

ΣΧΟΛΗ ΗΜΜΗΥ- Ε.Μ.Π.  
ΦΥΣΙΚΗ-Ι (1ο εξάμηνο)

**Διδάσκοντες**

Γιάννης Ράπτης, (Καθηγητής Σχολής ΕΜΦΕ)  
Γραφείο 009, Ισόγειο κτ. Φυσικής (210-7723044)  
[yraptis@mail.ntua.gr](mailto:yraptis@mail.ntua.gr), <http://users.ntua.gr/yraptis>

Κωνσταντίνος Φαράκος, (Καθηγητής Σχολής ΕΜΦΕ)  
Γραφείο: 314, 3<sup>ο</sup>2 όροφος κτ. Φυσικής (210-7723022)  
[kfarakos@central.ntua.gr](mailto:kfarakos@central.ntua.gr)

16ο ΜΑΘΗΜΑ (εξ αποστάσεως)

18/11/2021

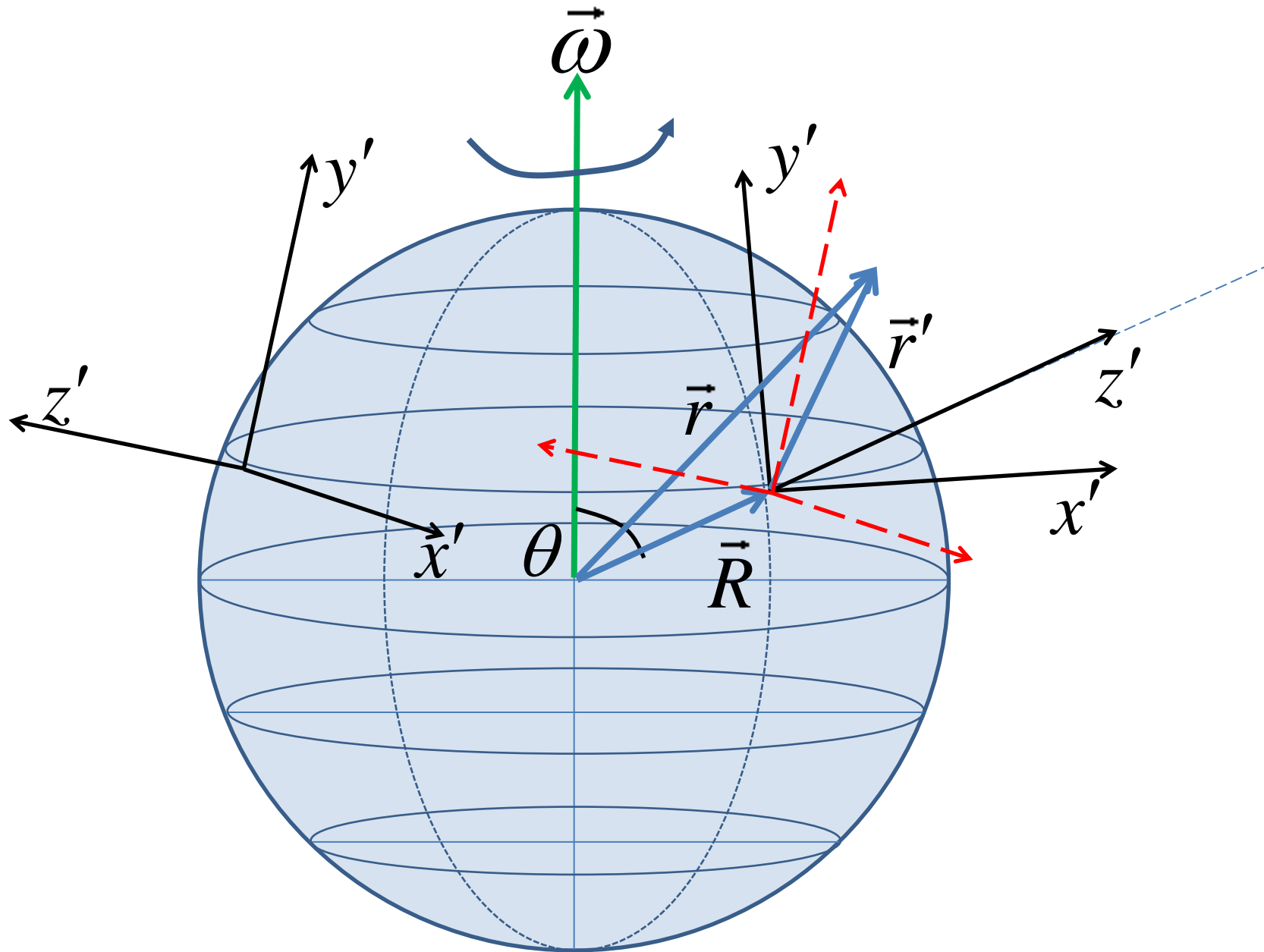
# ΜΗ-ΑΔΡΑΝΕΙΑΚΑ ΣΥΣΤΗΜΑΤΑ ΑΝΑΦΟΡΑΣ

Συστήματα ως προς τα οποία, για να περιγράφεται η δυναμική των σωμάτων μέσω των εξισώσεων του Νεύτωνα, πρέπει να υποτεθούν και δυνάμεις που δεν προέρχονται από αλληλεπίδραση των μελετώμενων σωμάτων με άλλα σώματα, αλλά οφείλονται στον μη-αδρανειακό χαρακτήρα του συστήματος αναφοράς (Αδρανειακές δυνάμεις, ή Ψευδοδυνάμεις)

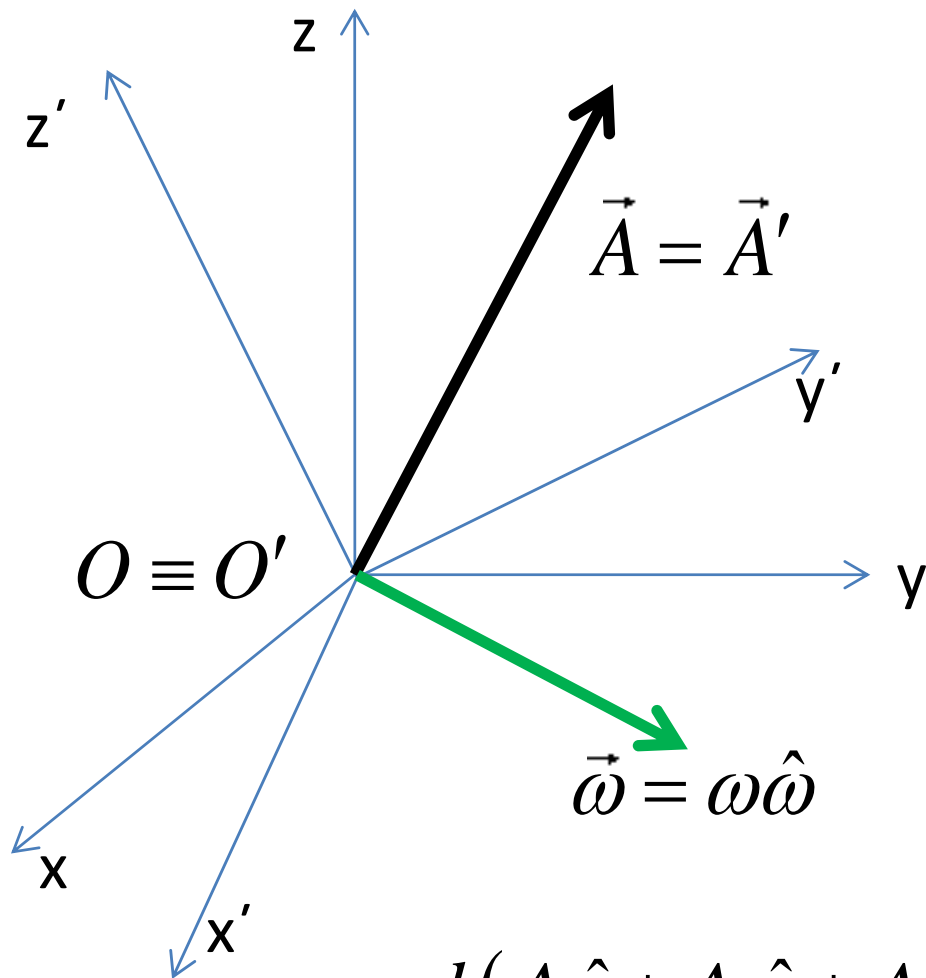
Γενική Μη-Αδρανειακότητα: Μεταφορική + Περιστροφική

Μεταφορική: Μετατόπιση του Συστήματος Αναφοράς  $O'x'y'z'$  με διατήρηση του προσανατολισμού των αξόνων του (γενικά, αυθαίρετη επιτάχυνση του σημείου  $O'$ )

Περιστροφική: Η αρχή  $O'$  του συστήματος Αναφοράς  $O'x'y'z'$  ακινητεί, ή κινείται ισοταχώς, αλλά το σύστημα περιστρέφεται περι κάποιον άξονα (γενικά, ο άξονας περιστροφής δεν συμπίπτει με κάποιον από τους άξονες του  $O'x'y'z'$ )



Μη-αδρανειακό σύστημα αναφοράς,  
περιστρεφόμενο ως προς αδρανειακό σύστημα



$$A_1 \hat{x} + A_2 \hat{y} + A_3 \hat{z} = \\ = A'_1 \hat{x}' + A'_2 \hat{y}' + A'_3 \hat{z}'$$

$$\frac{d(A_1 \hat{x} + A_2 \hat{y} + A_3 \hat{z})}{dt} = \frac{d(A'_1 \hat{x}' + A'_2 \hat{y}' + A'_3 \hat{z}')}{dt} \Rightarrow$$

$$\frac{dA_1}{dt} \hat{x} + \frac{dA_2}{dt} \hat{y} + \frac{dA_3}{dt} \hat{z} =$$

$$\underbrace{\frac{dA'_1}{dt} \hat{x}' + \frac{dA'_2}{dt} \hat{y}' + \frac{dA'_3}{dt} \hat{z}'}_{\text{Διόρθωση, λόγω μεταβολής των μοναδιαίων}} + A'_1 \frac{d\hat{x}'}{dt} + A'_2 \frac{d\hat{y}'}{dt} + A'_3 \frac{d\hat{z}'}{dt}$$

$$\Rightarrow \left( \frac{d\vec{A}}{dt} \right)_F = \left( \frac{d\vec{A}}{dt} \right)_R + \underbrace{A'_1 \frac{d\hat{x}'}{dt} + A'_2 \frac{d\hat{y}'}{dt} + A'_3 \frac{d\hat{z}'}{dt}}_{\text{Παράγωγος, ως προς το μη-αδρανειακό σύστημα}}$$

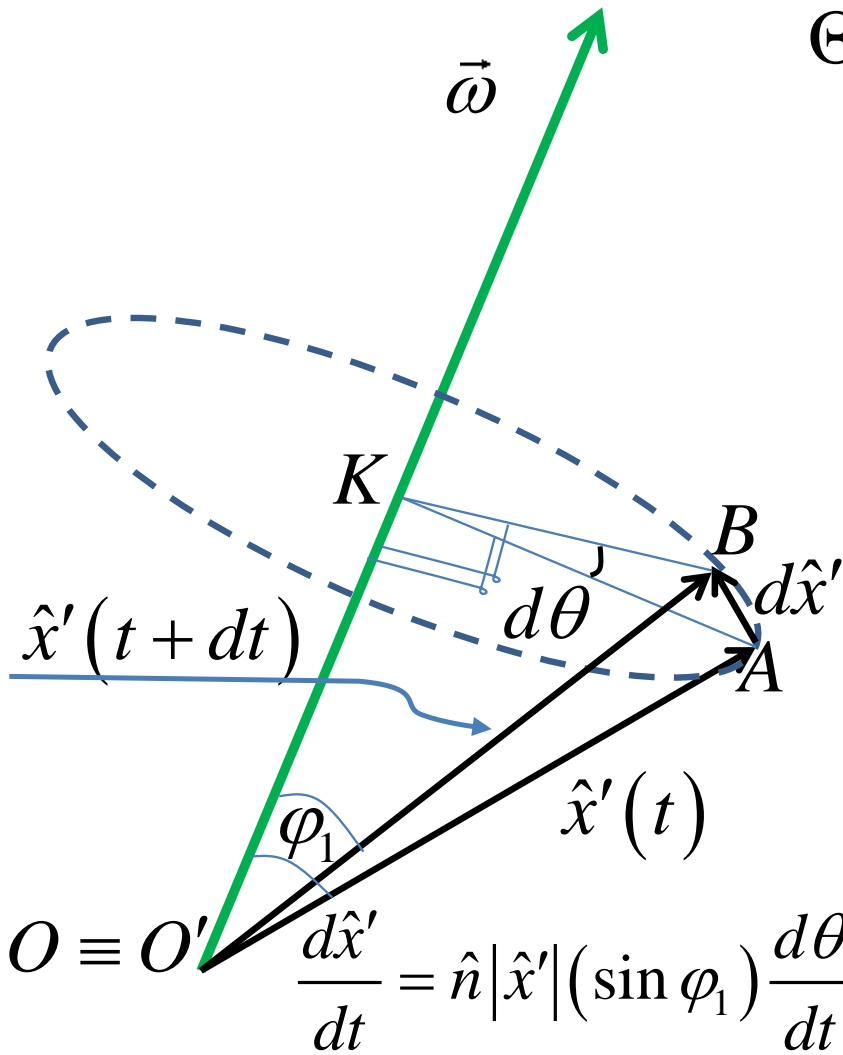
Διόρθωση,  
λόγω μεταβολής των μοναδιαίων

Παράγωγος, ως προς  
το μη-αδρανειακό σύστημα

Παράγωγος, ως προς το αδρανειακό σύστημα

Θα μελετήσουμε την παράγωγο

του μοναδιαίου  $\hat{x}$ :  $\frac{d\hat{x}'}{dt}$



$$|d\hat{x}'| = |KA| d\theta$$

$$|KA| = |\hat{x}'| \sin \varphi_1$$

$$d\hat{x}' = \hat{n} |d\hat{x}'| = \hat{n} |\hat{x}'| (\sin \varphi_1) (d\theta)$$

$$\frac{d\hat{x}'}{dt} = \hat{n} |\hat{x}'| (\sin \varphi_1) \frac{d\theta}{dt} = \hat{n} |\hat{x}'| (\sin \varphi_1) (\omega) = \hat{n} |\bar{\omega}| |\hat{x}'| (\sin \varphi_1) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{d\hat{x}'}{dt} = \bar{\omega} \times \hat{x}'}$$

Όμοια:  $\boxed{\frac{d\hat{y}'}{dt} = \bar{\omega} \times \hat{y}'}, \quad \boxed{\frac{d\hat{z}'}{dt} = \bar{\omega} \times \hat{z}'}$

$$\begin{aligned}
A_1' \frac{d\hat{x}'}{dt} + A_2' \frac{d\hat{y}'}{dt} + A_3' \frac{d\hat{z}'}{dt} &= A_1' (\bar{\omega} \times \hat{x}') + A_2' (\bar{\omega} \times \hat{y}') + A_3' (\bar{\omega} \times \hat{z}') = \\
(\bar{\omega} \times A_1' \hat{x}') + (\bar{\omega} \times A_2' \hat{y}') + (\bar{\omega} \times A_3' \hat{z}') &= \bar{\omega} \times (A_1' \hat{x}' + A_2' \hat{y}' + A_3' \hat{z}') \Rightarrow \\
\Rightarrow A_1' \frac{d\hat{x}'}{dt} + A_2' \frac{d\hat{y}'}{dt} + A_3' \frac{d\hat{z}'}{dt} &= \bar{\omega} \times \vec{A}'
\end{aligned}$$

$$\left( \frac{d\vec{A}}{dt} \right)_F = \left( \frac{d\vec{A}}{dt} \right)_R + \underbrace{A_1' \frac{d\hat{x}'}{dt} + A_2' \frac{d\hat{y}'}{dt} + A_3' \frac{d\hat{z}'}{dt}}_{\Rightarrow} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \left( \frac{d\vec{A}}{dt} \right)_F = \left( \frac{d\vec{A}}{dt} \right)_R + \bar{\omega} \times \vec{A}'_R$$

$$\Gamma_{1\alpha} \vec{A} \rightarrow \vec{r} : \left( \frac{d\vec{r}}{dt} \right)_F = \left( \frac{d\vec{r}}{dt} \right)_R + \bar{\omega} \times \vec{r}_R \Rightarrow \boxed{\vec{v}_F = \vec{v}_R + \bar{\omega} \times \vec{r}_R}$$

$$\boxed{\vec{v}_F = \vec{v}_R + \vec{\omega} \times \vec{r}_R}$$

$$(\vec{v})_R \equiv \vec{v}' = v'_1 \hat{x}' + v'_2 \hat{y}' + v'_3 \hat{z}', \quad \vec{r}_R \equiv \vec{r}' = x' \hat{x}' + y' \hat{y}' + z' \hat{z}'$$

$$\frac{d}{dt}(\vec{v}_F) = \frac{d}{dt}(\vec{v}_R + \vec{\omega} \times \vec{r}_R) = \frac{d}{dt}(v'_1 \hat{x}' + v'_2 \hat{y}' + v'_3 \hat{z}') + \frac{d\vec{\omega}}{dt} \times \vec{r}_R + \vec{\omega} \times \frac{d\vec{r}_R}{dt} =$$

$$= \left( \frac{dv'_1}{dt} \hat{x}' + \frac{dv'_2}{dt} \hat{y}' + \frac{dv'_3}{dt} \hat{z}' \right) +$$

$$+ \vec{\omega} \times \vec{v}_R + \dot{\vec{\omega}} \times \vec{r}_R + \vec{\omega} \times \frac{d}{dt}(x' \hat{x}' + y'_2 \hat{y}' + z'_3 \hat{z}')$$

$$\frac{d}{dt}(\vec{v}_F) = (\vec{a})_R +$$

$$+ \vec{\omega} \times \vec{v}_R + \dot{\vec{\omega}} \times \vec{r}_R + \vec{\omega} \times \left[ \left( \frac{dx'}{dt} \hat{x}' + \frac{dy'}{dt} \hat{y}' + \frac{dz'}{dt} \hat{z}' \right) + \vec{\omega} \times \vec{r}_R \right]$$

$$\boxed{\vec{a}_F = \vec{a}_R + \dot{\vec{\omega}} \times \vec{r}_R + 2\vec{\omega} \times \vec{v}_R + \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}_R)}$$



$$\vec{a}_F = \vec{a}_R + \dot{\vec{\omega}} \times \vec{r}_R + 2\vec{\omega} \times \vec{v}_R + \vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}_R)$$

$$m\vec{a}_R = m\vec{a}_F - m\dot{\vec{\omega}} \times \vec{r}_R - 2m\vec{\omega} \times \vec{v}_R - m\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}_R)$$

$$m\vec{a}_R = \vec{F}_{o\lambda} - m\dot{\vec{\omega}} \times \vec{r}_R - 2m\vec{\omega} \times \vec{v}_R - m\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}_R)$$

Στο μη-αδρανειακό σύστημα αναφοράς,  
η διαφορική εξίσωση κίνησης χρειάζεται,  
πέραν των πραγματικών δυνάμεων,  
που ασκούνται από άλλα σώματα πάνω στη μάζα  $m$ ,  
και την συνδρομή τριών «διορθωτικών» όρων

$-m\dot{\vec{\omega}} \times \vec{r}_R$  : "Εγκάρσια δύναμη», έχει σχέση με την ενδεχόμενη χρονική μεταβολή της γωνιακής ταχύτητας

$-2m\vec{\omega} \times \vec{v}_R$  : «Δύναμη Coriolis», παρουσιάζεται όταν υπάρχει κίνηση ως προς το μη-αδρανειακό σύστημα, με ταχύτητα μη-παράλληλη προς τον άξονα περιστροφής

$-m\vec{\omega} \times (\vec{\omega} \times \vec{r}_R)$  : «Φυγόκεντρος δύναμη», παρουσιάζεται για κάθε σώμα που βρίσκεται εκτός άξονα περιστροφής