma F$ που ασκούνται στο σώμα που εκτελεί Α.Α.Τ</p>
Περίοδος στην Α.Α.Τ	$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{D}}, \quad \omega = \sqrt{\frac{m}{D}}$
Ενέργεια στην Α.Α.Τ Δυναμική ενέργεια Κινητική ενέργεια Ολική ενέργεια	$U = \frac{1}{2} D x^2, \quad U_{\max} = \frac{1}{2} D A^2$ $K = \frac{1}{2} m u^2, \quad K_{\max} = \frac{1}{2} m u_{\max}^2$ $E = K + U = U_{\max} = K_{\max}$
Δυναμική ενέργεια σε συνάρτηση με τον χρόνο	$U = \frac{1}{2} D A^2 \eta\mu^2((\omega t + \phi_0)) \quad \text{ή} \quad U = E \eta\mu^2(\omega t + \phi_0)$
Κινητική ενέργεια σε συνάρτηση με τον χρόνο	$K_{\max} = \frac{1}{2} m u_{\max}^2 \sigma\upsilon\nu^2(\omega t + \phi_0) =$ $\frac{1}{2} D A^2 \sigma\upsilon\nu^2((\omega t + \phi_0)) \quad \text{ή}$ $K = E \sigma\upsilon\nu^2(\omega t + \phi_0)$
Κινητική ενέργεια συνάρτηση της	

απομάκρυνσης	$K = E - \frac{1}{2} Dx^2$
Δυναμική ενέργεια σε συνάρτηση με την ταχύτητα	$U = E - \frac{1}{2} mv^2$
Αρχή Διατήρησης της Ενέργειας της ταλάντωσης σε μια τυχαία θέση	$E = K + U = \frac{1}{2} DA^2 = \text{σταθερή}$
Αρχή Διατήρησης της Ενέργειας της ταλάντωσης σε δυο τυχαίες θέσεις	$K_1 + U_1 = K_2 + U_2 = \text{σταθερή}$
Σχέση επιτάχυνσης ταχύτητας (με απόδειξη)	$a = \pm \omega \sqrt{v_{\max}^2 - v^2}$
Ρυθμός μεταβολής της κινητικής ενέργειας	$\frac{dK}{dt} = \frac{dW_{\Sigma F}}{dt} = \frac{\Sigma F \cdot dx}{dt} = \pm \Sigma F \cdot v$
Ρυθμός μεταβολής της δυναμικής ενέργειας	$\frac{dU}{dt} = -\frac{dK}{dt}$
Ρυθμός μεταβολής της μετατόπισης	$\frac{dx}{dt} = v$
Ρυθμός μεταβολής της ταχύτητας	$\frac{dv}{dt} = a$
Ρυθμός μεταβολής της ορμής	$\frac{dp}{dt} = \Sigma F$
Ποσοστό μεταβολής φυσικού μεγέθους	$A\% = \frac{\text{τελική τιμή} - \text{αρχική τιμή}}{\text{αρχική}} \cdot 100\%$
	ΕΛΑΤΗΡΙΑ
Νόμος του Hooke	$F_{\text{ελατ}} = k \cdot \Delta x$ Όπου $\Delta x =$ απόσταση από την Θ.Φ.Μ $\Delta x =$ επιμήκυνση ή συσπίρωση ελατηρίου από την Θ.Φ.Μ
Δυναμική ενέργεια ελατηρίου	$U_{\text{ελατ}} = \frac{1}{2} k \cdot \Delta x^2$
Έργο της δύναμης του ελατηρίου	$W_{F_{\text{ελατ}}} = U_{\text{αρχ}}^{\text{ελ}} - U_{\text{τελ}}^{\text{ελ}}$
Βαρυτική δυναμική ενέργεια	$U = m \cdot g \cdot h$
Προσοχή επειδή η Φεπαναφοράς είναι συντηρητική δύναμη όπως το βάρος w και η $F_{\text{ελατ}}$, το έργο της υπολογίζεται με τον ίδιο τρόπο	$W_{F_{\text{επαν}}} = U_{\text{αρχ}}^{\text{ταλάντωσης}} - U_{\text{τελ}}^{\text{ταλάντωσης}}$ Ή με χρήση του Θ.Μ.Κ.Ε $W_{F_{\text{επαν}}} = K_{\text{τελ}} - K_{\text{αρχ}}$
ΠΑΡΑΤΗΡΗΣΕΙΣ	A. Κάθε ελατήριο θεωρείται ιδανικό, δηλαδή αμελητέας μάζας και ότι υπόκειται σε ελαστικές παραμορφώσεις B. Στις ασκήσεις με ελατήρια πάντα σχεδιάζουμε το ελατήριο : 1. στην Θ.Φ.Μ 2. μετά στην Θ.Ι 3. στην τυχαία θέση Τ.Θ αν θέλουμε να

	<p>δείξουμε ότι εκτελεί Α..Α.Τ</p> <p>4. στην νέα θέση ισορροπίας (εφόσον έχω αλλαγή της Θ.Ι μετά από πλαστική κρούση ή διάσπαση και το ελατήριο είναι κατακόρυφο ή σε κεκλιμένο επίπεδο)</p> <p>5. και σε οποιαδήποτε άλλη θέση μου λείει η άσκηση (π.χ εκτρέπω το σώμα από την Θ.Ι στην ΘΦΜ και το αφήνω ελεύθερο οπότε η ΘΦΜ είναι ταυτόχρονα και ακραία θέση της Α.Α.Τ που ακολουθεί)</p> <p>Γ. Η εκτροπή από την Θ.Ι κατά Δx είναι ταυτόχρονα και πλάτος της ταλάντωσης που ακολουθεί δηλαδή $\Delta x=A$</p>
Διάγραμμα απομάκρυνσης στην Α.Α.Τ	<p>Εξίσωση θέσης ή απομάκρυνσης $x= A \eta\mu(\omega t+ \varphi_0)$</p> 
Αρχική φάση φ_0 (υπολογίζεται αν σε κάποια εξίσωση που περιέχει τον χρόνο θέσουμε $t=0$)	Αρχική φάση φ_0 (υπολογίζεται αν σε κάποια εξίσωση που περιέχει τον χρόνο θέσουμε $t=0$)
Διάγραμμα ταχύτητας στην Α.Α.Τ	<p>Εξίσωση της ταχύτητας $u= u_{\max} \sigma\upsilon\nu(\omega t+\varphi_0)$</p> 
Διάγραμμα επιτάχυνσης στην Α.Α.Τ	<p>Εξίσωση της επιτάχυνσης $a= -a_{\max} \eta\mu(\omega t+\varphi_0)$</p> 
Διάγραμμα Κινητικής και δυναμικής ενέργειας ως συνάρτηση της απόστασης x	<p>Ενέργεια ταλάντωσης ή ολική ενέργεια ή μηχανική ενέργεια $E_{\tau\omega\lambda} = K+U$, $E_{\tau\omega\lambda} = \frac{1}{2} D A^2$, $E_{\tau\omega\lambda} = \frac{1}{2} m v_{\max}^2$</p> 
Διάγραμμα δυναμικής Ενέργειας ως συνάρτηση του χρόνου	<p>Δυναμική ενέργεια ως συνάρτηση του χρόνου $U = E_{\tau\omega\lambda} \eta\mu^2(\omega t+\varphi_0)$</p>

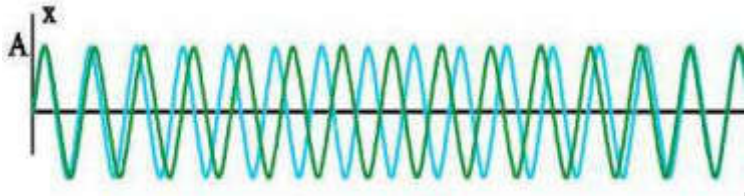
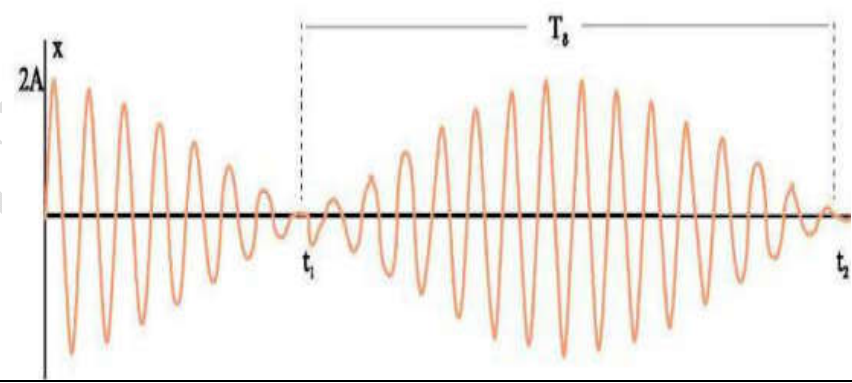
Διάγραμμα Κινητικής Ενέργειας ως συνάρτηση του χρόνου	<p>Κινητική ενέργεια ως συνάρτηση του χρόνου $K = E_{\text{ταλ}} \text{ συν}^2(\omega t + \phi_0)$</p>
Γραφική παράσταση επιτάχυνσης ή δύναμης ως συνάρτηση της απομάκρυνσης x	<p>αή F</p>

ΦΘΙΝΟΥΣΕΣ	ΤΑΛΑΝΤΩΣΕΙΣ
ΔΥΝΑΜΗ ΑΝΤΙΣΤΑΣΗΣ	$F' = -bu$
Συνισταμένη δύναμη	$\Sigma F = m \cdot a \Leftrightarrow F_{\text{αντ}} + F_{\text{επιαναφ}} = m \cdot a \Leftrightarrow -bu - Dx = m \cdot a$
Μείωση πλάτους Γραφική παράσταση πλάτους σε συνάρτηση με τον χρόνο	<p>$A = A_0 \cdot e^{-\lambda t}$</p> <p>Αν ο χρόνος είναι ακέραιο πολλαπλάσιο της περιόδου :</p> $\frac{A_0}{A_1} = \frac{A_1}{A_2} = \frac{A_2}{A_3} = \dots = e^{+\lambda t} = \text{σταθερό}$
Ενέργεια της φθίνουσας ταλάντωσης	<p>$E = E_0 \cdot e^{-2\lambda t}$</p> <p>Αν ο χρόνος είναι ακέραιο πολλαπλάσιο της περιόδου :</p> $\frac{E_0}{E_1} = \frac{E_1}{E_2} = \frac{E_2}{E_3} = \dots = e^{+2\lambda t} = \text{σταθ.}$

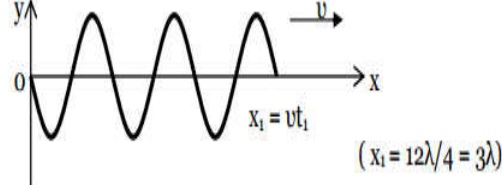
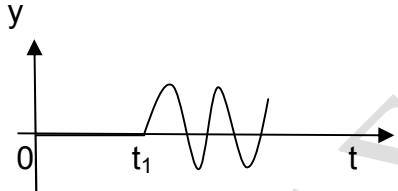
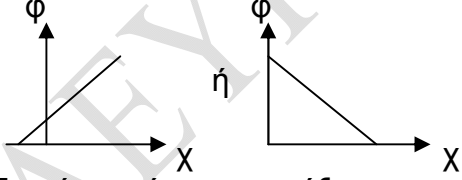
Χρόνος υποδιπλασιασμού του πλάτους ή χρόνος ημιζωής	$t_{1/2} = \frac{\ln 2}{\Lambda}$
ΕΞΑΝΑΓΚΑΣΜΕΝΗ	ΤΑΛΑΝΤΩΣΗ
Ιδιοσυχνότητα αρμονικού ταλαντωτή	$f_0 = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{D}{m}}$
Συντονισμός	$f_{\text{διεγέρτη}} = f_0$  Καμπύλη συντονισμού
ΠΑΡΑΤΗΡΗΣΕΙΣ	<ol style="list-style-type: none"> 1. Στον συντονισμό $A = \text{μέγιστο}$ 2. Για κάθε τιμή του πλάτους αντιστοιχούν δυο τιμές συχνότητας (εκτός της μέγιστης) 3. Μικρότερο πλάτος έχει η συχνότητα όταν η διαφορά $f_1 - f_0$ είναι μεγαλύτερη
Γραφική παράσταση εξαναγκασμένης ταλάντωσης	

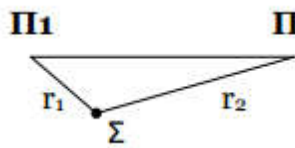
Ένα σύστημα κάνει εξαναγκασμένη ταλάντωση όταν δρα πάνω του μια εξωτερική περιοδική δύναμη (διεγέρτης). Στην εξαναγκασμένη ταλάντωση το σύστημα έχει την συχνότητα f_δ του διεγέρτη και όχι την ιδιοσυχνότητα του f_0 . Δηλαδή για την συχνότητα στην ελεύθερη ταλάντωση $f_{\text{διεγέρτη}} = f$

ΣΥΝΘΕΣΗ	ΤΑΛΑΝΤΩΣΕΩΝ
Σύνθεση δυο Α.Α.Τ της ίδιας συχνότητας που γίνονται γύρω από το ίδιο σημείο στην ίδια διεύθυνση	Αρχή της επαλληλίας των κινήσεων $x = x_1 + x_2$ $x_1 = A_1 \eta \mu \omega t$ και $x_2 = A_2 \eta \mu(\omega t + \phi_0)$ $A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1 A_2 \cos \phi}$ $\epsilon \phi \theta = \frac{A_2 \eta \mu \phi}{A_1 + A_2 \cos \phi}$ τότε για την συνισταμένη κίνηση $x = A \eta \mu(\omega t + \theta)$
	$x_1 = A \eta \mu(\omega t + \phi_{01})$ και $x_2 = A \eta \mu(\omega t + \phi_{02})$ Αν και οι δυο ταλαντώσεις έχουν αρχική φάση

	$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2\cos\phi}$ <p>Όπου $\phi = \phi_{o2} - \phi_{o1}$</p> $\epsilon\phi\theta = \frac{A_1\eta\mu\phi_{o1} + A_2\eta\mu\phi_{o2}}{A_1\sigma\upsilon\nu\phi_{o1} + A_2\sigma\upsilon\nu\phi_{o2}}$ <p>τότε για την συνισταμένη κίνηση $x = A\eta\mu(\omega t + \theta)$</p>
Γραφική παράσταση Σύνθετης Α.Α.Τ	
Σύνθεση δυο Α.Α.Τ που γίνονται γύρω από το ίδιο σημείο στην ίδια διεύθυνση με το ίδιο πλάτος και διαφορετικές συχνότητες	<p>Αρχή της επαλληλίας των κινήσεων $x = x_1 + x_2$ $x_1 = A\eta\mu\omega_1 t$ και $x_2 = A\eta\mu\omega_2 t$</p> $x = 2A\cos\left(\frac{\omega_1 - \omega_2}{2}t\right)\eta\mu\left(\frac{\omega_1 + \omega_2}{2}t\right)$ <p>Αν $\omega_1 \cong \omega_2 \cong \omega$ $x = A'\eta\mu\omega t$</p> <p>Πλάτος περιοδικής κίνησης $A' = 2A\cos\left(\frac{\omega_1 - \omega_2}{2}t\right)$</p> <p>*** Αν οι αρχικές ταλαντώσεις έχουν αρχική φάση η σύνθεση προκύπτει με εφαρμογή της απόδειξης του σχολείου</p>
Συχνότητα διακροτήματος	$f_\delta = f_1 - f_2 $
Γραφική παράσταση σύνθετης ταλάντωσης	
Αν $\omega_1 \cong \omega_2 \cong \omega$ για την συνισταμένη κίνηση ισχύει	$\omega = \frac{\omega_1 + \omega_2}{2}, \quad f = \frac{f_1 + f_2}{2}$

Ταχύτητα διάδοσης κύματος	$u = \frac{x}{t}$
Θεμελιώδης εξίσωση της κυματικής	$u = \lambda \cdot f$
Εξίσωση ταλάντωσης της πηγής Ο (χωρίς αρχική φάση)	$y = A \eta \mu \omega t$
Εξίσωση του αρμονικού κύματος	<p>Διάδοση προς τα θετικά</p> $y = A \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$ <p>Διάδοση προς τα αρνητικά</p> $y = A \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} + \frac{x}{\lambda} \right)$ <p>Γενικά</p> <p>Το κύμα φτάνει σε ένα σημείο μετά από χρόνο $t_1 = \frac{x}{u}$ άρα έχουμε</p> $y = 0 \quad \text{αν } t \leq t_1$ $y = A \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right) \quad \text{αν } t \geq t_1$
Η ταχύτητα και η επιτάχυνση της ταλάντωσης ενός οποιουδήποτε σωματιδίου του μέσου διάδοσης ενός κύματος	$u = \omega A \sigma \upsilon \nu 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$ $a = -\omega^2 A \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$ <p>με $a = -\omega^2 \cdot y$</p> $u = \pm \omega \sqrt{A^2 - y^2}$
Φάση ενός κύματος που διαδίδεται στον θετικό ημιάξονα	$\Phi = 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$
Κύμα με αρχική φάση	<p>Πηγή : $y = A \eta \mu(\omega t + \phi_0)$</p> <p>Κύμα</p> $y = A \eta \mu \left[2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right) + \phi_0 \right]$
Διαφορά φάσης μεταξύ δυο τυχαίων σημείων ενός μέσου που απέχουν απόσταση Δx την ίδια χρονική στιγμή t	$\Delta \phi = \frac{2\pi \Delta x}{\lambda}$ (με απόδειξη)
Διαφορά φάσης μεταξύ ενός σημείου του μέσου δυο χρονικές στιγμές που διαφέρουν κατά Δt	$\Delta \phi = \frac{2\pi \Delta t}{T}$ (με απόδειξη)
Στιγμιότυπο κύματος για $t = t_1$	$y = A \eta \mu \left(\sigma \tau \alpha \theta - \frac{x}{\lambda} \right)$

	 <p>Βρίσκω απόσταση $\chi = v \cdot t$ Βρίσκω πόσες καμπύλες από τον λόγο $2\chi/\lambda$</p>
<p>Γραφική παράσταση απομάκρυνσης υλικού σημείου του μέσου ως συνάρτηση με τον χρόνο</p>	 <p>Όπου $t_1 = \chi/v$ ο χρόνος που απαιτείται για να φτάσει το κύμα στο σημείο</p>
<p>Γραφική παράσταση φάσης ταλάντωσης ως συνάρτηση με την απόσταση</p>	 <p>Σημεία τομής με τους άξονες $\phi = 0 \Leftrightarrow \chi = \dots$ $\chi = 0 \Leftrightarrow \phi = \dots$</p>

ΣΥΜΒΟΛΗ	ΚΥΜΑΤΩΝ
<p>Απομάκρυνση των σημείων του μέσου</p> 	<p>Αρχή της επαλληλίας των κινήσεων $y = y_1 + y_2$</p> <p>Για $0 \leq t \leq t_1 = \frac{r_1}{v}$ είναι $y = 0$</p> <p>Για $t_1 \leq t \leq t_2 = \frac{r_2}{v}$ είναι $y = A \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{r_1}{\lambda} \right)$</p> <p>Για $t \geq t_2$ είναι $y = 2 \cdot A \sigma \nu \nu 2\pi \frac{r_1 - r_2}{2\lambda} \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{r_1 + r_2}{2\lambda} \right)$</p>
<p>Εξίσωση απομάκρυνσης ενός σημείου στο οποίο συμβάλλουν δυο σύγχρονα αρμονικά κύματα διαφορετικής διεύθυνσης</p>	<p>$y = 2 \cdot A \sigma \nu \nu 2\pi \frac{r_1 - r_2}{2\lambda} \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{r_1 + r_2}{2\lambda} \right)$</p>
<p>Πλάτος κύματος από συμβολή</p>	<p>$A' = 2 \cdot A \sigma \nu \nu 2\pi \frac{r_1 - r_2}{2\lambda}$</p>

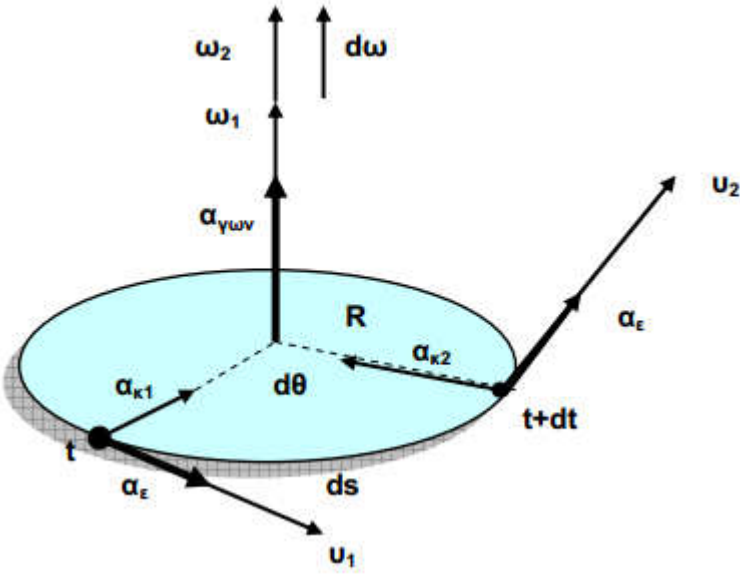
Φάση ταλάντωσης σημείου από συμβολή	$\varphi = 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{r_1 + r_2}{2\lambda} \right)$
Ταχύτητα και επιτάχυνση των σημείων του μέσου	<p>Για $0 \leq t \leq t_1 = \frac{r_1}{v}$ είναι $u=0$ και $a=0$</p> <p>Για $t_1 \leq t \leq t_2 = \frac{r_2}{v}$ είναι $u = \omega A \sin 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{r_1}{\lambda} \right)$</p> <p>Για $t \geq t_2$ είναι $u = \omega A' \sin 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{r_1 + r_2}{2\lambda} \right)$</p> <p>$a = -\omega^2 A' \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{r_1 + r_2}{2\lambda} \right)$</p>
Συνθήκη Ενίσχυσης	$r_1 - r_2 = N\lambda$ όπου $N=0, \pm 1, \pm 2, \dots$
Συνθήκη Απόσβεσης	$r_1 - r_2 = (2N+1)\frac{\lambda}{2}$ όπου $N=0, \pm 1, \pm 2, \dots$
Υπερβολές Ενισχυτικής και ακυρωτικής συμβολής	<p style="text-align: center;"> — ενίσχυση, - - - - απόσβεση </p>

9

ΣΤΑΣΙΜΑ	ΚΥΜΑΤΑ
Κύματα που συμβάλλουν για να δημιουργήσουν το στάσιμο κύμα	<p>Διάδοση προς τα θετικά</p> $y = A \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} - \frac{x}{\lambda} \right)$ <p>Διάδοση προς τα αρνητικά</p> $y = A \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} + \frac{x}{\lambda} \right)$ <p>Αρχή της επαλληλίας των κινήσεων</p> $y = y_1 + y_2$
Εξίσωση του στάσιμου κύματος	$y = 2A \sin 2\pi \frac{x}{\lambda} \eta \mu 2\pi \frac{t}{T}$
Ταχύτητα και επιτάχυνση των σημείων του μέσου	<p>$u = \omega A' \sin 2\pi \left(\frac{t}{T} \right)$</p> <p>$a = -\omega^2 A' \eta \mu 2\pi \left(\frac{t}{T} \right)$</p>

Πλάτος στάσιμου κύματος	$A' = 2.A \text{ συν}2\pi \frac{x}{\lambda}$
Θέσεις κοιλιών	$x = \kappa \frac{\lambda}{2}$ όπου $\kappa=0,1,2,\dots$
Θέσεις Δεσμών	$x = (2\kappa+1) \frac{\lambda}{4}$ όπου $\kappa=0,1,2,\dots$
Διαφορά φάσης των διαφόρων σημείων του μέσου	<p>$\Delta\phi=0$ ανάμεσα σε δυο διαδοχικούς δεσμούς ή όταν μεταξύ δυο σημείων δεν υπάρχει δεσμός ή υπάρχει άρτιος αριθμός δεσμών</p> <p>$\Delta\phi=\pi$ rad εκατέρωθεν ενός δεσμού ή αν μεταξύ των σημείων υπάρχει περιττός αριθμός δεσμών</p>

ΜΗΧΑΝΙΚΗ ΣΤΕΡΕΟΥ ΣΩΜΑΤΟΣ

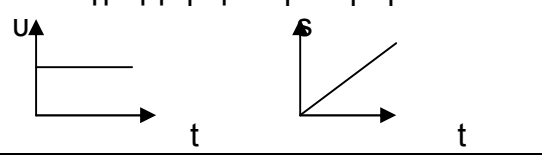
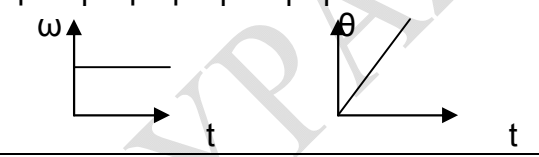
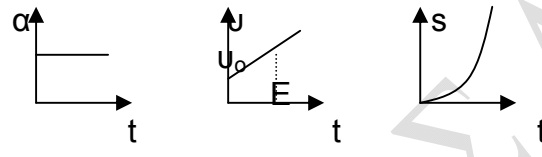
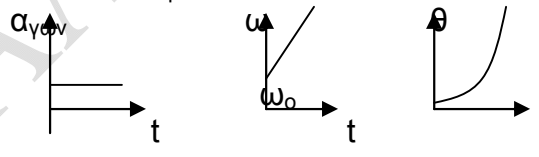
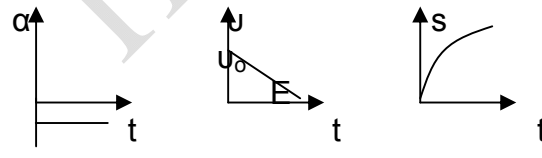
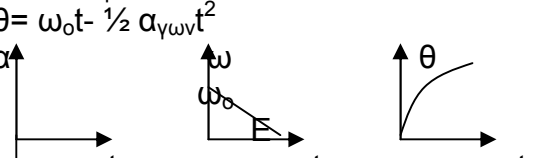
Γωνιακή ταχύτητα (εκφράζει τον ρυθμό διαγραφής των γωνιών)	$\omega = \frac{d\theta}{dt}$
Γραμμική ταχύτητα (εκφράζει τον ρυθμό διαγραφής των τόξων)	$u = \frac{ds}{dt}$
Σχέση γραμμικής και γωνιακής ταχύτητας	$u = \omega \cdot R$
Γωνιακή επιτάχυνση (εκφράζει τον ρυθμό μεταβολής της γωνιακής ταχύτητας ω)	$\alpha_{\gamma\omega\nu} = \frac{d\omega}{dt}$
	
Κεντρομόλος επιτάχυνση (είναι υπεύθυνη για την αλλαγή διεύθυνσης της γραμμικής ταχύτητας)	$\alpha_{\kappa} = \frac{v^2}{R} = \omega^2 R$
Γραμμική επιτάχυνση	$\alpha = \sqrt{\alpha_{\kappa}^2 + \alpha_{\epsilon}^2}$
Επιτροχία επιτάχυνση (εκφράζει τον ρυθμό μεταβολής της γραμμικής ταχύτητας u)	$\alpha_{\epsilon} = \frac{dv}{dt}$
Σχέση επιτροχίας και γωνιακής επιτάχυνσης	$\alpha_{\epsilon} = \alpha_{\gamma\omega\nu} \cdot R$
Ομαλή στροφική κίνηση	$\alpha_{\gamma\omega\nu} = 0$

	$\omega = \text{σταθ.}$ $\theta = \omega \cdot t$
Ομαλά μεταβαλλόμενη στροφική κίνηση	$\alpha_{\gamma\omega\nu} = \text{σταθ.}$ $\omega = \omega_0 \pm \alpha_{\gamma\omega\nu} t$ $\theta = \omega_0 t \pm \frac{1}{2} \alpha_{\gamma\omega\nu} t^2$
Κύλιση τροχού	$u_{cm} = u_{\text{περ}} = \omega \cdot R$ $\alpha_{cm} = \alpha_{\text{περ}} = \alpha_{\gamma\omega\nu} \cdot R$ Ανώτατο σημείο τροχού $u = 2 u_{cm}$ $\alpha = 2 \alpha_{\gamma\omega\nu} \cdot R$ Κατώτερο σημείο $u = 0$, $\alpha = 0$
Ροπή δύναμης	$\tau = F \cdot R$
Ροπή ζεύγους δυνάμεων	$\tau = F \cdot d$
Ισοροπία στερεού σώματος	$\Sigma F = 0 \Leftrightarrow \Sigma F_x = 0$ $\Sigma F_y = 0$ Και $\Sigma \tau = 0$
Ροπή αδράνειας	$I = m_1 r_1^2 + m_2 r_2^2 + \dots$
Θεώρημα Steiner	$I = I_{cm} + M d^2$
Θεμελιώδης νόμος της στροφικής κίνησης	$\Sigma \tau = I \alpha_{\gamma\omega\nu}$
Στροφορμή υλικού σημείου	$L = p \cdot r$ ή $L = m \cdot u \cdot r$
Στροφορμή στερεού σώματος	$L = I \cdot \omega$
Στροφορμή συστήματος σωμάτων	$\vec{L} = \vec{L}_1 + \vec{L}_2 + \dots$
Θεμελιώδης νόμος της στροφικής κίνησης (γενική διατύπωση)	$\Sigma \tau = \frac{dL}{dt}$
Θεμελιώδης νόμος της στροφικής κίνησης για σύστημα σωμάτων	$\Sigma \tau_{\epsilon\xi} = \frac{dL}{dt}_{\text{συστ}}$
Διατήρηση της στροφορμής	Αν $\Sigma \tau_{\epsilon\xi} = 0 \Leftrightarrow \vec{L} = \text{σταθ.}$ Άρα $L_{\alpha\beta\chi} = L_{\tau\epsilon\lambda}$ ή $I_1 \omega_1 = I_2 \omega_2$
Κινητική ενέργεια λόγω περιστροφής	$K = \frac{1}{2} I \cdot \omega^2$
Κινητική ενέργεια στην σύνθετη κίνηση	$K = \frac{1}{2} M v_{cm}^2 + \frac{1}{2} I \cdot \omega^2$
Έργο ροπής για στοιχειώδη γωνιακή μετατόπιση	$dW = \tau \cdot d\theta$
Έργο σταθερής ροπής	$W = \tau \cdot \Delta\theta$
Στιγμιαία Ισχύς μιας δύναμης	$P = \tau \cdot \omega$
Μέση ισχύς μιας δύναμης	$P = \frac{dW}{dt}$
Θ.Μ.Κ.Ε	$\Sigma W = \frac{1}{2} I \cdot \omega^2 - \frac{1}{2} I \cdot \omega_0^2$
Ρυθμός μεταβολής της κινητικής ενέργειας στην στροφική κίνηση	$(\frac{dK}{dt})_{\text{στρ}} = \Sigma \tau \cdot \omega = I \alpha_{\gamma\omega\nu} \cdot \omega$

Ρυθμός μεταβολής της κινητικής ενέργειας στην μεταφορική κίνηση	$(\frac{dK}{dt})_{\mu\epsilon\tau} = \Sigma F \cdot U_{cm}$
Ρυθμός μεταβολής της κινητικής ενέργειας στην σύνθετη κίνηση	$\frac{dK}{dt} = (\frac{dK}{dt})_{\sigma\tau\phi} + (\frac{dK}{dt})_{\mu\epsilon\tau}$ $= \Sigma \tau \cdot \omega + \Sigma F \cdot U_{cm}$

ΚΙΝΗΜΑΤΙΚΗ ΤΗΣ ΚΥΛΙΣΗΣ ΧΩΡΙΣ ΟΛΙΣΘΗΣΗ (ΑΝΤΙΣΤΟΙΧΙΣΕΙΣ)

Μεταφορική κίνηση	s	υ	α	m	F	L
Στροφική κίνηση	θ	ω	α _{γων}	I	τ	ρ

ΜΕΤΑΦΟΡΙΚΗ ΚΙΝΗΣΗ	ΣΤΡΟΦΙΚΗ ΚΙΝΗΣΗ
<p>Ευθύγραμμη ομαλή κίνηση $s = u \cdot t$</p> 	<p>Ομαλή στροφική κίνηση $\theta = \omega \cdot t$</p> 
<p>Ευθύγραμμη ομαλά επιταχυνόμενη κίνηση α = σταθ. $u = u_0 + at$ $s = u_0t + \frac{1}{2} at^2$</p>  <p>Ειδικότερα για το διάγραμμα u-t ισχύει $E = s$ και $\epsilon\phi\theta = \alpha$</p>	<p>Ομαλά επιταχυνόμενη στροφική κίνηση α_{γων} = σταθ. $\omega = \omega_0 + \alpha_{γων}t$ $\theta = \omega_0t + \frac{1}{2} \alpha_{γων}t^2$</p>  <p>Ειδικότερα για το διάγραμμα ω-t ισχύει $E = \theta$ και $\epsilon\phi\theta = \alpha_{γων}$</p>
<p>Ευθύγραμμη ομαλά επιβραδυνόμενη κίνηση α = σταθ. $u = u_0 - at$ $s = u_0t - \frac{1}{2} at^2$</p>  <p>Ειδικότερα για το διάγραμμα u-t ισχύει $E = s$ και $\epsilon\phi\theta = \alpha$</p>	<p>Ομαλά επιβραδυνόμενη στροφική κίνηση α_{γων} = σταθ. $\omega = \omega_0 - \alpha_{γων}t$ $\theta = \omega_0t - \frac{1}{2} \alpha_{γων}t^2$</p>  <p>Ειδικότερα για το διάγραμμα ω-t ισχύει $E = \theta$ και $\epsilon\phi\theta = \alpha_{γων}$</p>

Σχέσεις μεταξύ στροφικής και μεταφορικής κίνησης σε σώμα που κυλιέται χωρίς να ολισθαίνει : $u = \omega \cdot R$, $\alpha = \alpha_{γων} \cdot R$

ΜΕΤΑΦΟΡΙΚΗ ΚΙΝΗΣΗ	ΣΤΡΟΦΙΚΗ ΚΙΝΗΣΗ
Δύναμη F	Ροπή $\tau = F \cdot R$
Ισοροπία $\Sigma F = 0$	Ισοροπία $\Sigma \tau = 0$
Κίνηση σώματος $\Sigma F = m \cdot a$	Κίνηση σώματος $\Sigma \tau = I \alpha_{\gamma\omega\nu}$
Μάζα σώματος m	Ροπή αδράνειας I Ροπή αδράνειας υλικού σημείου $I = m \cdot r^2$ Ροπή αδράνειας στερεού ως προς τυχαίο άξονα $I = I_{cm} + m d^2$
Ορμή $p = m \cdot u$	Στροφορμή L Υλικού σημείου $L = m \cdot u \cdot r$ Στερεού σώματος $L = I \cdot \omega$
Κινητική ενέργεια $K = \frac{1}{2} m u^2$	Κινητική ενέργεια $K = \frac{1}{2} I \omega^2$
Δυναμική ενέργεια $U = m \cdot g \cdot h$	
Έργο $W = F \cdot s$	Έργο $W = \tau \cdot \theta$
Ισχύς $P = F \cdot u$	Ισχύς $P = \tau \cdot \omega$

ΑΡΧΕΣ ΔΙΑΤΗΡΗΣΗΣ ΤΗΣ ΕΝΕΡΓΕΙΑΣ

Αν $\Sigma F_{\varepsilon\xi} = 0$ τότε

Αρχή διατήρησης της ορμής $p_{\text{αρχ}} = p_{\text{τελ}}$

Αρχή διατήρησης της στροφορμής $L_{\text{αρχ}} = L_{\text{τελ}}$

Αρχή διατήρησης της μηχανικής ενέργειας $E_{\text{μηχA}} = E_{\text{μηχB}} \Rightarrow K_A + U_A = K_B + U_B$
 $(\frac{1}{2} m u_A^2 + \frac{1}{2} I \omega_A^2 + mgh_A = \frac{1}{2} m u_B^2 + \frac{1}{2} I \omega_B^2 + mgh_B)$

Αν $\Sigma F_{\varepsilon\xi} \neq 0$ τότε

$$\frac{\Delta p}{\Delta t} = \Sigma F$$

$$\Delta t$$

$$\frac{\Delta L}{\Delta t} = \Sigma \tau$$

$$\Delta t$$

$$\Delta K = \Sigma W \Rightarrow K_{\text{τελ}} - K_{\text{αρχ}} = \Sigma W \Rightarrow \frac{1}{2} m u_B^2 + \frac{1}{2} I \omega_B^2 - (\frac{1}{2} m u_A^2 + \frac{1}{2} I \omega_A^2) = \Sigma F \cdot s + \Sigma \tau \cdot \theta$$

ΚΡΟΥΣΕΙΣ

Διατήρηση της ορμής σε σύστημα σωμάτων

Αν $\Sigma F_{\varepsilon\xi} = 0$ τότε $\frac{dp}{dt} = 0$ και

$p = \text{σταθερή}$

ΚΕΝΤΡΙΚΗ ΕΛΑΣΤΙΚΗ ΚΡΟΥΣΗ

Κεντρική Ελαστική κρούση δυο σφαιρών

$$u_1' = \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} u_1 + \frac{2m_2}{m_1 + m_2} u_2$$

$$u_2' = \frac{2m_1}{m_1 + m_2} u_1 + \frac{m_2 - m_1}{m_1 + m_2} u_2$$

Όταν $m_1=m_2$ τότε	$u_1' = u_2$ και $u_2' = u_1$ δηλαδή οι σφαίρες ανταλλάσσουν ταχύτητες
Αν $u_2=0$ (κεντρική ελαστική κρούση δυο σωμάτων με το δεύτερο σώμα ακίνητο)	$u_1' = \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} u_1$ και $u_2' = \frac{2m_1}{m_1 + m_2} u_1$
Όταν $m_2 \gg m_1$	$u_1' = -u_1$ και $u_2' = 0$
Όταν $m_1 \gg m_2$	$u_1' = u_1$ και $u_2' = 2u_1$
ΚΕΝΤΡΙΚΗ ΕΛΑΣΤΙΚΗ ΚΡΟΥΣΗ ΔΥΟ ΣΩΜΑΤΩΝ	
<p>πριν την κρούση μετά την κρούση</p>	
Σε όλες τις παραπάνω σχέσεις οι ταχύτητες αντικαθίστανται με τις αλγεβρικές τους τιμές (με τα πρόσημα τους)	
Αρχή Διατήρησης της Κινητικής Ενέργειας	$K_{ολ(πριν)} = K_{ολ(μετά)}$ $\frac{m_1 u_1^2}{2} + \frac{m_2 u_2^2}{2} = \frac{m_1 u_1'^2}{2} + \frac{m_2 u_2'^2}{2}$
ΠΛΑΣΤΙΚΗ ΚΡΟΥΣΗ	
ΚΕΝΤΡΙΚΗ ΠΛΑΣΤΙΚΗ ΚΡΟΥΣΗ	
<p>πριν την κρούση μετά την κρούση</p>	
Ταχύτητα συσσωματώματος	$V = \frac{m_1 u_1 + m_2 u_2}{m_1 + m_2}$
ΑΝΕΛΑΣΤΙΚΗ ΚΡΟΥΣΗ	
Αρχή Διατήρησης της ορμής	$P_{ολ(πριν)} = P_{ολ(μετά)}$ $m_1 u_1 + m_2 u_2 = m_1 u_1' + m_2 u_2'$
Απώλεια Ενέργειας στην ανελαστική ή την πλαστική κρούση	$E_{απωλ} = Q = K_{ολ(πριν)} - K_{ολ(μετά)}$
Ποσοστό % Απώλειας Ενέργειας στην ανελαστική ή την πλαστική κρούση	$\alpha\% = \frac{E_{απωλ}}{K_{ολ(πριν)}} \cdot 100\%$
Πλάγια πλαστική κρούση	
	$\rho_{σο} = \sqrt{p_1^2 + p_2^2 + 2p_1 p_2 \cos\phi}$ Αν $p_1 \perp p_2$ τότε $\rho_{σο} = \sqrt{p_1^2 + p_2^2}$

	με εφθ= $\frac{p_2}{p_1}$
ΦΑΙΝΟΜΕΝΟ DOPPLER	
Γενική Εξίσωση u = ταχύτητα ήχου στον αέρα u_A = ταχύτητα παρατηρητή u_s = ταχύτητα ηχητικής πηγής f_A = συχνότητα που ακούει ο παρατηρητής f_s = συχνότητα που εκπέμπει η ηχητική πηγή	$f_A = \frac{v \pm u_A}{v \pm u_s} f_s$ $+ u_A$ = ο παρατηρητής πλησιάζει την πηγή $- u_A$ = ο παρατηρητής απομακρύνεται από την πηγή $- u_s$ = η πηγή πλησιάζει τον παρατηρητή $+ u_s$ = η πηγή απομακρύνεται από τον παρατηρητή
Απόσταση πηγής –παρατηρητή ελαττώνεται	$f_A > f_s$
Απόσταση πηγής –παρατηρητή αυξάνεται	$f_A < f_s$
Ταχύτητα u' ηχητικών κυμάτων που αντιλαμβάνεται ο παρατηρητής (εξαρτάται μόνο από την κίνηση του παρατηρητή)	$u' = u - u_A$ αν u ομόρροπη της u_A $u' = u + u_A$ αν u αντίρροπη της u_A
Το μήκος κύματος λ_A των ηχητικών κυμάτων που αντιλαμβάνεται ο παρατηρητής (εξαρτάται μόνο από την κίνηση της πηγής)	$\lambda_A = \lambda - u_s \cdot T$ αν η πηγή πλησιάζει τον παρατηρητή $\lambda_A = \lambda + u_s \cdot T$ αν η πηγή απομακρύνεται από τον παρατηρητή
Ανακλώμενος ήχος σε ακίνητη επιφάνεια (η επιφάνεια είναι νέα πηγή με $f_s' = f_{\text{ανακλ}}$)	$f_{\text{ανακλ}} = \frac{v}{v \pm u_s} f_s$
Ανακλώμενος ήχος σε κινούμενη επιφάνεια με ταχύτητα v (η επιφάνεια είναι νέα πηγή με $f_s' = f_{\text{ανακλ}}$)	$f_{\text{ανακλ}} = \frac{v \pm u_A}{v \pm v} \cdot \frac{v \pm v}{v \pm u_s} f_s$
Φαινόμενο Doppler στην μεταβαλλόμενη κίνηση	$f_A = \frac{v \pm (v_o \pm at)}{v \pm u_s} f_s$ Εμβαδόν γραφικής παράστασης $N_A = E = \frac{f_A + f_s}{2} t_1$
Αριθμός κυμάτων που αντιλαμβάνεται ο παρατηρητής	
Αν οι φορείς των ταχυτήτων και πηγής δεν ταυτίζονται με την ευθεία που ενώνει τον παρατηρητή και την πηγή	$f_A = \frac{v \pm u_{Ax}}{v \pm u_{sx}} f_s$ $f_A = \frac{v \pm u_A \cos \nu \phi}{v \pm u_s \cos \nu \phi} f_s$

ΡΕΥΣΤΑ ΣΕ ΚΙΝΗΣΗ

Πίεση 1Pa= 1N/m ²	$P = \frac{dF}{dA}$ ή $P = \frac{F_{\perp}}{A}$ ή $P = \frac{dW}{dV}$
Θεμελιώδης νόμος της υδροστατικής πίεσης	$P = \rho \cdot g \cdot h$ (h= βάθος από την ελεύθερη επιφάνεια του υγρού)
Πυκνότητα	$\rho = \frac{m}{V}$
Πίεση σε σημείο υγρού που ισορροπεί σε ανοικτό δοχείο	$P = P_{atm} + \rho \cdot g \cdot h$
Υδραυλικός ανυψωτήρας	$P_1 = P_2 \Leftrightarrow \frac{F_1}{A_1} = \frac{F_2}{A_2}$
Παροχή Π : 1m ³ /s	$\Pi = \frac{\Delta V}{\Delta t}$ ή $\Pi = A \cdot u$
Αρχή Διατήρησης της Ύλης	Η μάζα Δm_1 του ρευστού που περνά από μια διατομή A_1 του σωλήνα σε χρονικό διάστημα Δt θα είναι ίση με την μάζα Δm_2 του ρευστού που περνά στο ίδιο χρονικό διάστημα Δt από μια άλλη διατομή του σωλήνα A_2 $\Delta m_1 = \Delta m_2$
Εξίσωση της συνέχειας	Σε στρωτή ροή ασυμπίεστου υγρού ισχύει $\Pi = \text{σταθερή}$ $\Pi_1 = \Pi_2$ ή $A_1 u_1 = A_2 u_2$
Εξίσωση του Bernulli	$\frac{\rho v_1^2}{2} + \rho g h_1 + P_1 = \frac{\rho v_2^2}{2} + \rho g h_2 + P_2$ ή $\frac{\rho v^2}{2} + \rho g h + P = \text{σταθερό}$
Θεώρημα του Torricelli	$v = \sqrt{2gh}$ (με απόδειξη)
Ροόμετρο του Ventouri	$u_1 = \sqrt{\frac{2gh}{\left(\frac{A_1}{A_2}\right)^2 - 1}}$ (με απόδειξη)
Συντελεστής ιξώδους	η : μονάδα 1N.s/m ² (S.I) Πρακτική μονάδα πίεσης : 1Poise (πουάζ) =1Pa.s
Εσωτερική τριβή	$F = n \cdot A \cdot \frac{v_x}{L}$
Εσωτερική τριβή σε βάθος y κάτω από την πλάκα	$F = n \cdot A \cdot \frac{v}{L}$ όπου $u = u_{\pi} \cdot \frac{y}{L}$