

Τμήμα  
Μηχανικών  
Πληροφορικής τ.ε.  
Τεχνολογικό Εκπαιδευτικό Ίδρυμα  
Δυτικής Ελλάδας

# Σήματα και Συστήματα

## Διάλεξη 9: Μελέτη ΓΧΑ Συστημάτων με τον Μετασχηματισμό Fourier

Δρ. Μιχάλης Παρασκευάς  
Επίκουρος Καθηγητής

# Μελέτη ΓΧΑ Συστημάτων με τον Μετασχηματισμό Fourier

1. Μετασχηματισμός Fourier Σημάτων Ισχύος
2. Σχέση Σειράς Fourier και Μετασχηματισμού Fourier
3. Μελέτη Γραμμικών και Χρονικά Αμετάβλητων Συστημάτων με τον Μετασχηματισμό Fourier
  - Απόκριση Συχνότητας ΓΧΑ Συστήματος
  - Αναπαράσταση πλάτους – φάσης της απόκρισης συχνότητας
  - Απόκριση ΓΧΑ Συστήματος σε Ημιτονοειδή Είσοδο
  - Περιγραφή Γραμμικής Διαφορικής Εξίσωσης με Μετασχηματισμό Fourier

# 1. Μετασχηματισμός Fourier Σημάτων Ισχύος

# Μετασχηματισμός Fourier Σημάτων Ισχύος (1/3)

- Υπάρχουν σήματα, όπως περιοδικές, κρουστικές, βηματικές συναρτήσεις, κλπ, που δεν υπακούουν στις συνθήκες Dirichlet, αλλά έχουν μετασχηματισμό Fourier.
- Τα περισσότερα από τα σήματα αυτά έχουν άπειρη ενέργεια αλλά συχνά η ισχύς τους  $\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{+T/2} x^2(t) dt$  είναι πεπερασμένη (σήματα ισχύος).
- Τα σήματα αυτά μπορούν να έχουν μετασχηματισμό Fourier αν επιτραπεί η παρουσία κρουστικών συναρτήσεων σε αυτόν.
- Άλλωστε οι MF των περιοδικών σημάτων  $e^{j\omega t}$ ,  $\cos(\omega_0 t)$ ,  $\sin(\omega_0 t)$  περιέχουν κρουστικές συναρτήσεις.
- Δοθέντος ενός περιοδικού σήματος  $x(t)$ , ορίζουμε το «αποκομμένο» (truncated) σήμα  $x_T(t)$  που προκύπτει από μία περίοδο του  $x(t)$ , από τη σχέση:

$$x_T(t) = \begin{cases} x(t), & -T_0/2 < t < T_0/2 \\ 0, & \text{αλλού} \end{cases}$$

# Μετασχηματισμός Fourier Σημάτων Ισχύος (2/3)

- Αποδεικνύεται ότι ο MF ενός περιοδικού σήματος  $x(t)$  είναι ένα άπειρο άθροισμα όρων, που καθένας τους είναι το γινόμενο του MF της «αποκομμένου» σήματος  $x_T(t)$  επί μία μετατοπισμένη στη συχνότητα κρουστική συνάρτηση  $\delta(\omega)$ .
- Μαθηματικά ο MF ενός περιοδικού σήματος  $x(t)$  περιγράφεται από τη σχέση:

$$X(\omega) = \omega_0 \sum_{n=-\infty}^{+\infty} X_T(n\omega_0) \delta(\omega - n\omega_0)$$

όπου με  $X_T(\omega)$  συμβολίζεται ο MF του «αποκομμένου» (truncated) σήματος  $x_T(t)$ .

# Μετασχηματισμός Fourier Σημάτων Ισχύος (3/3)

- Αποδεικνύεται ότι οι όροι (γινόμενα) αυτοί είναι ίσοι με τους **συντελεστές του αναπτύγματος σε σειρά Fourier** του περιοδικού σήματος, δηλαδή:

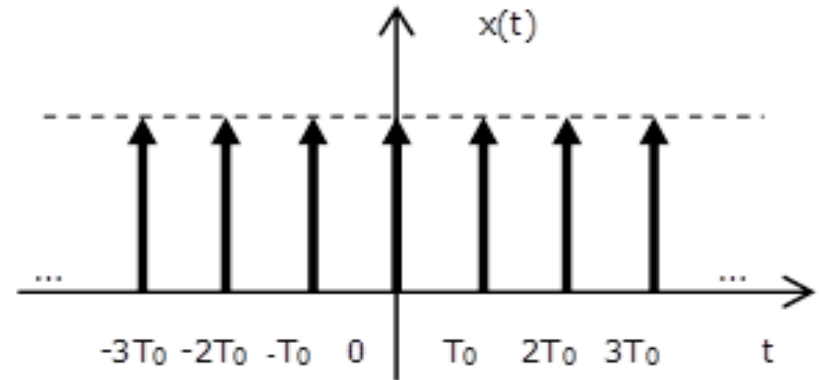
$$X_n = \omega_0 X_T(n\omega_0)$$

- Η σχέση αυτή υποδεικνύει έναν απλούστερο τρόπο υπολογισμού των συντελεστών της σειράς Fourier μίας περιοδικής συνάρτησης  $x(t)$ .
- Συγκεκριμένα:
  1. Από το περιοδικό σήμα  $x(t)$  υπολογίζουμε το «αποκομμένο» σήμα  $x_T(t)$ .
  2. Υπολογίζουμε τον μετασχηματισμό Fourier του σήματος  $x_T(t)$ , χρησιμοποιώντας είτε τον ορισμό είτε τις ιδιότητες του MF.
  3. Υπολογίζουμε τον μετασχηματισμό Fourier του σήματος στις συχνότητες  $\omega_0 = 2\pi n/T_0$  για να βρούμε τη  $n$ -στή αρμονική και στη συνέχεια πολλαπλασιάζουμε επί  $\omega_0$ .

# Άσκηση 1

Να υπολογιστεί ο μετασχηματισμός Fourier του «τραίνου» κρουστικών παλμών

Απάντηση: Το σήμα αυτό είναι μία περιοδική συνάρτηση και εκφράζεται μαθηματικά από τη σχέση:



$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \delta(t - nT_0)$$

Εφόσον το  $x(t)$  είναι περιοδική συνάρτηση, το ανάπτυγμά του σε εκθετική μορφή σειράς Fourier, είναι:

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} X_n e^{jn\omega_0 t} \quad \text{όπου } \omega_0 = \frac{2\pi}{T_0}$$

Οι συντελεστές  $X_n$  της εκθετικής μορφής σειράς Fourier δίνονται από:

$$X_n = \frac{1}{T_0} \int_{-T_0/2}^{T_0/2} x(t) e^{-jn\omega_0 t} dt = \frac{1}{T_0} \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) e^{-jn\omega_0 t} dt = \frac{1}{T_0}$$

# Άσκηση 1 (συνέχεια)

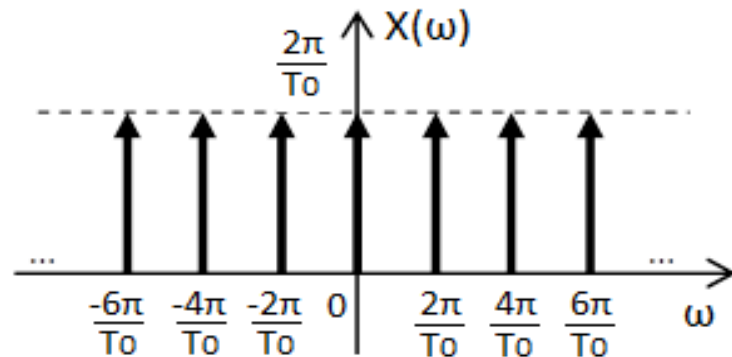
Από τις δύο τελευταίες σχέσεις βρίσκουμε ότι το  $x(t)$  γράφεται ως:

$$x(t) = \frac{1}{T_0} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} e^{jn\omega_0 t}$$

και υπολογίζοντας τον μετασχηματισμό Fourier, έχουμε:

$$X(\omega) = \frac{1}{T_0} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} F\{e^{jn\omega_0 t}\} = \frac{2\pi}{T_0} \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \delta(\omega - n\omega_0)$$

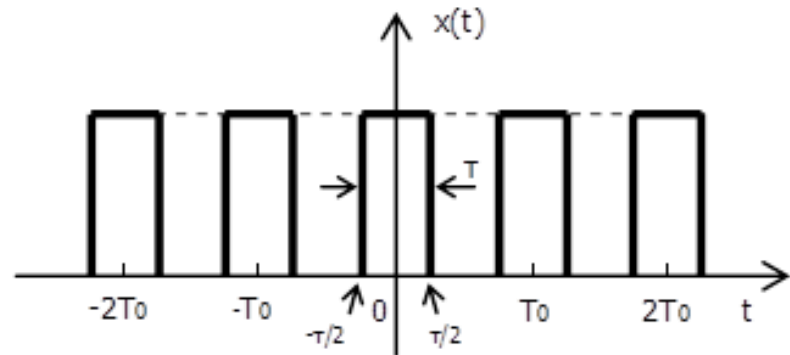
Επομένως, ο ζητούμενος MF ενός τράινου κρουστικών συναρτήσεων είναι πάλι ένα τράινο κρουστικών συναρτήσεων.





# Άσκηση 2

Να υπολογιστεί ο MF του περιοδικού τετραγωνικού σήματος  $x(t)$  με διάρκεια παλμού  $\tau$  και περίοδο  $T_0$ .



Απάντηση: Ακολουθούμε την ίδια μέθοδο επίλυσης με την προηγούμενη άσκηση. Το δοθέν περιοδικό τετραγωνικό σήμα αναπτύσσεται στη σειρά Fourier:

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} a_n e^{jn\omega_0 t}$$

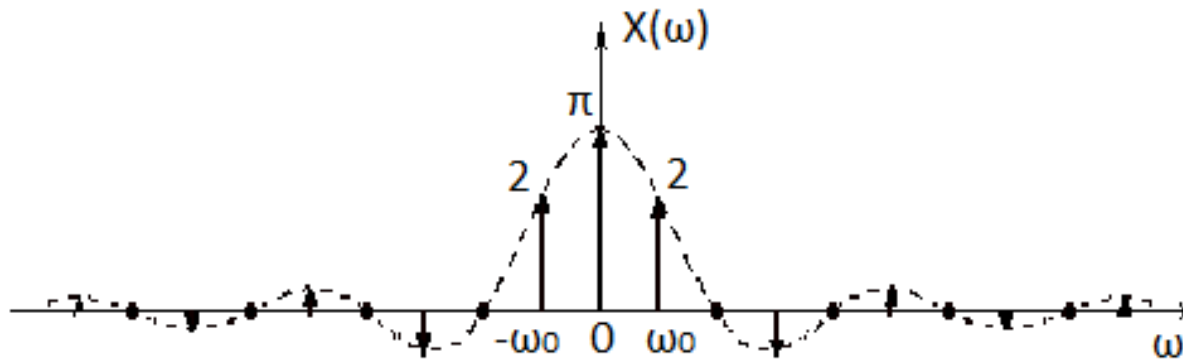
όπου:

$$a_n = \frac{\tau\omega_0}{2\pi} \frac{\sin\left(\frac{n\omega_0\tau}{2}\right)}{\left(\frac{n\omega_0\tau}{2}\right)} = \frac{\tau\omega_0}{2\pi} \text{sinc}\left(\frac{n\omega_0\tau}{2}\right)$$

# Άσκηση 2 (συνέχεια)

Λόγω γραμμικότητας του ΜΦ και επειδή ισχύει  $e^{j\omega_0 t} \xleftrightarrow{F} 2\pi\delta(\omega - \omega_0)$ , βρίσκουμε τον ΜΦ του περιοδικού σήματος από τη σχέση:

$$x(t) \xleftrightarrow{F} 2\pi \sum_{n=-\infty}^{+\infty} a_n \delta(\omega - n\omega_0)$$



Το φάσμα του περιοδικού τετραγωνικού σήματος

## **2. Σχέση Σειράς Fourier και Μετασχηματισμού Fourier**

# Σχέση Σειράς Fourier και Μετασχηματισμού Fourier

- Η απεικόνιση ενός σήματος είτε σε σειρά Fourier είτε σε μετασχηματισμό Fourier, αποτελεί το ανάπτυγμα του σήματος σε **άθροισμα σημάτων απλών συχνοτήτων**.
- Αποδεικνύεται ότι ο μετασχηματισμός Fourier προκύπτει ως το **όριο** της σειράς Fourier καθώς η περίοδος του σήματος  $T_0 \rightarrow \infty$ .
- Αυτό συμβαίνει επειδή η απόσταση μεταξύ των αρμονικών του διακριτού φάσματος της σειράς Fourier συνεχώς μικραίνει και τείνει στο μηδέν, οπότε το φάσμα του μετασχηματισμού Fourier γίνεται συνεχές.
- Για περιοδικά σήματα το ανάπτυγμα σε σήματα απλών συχνοτήτων επιτυγχάνεται με τη βοήθεια της σειράς Fourier.
- Για μη περιοδικά σήματα αν επιθυμούμε το ανάπτυγμα σε σήματα απλών συχνοτήτων σε όλο τον άξονα των πραγματικών αριθμών, τότε απαιτείται ο μετασχηματισμός Fourier. Αν μας ενδιαφέρει η ανάλυση σε ένα πεπερασμένου εύρους διάστημα, τότε επιλέγουμε τη σειρά Fourier.

# 3. Μελέτη Γραμμικών και Χρονικά Αμετάβλητων Συστημάτων με τον Μετασχηματισμό Fourier

# Μελέτη ΓΧΑ Συστημάτων με τον Μετασχηματισμό Fourier

1. Απόκριση Συχνότητας ΓΧΑ Συστήματος
2. Αναπαράσταση πλάτους – φάσης της απόκρισης συχνότητας
3. Περιγραφή Γραμμικής Διαφορικής Εξίσωσης με Μετασχηματισμό Fourier

## 3.1 Απόκριση Συχνότητας

# 1. Απόκριση Συχνότητας ΓΧΑ Συστήματος

Ένα γραμμικό και χρονικά αμετάβλητο (ΓΧΑ) σύστημα σε αρχική ηρεμία, περιγράφεται πλήρως από την κρουστική του απόκριση  $h(t)$ , και μπορούμε να υπολογίσουμε την έξοδο  $y(t)$  του συστήματος για οποιαδήποτε είσοδο  $x(t)$  μέσω της συνέλιξης:

$$y(t) = x(t) * h(t)$$

Από την ιδιότητα της συνέλιξης του μετασχηματισμού Fourier έχουμε:

$$Y(\omega) = X(\omega)H(\omega)$$

Λύνοντας ως προς  $H(\omega)$ , έχουμε:

$$H(\omega) = \frac{Y(\omega)}{X(\omega)}$$

Η συνάρτηση  $H(\omega)$  ονομάζεται **απόκριση συχνότητας** του συστήματος και είναι ο MF της κρουστικής απόκρισης  $h(t)$ :

$$H(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(t)e^{-j\omega t} dt$$



# Εναλλακτικός Υπολογισμός Εξόδου ΓΧΑ Συστήματος

Όταν γνωρίζουμε την κρουστική απόκριση  $h(t)$  και την είσοδο  $x(t)$  ενός ΓΧΑ συστήματος και ζητείται η εύρεση της εξόδου  $y(t)$ , είναι υπολογιστικά απλούστερο (αντί της συνέλιξης) να υπολογιστούν:

- Η συνάρτηση μεταφοράς  $H(\omega)$  με MF στην  $h(t)$
- Η συνάρτηση  $Y(\omega)$  από τη σχέση  $Y(\omega) = X(\omega) H(\omega)$
- Η έξοδος  $y(t)$  με αντίστροφο μετασχηματισμό Fourier στην  $Y(\omega)$ .

Ανάλογα πράττουμε αν γνωρίζουμε την είσοδο  $x(t)$  και την έξοδο  $y(t)$  και ζητείται η κρουστική απόκριση  $h(t)$  του συστήματος. Στην περίπτωση αυτή είναι υπολογιστικά απλούστερο να υπολογιστούν:

- Τα  $X(\omega)$  και  $Y(\omega)$
- Η συνάρτηση μεταφοράς  $H(\omega)$  από τη σχέση  $H(\omega) = Y(\omega)/X(\omega)$
- Η κρουστική απόκριση  $h(t)$  με αντίστροφο MF στην  $H(\omega)$

## 3.2 Αναπαράσταση πλάτους - φάσης της απόκρισης συχνότητας

## 2. Αναπαράσταση πλάτους – φάσης

Επειδή η απόκριση συχνότητας  $H(\omega)$  ενός ΓΧΑ συστήματος είναι μία μιγαδική συνάρτηση, μπορεί να γραφεί σε **πολική μορφή** ως:

$$H(\omega) = |H(\omega)| e^{j\theta_H(\omega)}$$

όπου  $|H(\omega)|$  είναι το **πλάτος** του συστήματος και  $\theta_H(\omega)$  είναι η **φάση** του. Οι γραφικές παραστάσεις των  $|H(\omega)|$  και  $\theta_H(\omega)$  ονομάζονται **απόκριση πλάτους** και **απόκριση φάσης** του συστήματος, αντίστοιχα.

Εύκολα αποδεικνύεται ότι ισχύει:

$$|Y(\omega)| = |H(\omega)| |X(\omega)|$$

$$\theta_Y(\omega) = \theta_H(\omega) + \theta_X(\omega)$$

Η επίδραση ενός ΓΧΑ συστήματος σε ένα σήμα εισόδου, είναι:

- ο πολλαπλασιασμός του μέτρου του MF του σήματος εισόδου επί το μέτρο της απόκρισης συχνότητας (συνάρτηση μεταφοράς)
- η μετατόπιση της φάσης του MF του σήματος εισόδου κατά τη φάση της απόκρισης συχνότητας του συστήματος.

# 3.3 Περιγραφή Γραμμικής Διαφορικής Εξίσωσης με Μετασχηματισμό Fourier

### 3. Περιγραφή Γ.Δ.Ε . με MF (1/2)

Η περιγραφή της συμπεριφοράς ενός ΓΧΑ συστήματος μέσω της συνέλιξης αποτελεί έναν **έμμεσο τρόπο** περιγραφής, ο οποίος **αδυνατεί** να περιγράψει την εσωτερική δομή του συστήματος.

Συχνά χρησιμοποιούμε μία γραμμική διαφορική εξίσωση με σταθερούς συντελεστές που **συσχετίζει** τα σήματα εισόδου – εξόδου:

$$\sum_{n=0}^N a_n \frac{d^n y(t)}{dt^n} = \sum_{m=0}^M \beta_m \frac{d^m x(t)}{dt^m}$$

όπου τα  $a_n, b_m$  είναι πραγματικές σταθερές.

### 3. Περιγραφή Γ.Δ.Ε . με MF (2/2)

Εφαρμόζοντας την ιδιότητα της παραγώγου  $F\{x^n(t)\} \xleftrightarrow{F} (j\omega)^n X(\omega)$  του MF σε κάθε μέλος της Δ.Ε. έχουμε:

$$\sum_{n=0}^N a_n \frac{d^n y(t)}{dt^n} \xleftrightarrow{F} \left[ \sum_{n=0}^N a_n (j\omega)^n \right] Y(\omega)$$
$$\sum_{m=0}^M \beta_m \frac{d^m x(t)}{dt^m} \xleftrightarrow{F} \left[ \sum_{m=0}^M \beta_m (j\omega)^m \right] X(\omega)$$

Διαιρώντας κατά μέλη τα β' μέλη, βρίσκουμε τη συνάρτηση μεταφοράς  $H(\omega)$ :

$$H(\omega) = \frac{Y(\omega)}{X(\omega)} = \frac{\sum_{m=0}^M \beta_m (j\omega)^m}{\sum_{n=0}^N a_n (j\omega)^n}$$

Η εξίσωση είναι μοναδικά ορισμένη ακόμα και για διαφορετικές αρχικές συνθήκες της διαφορικής εξίσωσης. Αυτό συμβαίνει επειδή ο MF υπολογίζεται από το  $-\infty$ , στο οποίο θεωρούμε ότι το σύστημα βρίσκεται σε ηρεμία, δηλαδή ότι οι αρχικές συνθήκες που συνοδεύουν τη διατύπωση της διαφορικής εξίσωσης είναι μηδενικές.

# Άσκηση 3

Να υπολογίσετε και να σχεδιάσετε την απόκριση πλάτους και φάσης του ΓΧΑ συστήματος, με κρουστική απόκριση  $h(t) = u(t - 2) - u(t + 1)$ .

Απάντηση: Η απόκριση συχνότητας (συνάρτηση μεταφοράς) του συστήματος θα προκύψει από τον MF της κρουστικής απόκρισης. Είναι:

$$H(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} h(t)e^{-j\omega t} dt = \int_{-\infty}^{+\infty} u(t - 2)e^{-j\omega t} dt - \int_{-\infty}^{+\infty} u(t + 1)e^{-j\omega t} dt$$

Επειδή οι βηματικές συναρτήσεις  $u(t - 2)$  και  $u(t + 1)$  ορίζονται ως:

$$u(t - 2) = \begin{cases} 1 & \text{για } t > 2 \\ 0 & \text{για } t < 2 \end{cases} \quad \text{και} \quad u(t + 1) = \begin{cases} 1 & \text{για } t > -1 \\ 0 & \text{για } t < -1 \end{cases}$$

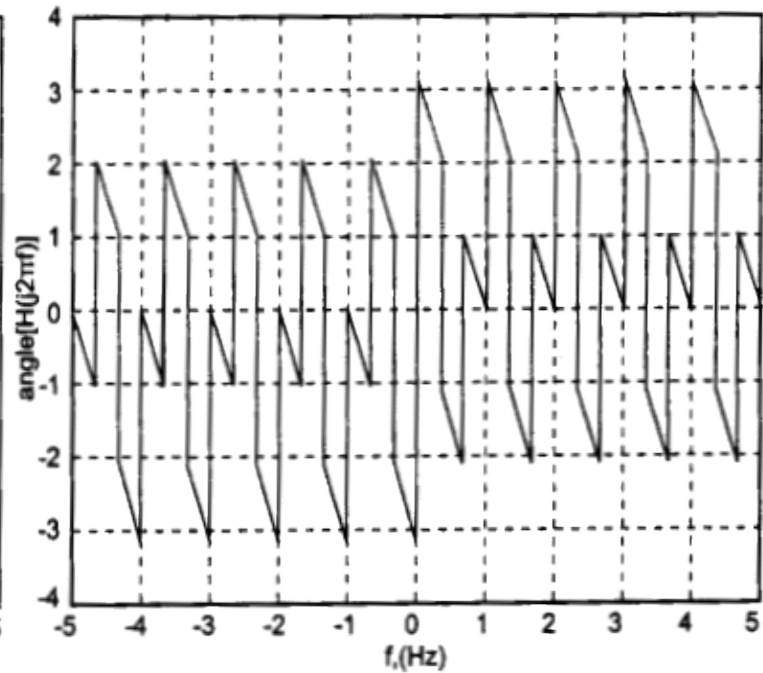
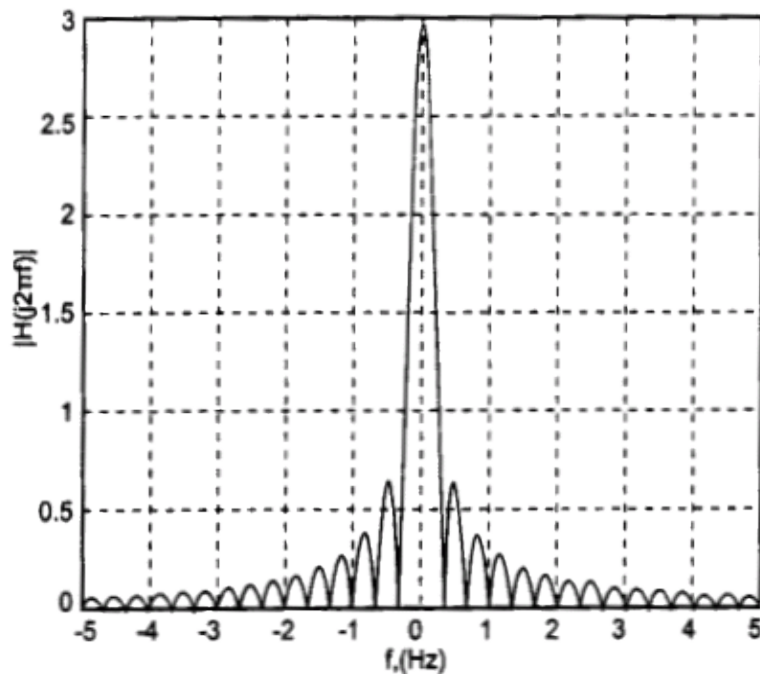
θα είναι:

$$H(\omega) = \int_2^{+\infty} e^{-j\omega t} dt - \int_{-1}^{+\infty} e^{-j\omega t} dt = -e^{-\frac{j\omega}{2}} \frac{2 \sin\left(\frac{3\omega}{2}\right)}{\omega} = -3e^{-j\omega} \operatorname{sinc}\left(\frac{3\omega}{2\pi}\right)$$

# Άσκηση 3 (συνέχεια)

Έτσι, το μέτρο και η φάση είναι:

$$|H(\omega)| = 3 \left| \text{sinc} \left( \frac{3\omega}{2\pi} \right) \right| \quad \text{και} \quad \angle H(\omega) = -\frac{\omega}{2} = -\pi f$$



Οι συναρτήσεις πλάτους  $|H(\omega)|$  και φάσης  $\angle H(\omega)$



# Άσκηση 4

Να υπολογιστεί το μέτρο και η φάση ενός ΓΧΑ συστήματος, του οποίου η απόκριση συχνότητας είναι:

$$H(\omega) = \frac{1 - j\omega}{1 + j\omega}$$

Απάντηση: Από την εξίσωση ορισμού της απόκρισης συχνότητας βρίσκουμε το μέτρο και τη φάση της. Είναι:

$$|H(\omega)| = \frac{|1 - j\omega|}{|1 + j\omega|} = \frac{\sqrt{1 + \omega^2}}{\sqrt{1 + \omega^2}} = 1$$

$$\angle H(\omega) = \angle H\{1 - j\omega\} - \angle H\{1 + j\omega\} = \tan^{-1}(-\omega) - \tan^{-1}(\omega) = 2 \tan^{-1}(\omega)$$

# Άσκηση 5

Ένα ΓΧΑ σύστημα έχει απόκριση συχνότητας που δίνεται από τη σχέση:

$$H(\omega) = \frac{5 + j\omega}{6 + 5j\omega - \omega^2}$$

- 1) Να βρεθεί η διαφορική εξίσωση που περιγράφει το σύστημα.
- 2) Να βρεθεί η κρουστική απόκριση  $h(t)$  του συστήματος.
- 3) Να βρεθεί η έξοδος του συστήματος όταν στην είσοδο εφαρμοστεί το σήμα  $x(t) = e^{-5t}u(t)$ .

Απάντηση: 1) Γνωρίζουμε ότι η συνάρτηση μεταφοράς δίνεται από τη σχέση:

$$H(\omega) = \frac{Y(\omega)}{X(\omega)}$$

# Άσκηση 5 (συνέχεια)

Από τον ορισμό της συνάρτησης μεταφοράς έχουμε:

$$H(\omega) = \frac{Y(\omega)}{X(\omega)} = \frac{5 + j\omega}{6 + 5j\omega - \omega^2} \Rightarrow$$

$$\Rightarrow Y(\omega)(6 + 5j\omega - \omega^2) = X(\omega)(5 + j\omega) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow (j\omega)^2 Y(\omega) + 5j\omega Y(\omega) + 6 Y(\omega) = j\omega X(\omega) + 5 X(\omega)$$

Μετατρέπουμε την παραπάνω σχέση σε διαφορική εξίσωση λαμβάνοντας υπόψη ότι από την ιδιότητα της παραγωγίσισης του μετασχηματισμού Fourier, ισχύει:

$$F \left\{ \frac{d^2 y(t)}{dt^2} \right\} = (j\omega)^2 Y(\omega), \quad F \left\{ \frac{dy(t)}{dt} \right\} = (j\omega) Y(\omega), \quad F \left\{ \frac{dx(t)}{dt} \right\} = (j\omega) X(\omega)$$

οπότε λαμβάνουμε τη σχέση:

$$F \left\{ \frac{d^2 y(t)}{dt^2} \right\} + 5F \left\{ \frac{dy(t)}{dt} \right\} + 6y(t) = F \left\{ \frac{dx(t)}{dt} \right\} + 5 x(t)$$

# Άσκηση 5 (συνέχεια)

Επομένως η διαφορική εξίσωση που περιγράφει το σύστημα είναι:

$$\frac{d^2y(t)}{dt^2} + 5 \frac{dy(t)}{dt} + 6y(t) = \frac{dx(t)}{dt} + 5x(t)$$

2) Η κρουστική απόκριση  $h(t)$  του συστήματος θα υπολογιστεί με αντίστροφο μετασχηματισμού Fourier στη δοθείσα απόκριση συχνότητας  $H(\omega)$ .

Χρησιμοποιούμε την μέθοδο του αθροίσματος σε απλά κλάσματα, και έχουμε:

$$H(\omega) = \frac{5 + j\omega}{6 + 5j\omega - \omega^2} = \frac{5 + j\omega}{(2 + j\omega)(3 + j\omega)} = \frac{3}{2 + j\omega} - \frac{2}{3 + j\omega}$$

Ανατρέχοντας σε πίνακες στοιχειωδών μετασχηματισμών, βρίσκουμε:

$$h(t) = F^{-1}\{H(\omega)\} = 3 F^{-1}\left\{\frac{1}{2 + j\omega}\right\} - 2 F^{-1}\left\{\frac{1}{3 + j\omega}\right\} = (3e^{-2t} - 2e^{-3t}) u(t)$$

## Άσκηση 5 (συνέχεια)

3) Για τον υπολογισμό της εξόδου  $y(t)$ , εργαζόμαστε στο πεδίο της συχνότητας λόγω υπολογιστικής απλότητας. Αρχικά υπολογίζουμε τον MF της εισόδου  $X(\omega)$ :

$$X(\omega) = F\{e^{-5t}u(t)\} = \frac{1}{5 + j\omega}$$

Κατόπιν υπολογίζουμε τον μετασχηματισμό Fourier της εξόδου  $Y(\omega)$ :

$$\begin{aligned} Y(\omega) &= H(\omega) X(\omega) = \frac{5 + j\omega}{(2 + j\omega)(3 + j\omega)} \frac{1}{(5 + j\omega)} = \frac{1}{(2 + j\omega)(3 + j\omega)} \\ &= \frac{1}{(2 + j\omega)} - \frac{1}{(3 + j\omega)} \end{aligned}$$

Τέλος, με αντίστροφο μετασχηματισμό Fourier ανακτούμε την έξοδο  $y(t)$ :

$$y(t) = F^{-1}\{Y(\omega)\} = \dots = (e^{-2t} - e^{-3t}) u(t)$$