



ΕΠΕΞΕΡΓΑΣΙΑ ΣΗΜΑΤΩΝ

ΣΥΣΧΕΤΙΣΗ

ΚΑΘΗΓΗΤΗΣ Α. ΣΚΟΔΡΑΣ



ΖΩΝΤΑΝΗ ΔΙΑΔΙΚΤΥΑΚΗ ΔΙΑΛΕΞΗ
ΠΕΜΠΤΗ 29.10.2020 ΩΡΑ 10:00-11:00

ΣΥΝΑΡΤΗΣΗ ΣΥΣΧΕΤΙΣΗΣ (Correlation Function)

ΣΥΝΕΧΗΣ
ΧΡΟΝΟΣ

$$\Phi_{xy}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t+\tau) y(\tau) d\tau \quad (1)$$

θέτοντας $t+\tau = l \Rightarrow \tau = l-t$ προκύπτει η ισοδύναμη έκφραση

$$\Phi_{xy}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(l) y(l-t) dl$$

ή για $t=\tau$

$$\Phi_{xy}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) y(\tau-t) d\tau \quad (2)$$

Υπάρχει ορισμός ότι η συνέλιξη (convolution) των $x(t)$ και $y(t)$ ισούται με:

$$x(t) * y(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) y(t-\tau) d\tau \quad (3)$$

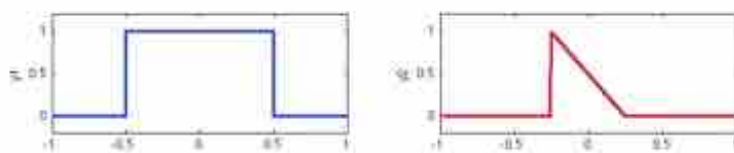
Άρα η συνέλιξη των σφαιρών $x(t)$ και $y(-t)$ είναι:

$$x(t) * y(-t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) y(\tau-t) d\tau \quad (4)$$

Από τις (2), (4) προκύπτει ότι:

$$\Phi_{xy}(t) = x(t) * y(-t) \quad (5)$$

Visualization of Cross Correlation and Convolution



Source - <https://www.youtube.com/watch?v=Ma0YONjMZLI>

Συσχέτιση ή ετεροσυσχέτιση:
(Correlation or cross-correlation)

$$\phi_{xy}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t+\tau) y(\tau) d\tau$$

$$\phi_{yx}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} y(t+\tau) x(\tau) d\tau \quad (6)$$

Ισχύει:

$$\phi_{xy}(t) = \phi_{yx}(-t) \quad (7)$$

Απόδειξη: $\phi_{xy}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t+\tau) y(\tau) d\tau = \langle \text{ότι } t+\tau=l \Rightarrow \tau=-t+l \rangle =$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} x(l) y(-t+l) dl =$$

$$= \int_{-\infty}^{\infty} y(-t+l) x(l) dl =$$

$$= \phi_{yx}(-t)$$

Αυτοσυσχέτιση:
(Auto-correlation)

$$\phi_{xx}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t+\tau) x(\tau) d\tau \quad (8)$$

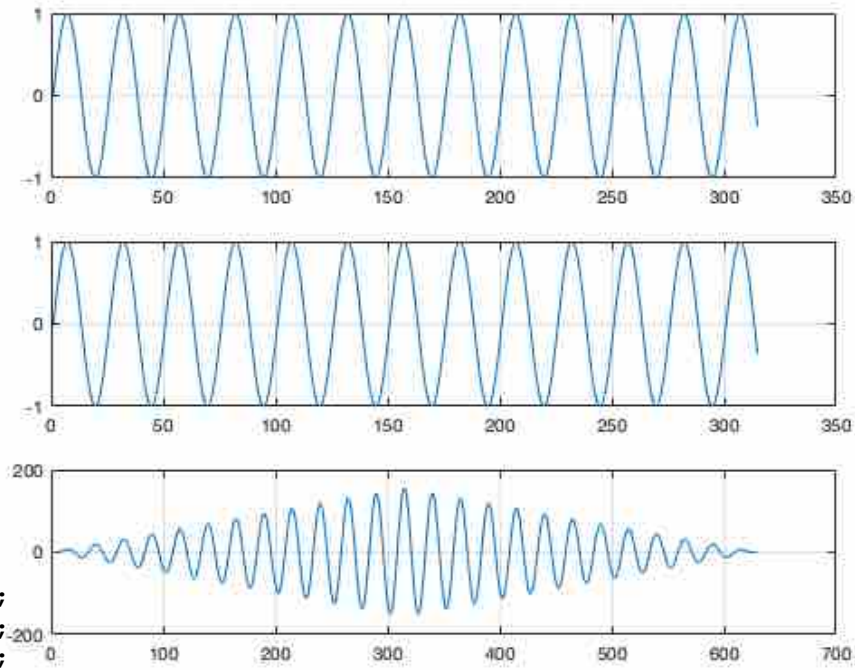
$$\phi_{yy}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} y(t+\tau) y(\tau) d\tau \quad (9)$$

Σημείωση: Από τ σχέση (7) προκύπτει ότι

$$\phi_{xx}(t) = \phi_{xx}(-t) \quad (10)$$

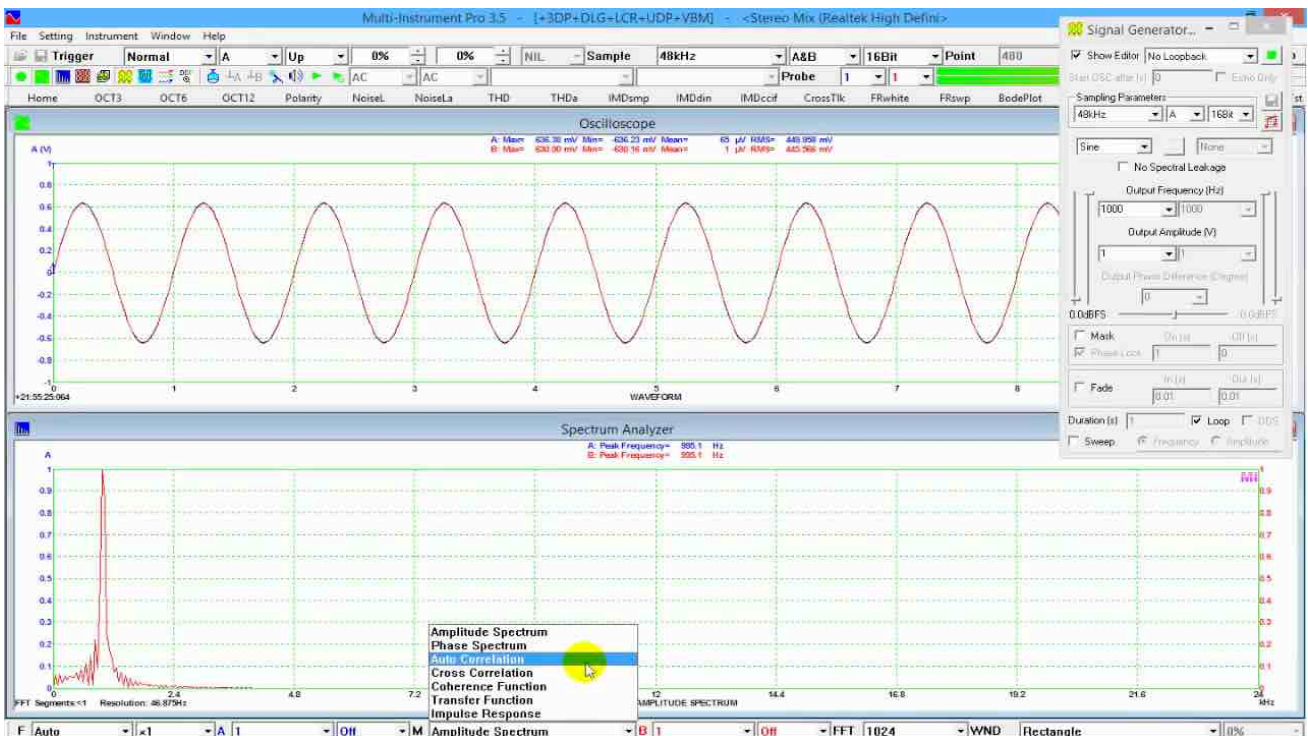
Άρα η αυτοσυσχέτιση είναι άρτια συνάρτηση!

Auto-Correlation Example



```
n=0:0.04:pi*4;  
x=sin(2*pi*n);  
y=sin(2*pi*n);  
f=xcorr(x,y);  
subplot(311); plot(x); grid on  
subplot(312); plot(y); grid on  
subplot(313); plot(f); grid on
```

Auto-Correlation Examples

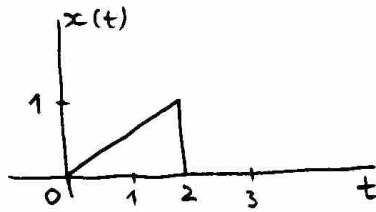


Source - <https://www.youtube.com/watch?v=L6YJqhsuFY>

ΑΣΚΗΣΗ

Να υπολογιστεί η αυτοδυσχετίση $\phi_{xx}(t)$ του σήματος $x(t)$.

ΛΥΣΗ

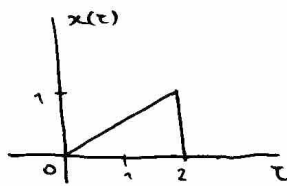


$$\phi_{xx}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t+\tau) x(\tau) d\tau$$

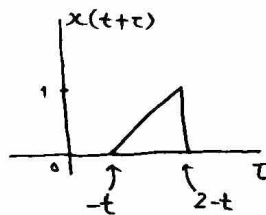
Βήμα 1ο: Γράψουμε την εξίσωση του σήματος $x(t)$

$$x(t) = \begin{cases} \frac{1}{2}t & 0 \leq t \leq 2 \\ 0 & \text{άλλου} \end{cases}$$

Βήμα 2ο: Γράψουμε τις εξισώσεις των $x(\tau)$ και $x(t+\tau)$ και σχεδιάσουμε τις γραμμικές παραστάσεις τους.



$$x(\tau) = \begin{cases} \frac{1}{2}\tau & 0 \leq \tau \leq 2 \\ 0 & \text{άλλου} \end{cases}$$

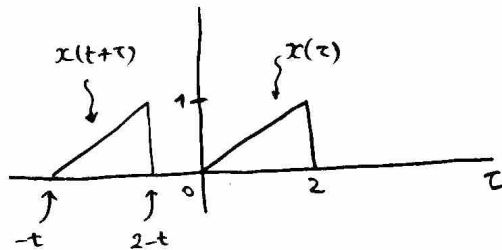


$$x(t+\tau) = \begin{cases} \frac{1}{2}(t+\tau) & 0 \leq t+\tau \leq 2 \Rightarrow -t \leq \tau \leq 2-t \\ 0 & \text{άλλου} \end{cases}$$



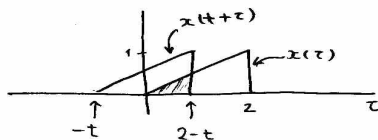
Βήμα 3ο: Υπολογίστε το ορισμένο ολοκλήρωμα (για τα διακριτά διαστήματα που το γινόμενο $x(t+\tau)x(\tau)$ είναι διάφορο του μηδένος).

Περίπτωση 1η: $2-t < 0 \Rightarrow t > 2$



$$\Phi_{xx}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(t+\tau)x(\tau) d\tau = 0 \quad \text{αφού οι } x(t+\tau) \text{ και } x(\tau) \text{ δεν έχουν κανένα κοινό σημείο στο διάστημα αυτό,}$$

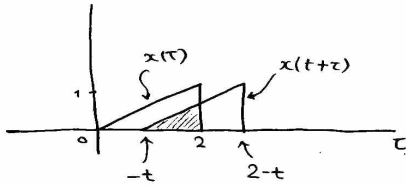
Περίπτωση 2η: $0 \leq 2-t < 2 \Rightarrow 0 < t \leq 2$



$$\begin{aligned} \Phi_{xx}(t) &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t+\tau)x(\tau) d\tau = \int_{-\infty}^0 x(t+\tau) \cdot 0 \cdot d\tau + \int_0^{2-t} x(t+\tau)x(\tau) d\tau + \\ &+ \int_{2-t}^{\infty} 0 \cdot x(\tau) d\tau = 0 + \int_0^{2-t} \frac{1}{2}(t+\tau) \cdot \frac{1}{2}\tau d\tau + 0 = \\ &= \frac{1}{4} \int_0^{2-t} (t+\tau)\tau d\tau = \frac{1}{4} \int_0^{2-t} t\tau d\tau + \frac{1}{4} \int_0^{2-t} \tau^2 d\tau = \\ &= \frac{1}{4}t \left. \frac{\tau^2}{2} \right|_0^{2-t} + \frac{1}{4} \left. \frac{\tau^3}{3} \right|_0^{2-t} = \\ &= \frac{1}{8}t [(2-t)^2 - 0^2] + \frac{1}{12} [(2-t)^3 - 0^3] = \\ &= \frac{1}{8}t (4 - 4t + t^2) + \frac{1}{12} (8 - 3 \cdot 2^2t + 3 \cdot 2t^2 - t^3) = \\ &= \frac{1}{2}t - \frac{1}{2}t^2 + \frac{t^3}{8} + \frac{2}{3} - t + \frac{t^2}{2} - \frac{t^3}{12} = \\ &= \frac{1}{24}t^3 - \frac{1}{2}t + \frac{2}{3} \quad \text{για } 0 < t \leq 2 \end{aligned}$$

Περίπτωση 3η: $0 \leq -t < 2 \Rightarrow -2 < t \leq 0$

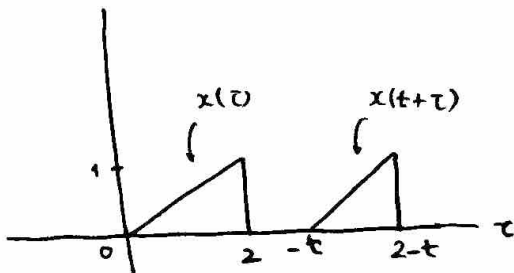
ΣΥΝΕΧΗΣ ΧΡΟΝΟΣ



$$\begin{aligned}
 \Phi_{xx}(t) &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t+\tau) x(\tau) d\tau = \int_{-\infty}^{-t} 0 \cdot x(\tau) d\tau + \int_{-t}^2 x(t+\tau) x(\tau) d\tau + \int_2^{\infty} x(t+\tau) \cdot 0 d\tau \\
 &= 0 + \int_{-t}^2 \frac{1}{2}(t+\tau) \frac{1}{2}\tau d\tau + 0 = \\
 &= \frac{1}{4} \int_{-t}^2 (t\tau + \tau^2) d\tau = \frac{1}{4} \left[t \frac{\tau^2}{2} \Big|_{-t}^2 + \frac{\tau^3}{3} \Big|_{-t}^2 \right] = \\
 &= \frac{1}{4} \left[\frac{t}{2} [2^2 - (-t)^2] + \frac{1}{3} [2^3 - (-t)^3] \right] = \\
 &= \frac{1}{4} \left[\frac{t}{2} (4 - t^2) + \frac{1}{3} (8 + t^3) \right] = \\
 &= \frac{1}{4} \left[2t - \frac{t^3}{2} + \frac{8}{3} + \frac{t^3}{3} \right] = \\
 &= \frac{1}{4} \left[-\frac{t^3}{6} + 2t + \frac{8}{3} \right] = \\
 &= \frac{-1}{24} t^3 + \frac{t}{2} + \frac{2}{3} \quad \text{για } -2 < t \leq 0
 \end{aligned}$$

ΣΥΝΕΧΗΣ ΧΡΟΝΟΣ

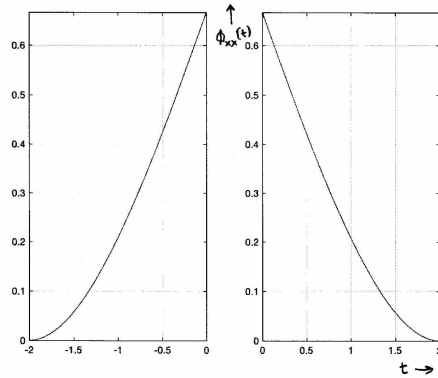
Περίπτωση 4η: $-t \geq 2 \Rightarrow t \leq -2$



Για $x(\tau)$ και $x(t+\tau)$ δεν έχουν κανένα κοινό σημείο στο διάστημα αυσθ, οπότε το γινόμενο τους είναι μηδέν και $\forall \rho < \Phi_{xx}(t) = 0$.

Τελικά η συνάρτηση αυτοσυσχέτισης ισούται με:

$$\phi_{xx}(t) = \begin{cases} \frac{1}{24}t^3 - \frac{1}{2}t + \frac{2}{3} & 0 < t \leq 2 \\ -\frac{1}{24}t^3 + \frac{1}{2}t + \frac{2}{3} & -2 < t \leq 0 \\ 0 & \text{άλλω} \end{cases}$$



Σημαντική παρατήρηση

Παρατηρούμε ότι $\phi_{xx}(t) = \phi_{xx}(-t)$

Θυμηθείτε, όπως είχαμε δει και στη σχέση (10) προηγούμενης, ότι η συνάρτηση αυτοσυσχέτισης έχει άρτια συμμετρία!

Έστω ότι $y(t) = x(t+T)$. Να ευφραστούν οι $\phi_{xy}(t)$ και $\phi_{yy}(t)$ συναρτήσει της $\phi_{xx}(t)$.

ΛΥΣΗ

$$\begin{aligned} \phi_{xy}(t) &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t+\tau) y(\tau) d\tau = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t+\tau) x(\tau+T) d\tau = \langle \text{Θέτω } \tau+T=l \Rightarrow \tau=l-T \rangle = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t+l-T) x(l) dl = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} x(\underline{t-T+l}) x(l) dl = \\ &= \phi_{xx}(\underline{t-T}) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \phi_{yy}(t) &= \int_{-\infty}^{\infty} y(t+\tau) y(\tau) d\tau = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t+\tau+T) x(\tau+T) d\tau = \langle \text{Θέτω } \tau+T=l \rangle = \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} x(t+l) x(l) dl = \\ &= \phi_{xx}(t) \end{aligned}$$

Παρατηρούμε ότι η αυτοσυσχέτιση ενός σήματος και η αυτοσυσχέτιση της μετατορισμένης έκδοχής του, δηλαδή του ίδιου σήματος το οποίο όμως έχει υποστεί καθυστέρηση ή πρόωξη, είναι ίσες.

ΑΣΚΗΣΗ

Έστω $x(t)$ σήμα πεπερασμένης διάρκειας, δηλαδή $x(t)=0$ για $t < 0$ και $t > T$.
Να υπολογιστεί η κρουστική απόκριση ενός ΓΧΑ συστήματος για την οποία, για είσοδο $x(t)$ η έξοδος να ισούται με $\phi_{xx}(t-T)$.

ΣΥΝΕΧΗΣ
ΧΡΟΝΟΣ

ΛΥΣΗ

Γνωρίζουμε ότι:
$$\phi_{xx}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) x(\tau-t) d\tau \quad (1)$$

και συνεπώς
$$\phi_{xx}(t-T) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) x(\tau-(t-T)) d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) x(\tau-t+T) d\tau \quad (2)$$

Η έξοδος του ΓΧΑ συστήματος με κρουστική απόκριση $h(t)$ σε είσοδο $x(t)$ ισούται με:

$$y(t) = x(t) * h(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau) h(t-\tau) d\tau \quad (3)$$

Συνεπώς για να είναι οι σχέσεις (2), (3) ίσες,

δεν για να ισχύει $y(t) = \phi_{xx}(t-T)$, θα πρέπει

$$\begin{aligned} h(t-\tau) &= x(\tau-t+T) = \\ &= x(T-(t-\tau)) \end{aligned}$$

Συνεπώς η $h(t)$ θα ισούται με $x(T-t)$, δηλαδή

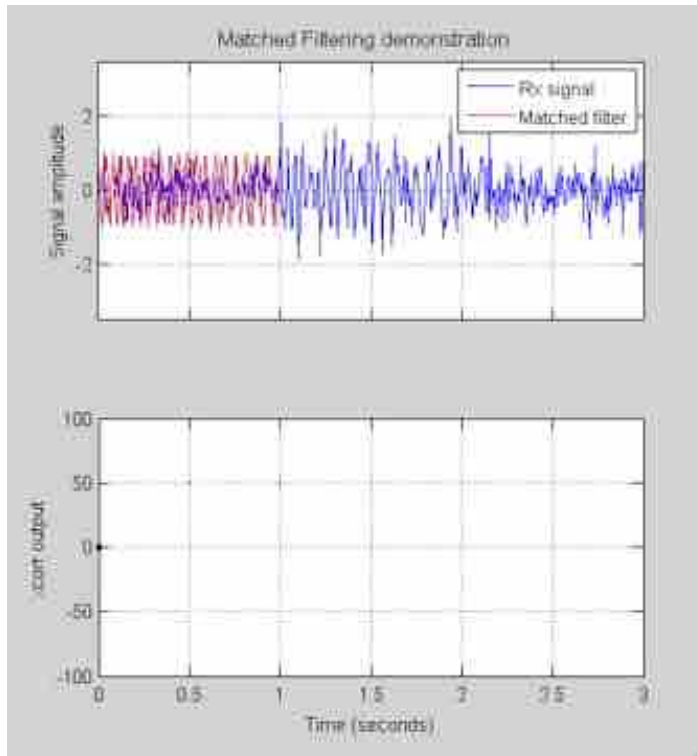
$$h(t) = x(T-t)$$

ΣΥΝΕΧΗΣ
ΧΡΟΝΟΣ

Σημείωση: Το σύστημα που έχει την ιδιότητα αυτή ονομάζεται παρυσωτό φίλτρο (matched filter) για το σήμα $x(t)$.

Το χαρακτηριστικό αυτού του φίλτρου είναι ότι παράγει τη μέγιστη έξοδο μόνο όταν το σήμα $x(t)$ εφαρμόζεται στην είσοδο. Για οποιαδήποτε άλλη είσοδο, η παραγόμενη έξοδος έχει μικρότερη τιμή.

Οι κύριες εφαρμογές του φίλτρου είναι στις επικοινωνίες και στα συστήματα radar.



Source - https://www.youtube.com/watch?v=voh0UmXp_B4

ΑΣΚΗΣΗ Έστω ο παλτός $p(t)$. Μπο $\Phi_{pp}(0) = \max_t \Phi_{pp}(t)$, δηλαδή ότι η $\Phi_{pp}(0)$ είναι η μεγαλύτερη τιμή που μπορεί να πάρει το σήμα $\Phi_{pp}(t)$.

ΛΥΣΗ

$$\Phi_{pp}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} p(\tau+t) p(\tau) d\tau \stackrel{\textcircled{1}}{\leq} \left[\int_{-\infty}^{\infty} p^2(\tau+t) d\tau \right]^{1/2} \left[\int_{-\infty}^{\infty} p^2(\tau) d\tau \right]^{1/2} = \langle \text{για } t=0 \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} p^2(\tau) d\tau = \Phi_{pp}(0)$$

Συνεπώς $\Phi_{pp}(0) \geq \Phi_{pp}(t)$ ή $\Phi_{pp}(0) = \max_t \Phi_{pp}(t)$

Με άλλα λόγια, η μέγιστη τιμή της αυτοσυχχίτικης παρουσιάζεται στη θέση $t=0$.

^① Ανισότητα Schwarz: $\int_a^b u(t) v(t) dt \leq \left[\int_a^b u^2(t) dt \right]^{1/2} \left[\int_a^b v^2(t) dt \right]^{1/2}$

ΑΣΚΗΣΗ Έστω $x(t) = \alpha p(t-t_0)$, όπου α θετική σταθερά. Νόο $\phi_{xp}(t_0) = \max_t \phi_{xp}(t)$.

ΣΥΝΕΧΗΣ ΧΡΟΝΟΣ

ΛΥΣΗ

$$\begin{aligned} \phi_{xp}(t) &= \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau+t) p(\tau) d\tau = \int_{-\infty}^{\infty} \alpha p(\tau-t_0+t) p(\tau) d\tau \\ &\leq \left[\alpha \int_{-\infty}^{\infty} p^2(\tau+t-t_0) d\tau \right]^{1/2} \left[\int_{-\infty}^{\infty} p^2(\tau) d\tau \right]^{1/2} = \langle \text{για } t=t_0 \rangle = \\ &= \alpha \int_{-\infty}^{\infty} p^2(\tau) d\tau = \phi_{xp}(t_0) \end{aligned}$$

Συνεπώς $\phi_{xp}(t_0) \geq \phi_{xp}(t)$ ή $\phi_{xp}(t_0) = \max_t \phi_{xp}(t)$

Με άλλα λόγια, η μέγιστη τιμή στην περίπτωση που το σήμα είναι ολισθημένο κατά t_0 , παρουσιάζεται στη θέση (χρόνος) t_0 .

Η ιδιότητα αυτή θρική εφαρμογή στα ραδάρ, όπου το λαμβανόμενο σήμα μετά την ανάκλαση στον στόχο, είναι μια καθυστερημένη (delayed) και σταθμισμένη (scaled) έκδοση του σήματος που μεταδόθηκε. Υπολογίζοντας τη μέγιστη τιμή της ετεροσυσχετίσεως, προσδιορίζουμε τον χρόνο t_0 και κατά συνέπεια την απόσταση του στόχου από το ραδάρ.

ΣΥΣΧΕΤΙΣΗ ΣΗΜΑΤΩΝ ΙΣΧΥΟΣ (ΓΙΑ ΣΗΜΑΤΑ ΣΥΝΕΧΟΥΣ ΧΡΟΝΟΥ)

ΣΥΝΕΧΗΣ ΧΡΟΝΟΣ

Εάν τα συνεχούς χρόνου σήματα $x(t)$, $y(t)$ είναι ισχύος, τότε οι συναρτήσεις ετεροσυσχετίσεως και αυτοσυσχετίσεως ορίζονται ως

$$\phi_{xy}(t) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t+\tau) y(\tau) d\tau$$

$$\phi_{xx}(t) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x(t+\tau) x(\tau) d\tau$$

Στην περίπτωση που τα σήματα $x(t)$, $y(t)$ είναι περιοδικά με την ίδια περίοδο T , οι παραπάνω ορίσμοι γίνονται



$$\phi_{xy}(t) = \frac{1}{T} \int_T x(t+\tau) y(\tau) d\tau$$

$$\phi_{xx}(t) = \frac{1}{T} \int_T x(t+\tau) x(\tau) d\tau$$

Οι συναρτήσεις συσχετίσης $\phi_{xy}(t)$, $\phi_{xx}(t)$ είναι επίσης περιοδικές με περίοδο T .

Η ιδιότητα αυτή μας βοηθά στο να αποκαλύπτουμε την ύπαρξη ενός περιοδικού σήματος το οποίο είναι "κρυφό" σε θόρυβο.

Συμπέρασμα: Το σήμα ολοκληρώνεται με $\int_{T_0}^{T_0+T}$, δηλαδή με ολοκλήρωση σε οποιοδήποτε διάστημα μιας περιόδου T .

ΑΣΚΗΣΗ

Να υπολογιστεί η συνάρτηση αυτοσυσχετίσης του σήματος $x(t) = \sin(\Omega t + \theta)$.

ΛΥΣΗ

Πρόκειται για περιοδικό σήμα με περίοδο $T = \frac{2\pi}{\Omega}$, οπότε έχουμε:

$$\begin{aligned} \phi_{xx}(t) &= \frac{1}{T} \int_T x(t+\tau) x(\tau) d\tau = \\ &= \frac{\Omega}{2\pi} \int_0^{\frac{2\pi}{\Omega}} \sin[\Omega(t+\tau) + \theta] \sin(\Omega\tau + \theta) d\tau = \\ &= \left\langle \sin A \cdot \sin B = \frac{1}{2} [\cos(A-B) - \cos(A+B)] \right\rangle = \\ &= \frac{\Omega}{2\pi} \int_0^{\frac{2\pi}{\Omega}} \frac{1}{2} [\cos(\Omega t) - \cos(\Omega t + 2\Omega\tau + 2\theta)] d\tau = \\ &= \frac{\Omega}{4\pi} \int_0^{\frac{2\pi}{\Omega}} \cos(\Omega t) \cdot d\tau - \frac{\Omega}{4\pi} \int_0^{\frac{2\pi}{\Omega}} \cos(\Omega t + 2\Omega\tau + 2\theta) d\tau = \\ &= \frac{\Omega}{4\pi} \cos(\Omega t) \int_0^{\frac{2\pi}{\Omega}} d\tau - \frac{\Omega}{4\pi} \cdot \frac{1}{2\Omega} \int_0^{\frac{2\pi}{\Omega}} \cos(\Omega t + 2\Omega\tau + 2\theta) d(\Omega t + 2\Omega\tau + 2\theta) = \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{\Omega}{4\pi} \cos(\Omega t) \tau \Big|_0^{\frac{2\pi}{\Omega}} - \frac{1}{8\pi} \sin(\Omega t + 2\Omega\tau + 2\theta) \Big|_0^{\frac{2\pi}{\Omega}} = \\
&= \frac{\Omega}{4\pi} \cos(\Omega t) \left(\frac{2\pi}{\Omega} - 0 \right) - \frac{1}{8\pi} \left[\sin(\Omega t + 2\Omega \cdot \frac{2\pi}{\Omega} + 2\theta) - \sin(\Omega t + 0 + 2\theta) \right] = \\
&= \frac{\Omega}{4\pi} \cdot \frac{2\pi}{\Omega} \cos(\Omega t) - \frac{1}{8\pi} \left[\underbrace{\sin(4\pi + \Omega t + 2\theta)}_{\sin(\Omega t + 2\theta)} - \sin(\Omega t + 2\theta) \right] = \\
&= \frac{1}{2} \cos(\Omega t)
\end{aligned}$$

Παρατηρούμε ότι η $\phi_{xx}(t)$ είναι ένας περιοδικός με περίοδο $T = \frac{2\pi}{\Omega}$ και άξια της γωνίας θ .

Ιδιότητες της Συνάρτησης Αυτο-Συσχετίσεως

1. Η αυτο-συσχετίση είναι άρτια συνάρτηση, δηλαδή $\phi_{xx}(t) = \phi_{xx}(-t)$
2. Η μέγιστη τιμή της αυτο-συσχετίσεως $\phi_{xx}(t)$ συμβαίνει για $t=0$,

$$|\phi_{xx}(t)| \leq \phi_{xx}(0)$$

Παρατηρούμε ότι

$$\phi_{xx}(0) = \int_{-\infty}^{\infty} x^2(\tau) d\tau = E_x$$

όπου E_x η ενέργεια του σήματος, για την περίπτωση σιγών ενέργειας.

Όταν πρόκειται για σήματα ισχύος, τότε

$$\phi_{xx}(0) = \lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} x^2(\tau) d\tau = P_x$$

όπου P_x η μέση ισχύς του σήματος.

3. Η αυτοσυσκέτιση $\phi_{xx}(t)$ δεν περιέχει πληροφορία για τη φάση και είναι ανεξάρτητη της αρχής του χρόνου.
4. Εάν το σήμα $x(t)$ είναι περιοδικό με περίοδο T , τότε και η αυτοσυσκέτιση $\phi_{xx}(t)$ είναι επίσης περιοδική με περίοδο T .
5. Εάν το σήμα $x(t)$ (α) έχει μέση τιμή μηδέν ($\mu=0$) και (β) είναι μη περιοδικό, τότε

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \phi_{xx}(t) = 0$$

Ιδιότητες της Συνάρτησης Ετερο-Συσκέτισης

1. $\phi_{xy}(t) = \phi_{yx}(-t)$, καθώς επίσης η συνάρτηση ετεροσυσκέτισης δεν είναι κατ' ανάγκη άρτια.
2. Εάν $\phi_{xy}(t) = 0 \quad \forall t$, τότε τα σήματα $x(t)$ και $y(t)$ είναι ασυσχετίσιμα.
3. Εάν $y(t) = \alpha x(t-t_0)$, όπου α σταθερά, δηλαδή η $y(t)$ είναι μια σταθμισμένη (scaled) και μετατοπισμένη εκδοχή της $x(t)$, τότε η $\phi_{xy}(t)$ θα παρουσιάζει το μέγιστό της στη θέση $t=t_0$.

Σημείωση

Η ετερο-συσχέτιση χρησιμοποιείται συχνά για τον υπολογισμό της καθυστέρησης σε συστήματα προσδιορισμού θέσης ή των ηχούς (radar, sonar) και σε δέκτες GPS.

Συντελεστής ετεροσυσχέτισης :

$$r_{xy}(t) = \frac{\phi_{xy}(t)}{\sqrt{\phi_{xx}(0) \phi_{yy}(0)}}$$

Συντελεστής αυτοσυσχέτισης :

$$r_{xx}(t) = \frac{\phi_{xx}(t)}{\phi_{xx}(0)}$$

Ο συντελεστής (αυτο/ετερο)συσχέτισης ονομάζεται και κανονικοποιημένος συντελεστής συσχέτισης (Normalised Correlation Coefficient, NCC) και οι τιμές του κυμαίνονται μεταξύ $[-1, 1]$.

Τιμή του συντελεστή ίση με 1 σημαίνει ότι τα σήματα είναι ίδια.

Τέλος, θυμηθείτε ότι $\phi_{xx}(0) = E_x$ και $\phi_{yy}(0) = E_y$ όπου E_x, E_y οι ενέργειες των σημάτων.



Source - <https://www.youtube.com/watch?v=L6YJqhbsuFY>

ΟΙ ΣΥΝΑΡΤΗΣΕΙΣ ΣΥΣΧΕΤΙΣΗΣ ΣΤΟ ΠΕΔΙΟ ΣΥΧΝΟΤΗΤΑΣ

Έστω τα πραγματικά σήματα $x(t), y(t)$. Η ετεροσυσχετική τους ορίζεται ως

$$\phi_{xy}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau+t) y(\tau) d\tau$$

Παρόμοια ορίζονται και οι $\phi_{yx}(t), \phi_{xx}(t), \phi_{yy}(t)$.

Έστω $\Phi_{xy}(\omega), \Phi_{yx}(\omega), \Phi_{xx}(\omega), \Phi_{yy}(\omega)$ οι μετασχηματισμοί Fourier καθένας από τις παραπάνω συσχετίσεις.

Ισχύει:

- $\Phi_{xy}(\omega) = \Phi_{yx}(-\omega)$ και αφού η $\phi_{yx}(t)$ είναι πραγματική $\Phi_{xy}(\omega) = \Phi_{yx}^*(\omega)$

Απόδειξη: Γνωρίζουμε ότι $\phi_{yx}(t) = \phi_{xy}(-t) \xrightarrow{F} \Phi_{yx}(\omega) = \Phi_{xy}(-\omega)$

- $\Phi_{xy}(\omega) = X(\omega) \cdot Y^*(\omega)$

Απόδειξη: $\phi_{xy}(t) = \int_{-\infty}^{\infty} x(\tau+t) y(\tau) d\tau = x(t) * y(-t)$

$\xrightarrow{F} \Phi_{xy}(\omega) = X(\omega) \cdot Y(-\omega) = \langle \text{αφού } y(t) \text{ πραγματική} \rangle = X(\omega) \cdot Y^*(\omega)$

- $\Phi_{xx}(\omega) \geq 0$ σημαίνει ο ΜΦ της αυτοσυγκρίσιμης είναι πραγματικός και μη αρνητικός για κάθε ω .

Απόδειξη: Από την προηγούμενη ιδιότητα έχουμε:

$$\Phi_{xx}(\omega) = X(\omega) \cdot X^*(\omega) = |X(\omega)|^2 \geq 0$$

$$\Phi_{xx}(\omega) = |X(\omega)|^2 \xleftrightarrow{F} \phi_{xx}(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} |X(\omega)|^2 e^{j\omega t} d\omega$$

Η σχέση αυτή αποτελεί το θεώρημα Wiener-Khinchine και μας επιτρέπει τον προσδιορισμό της συνάρτησης αυτοσυγκρίσιμης γωνυρίοντας τον ΜΦ.

ΑΣΚΗΣΗ Έστω ότι το πραγματικό σήμα $x(t)$ εφαρμόζεται στην είσοδο ενός ΓΧΑ συστήματος με πραγματική κρουστική απόκριση $h(t)$ και παράγει την έξοδο $y(t)$. Να εκφραστούν οι $\Phi_{xy}(\omega)$ και $\Phi_{yy}(\omega)$ συναρτήσει των $\Phi_{xx}(\omega)$ και $H(\omega)$, όπου $H(\omega)$ η απόκριση συχνότητας του συστήματος.

ΛΥΣΗ

$$\begin{aligned} \Phi_{xy}(\omega) &= X(\omega) Y^*(\omega) = \\ &= X(\omega) [H(\omega) X(\omega)]^* = \\ &= X(\omega) X^*(\omega) H^*(\omega) = \\ &= \Phi_{xx}(\omega) \cdot H^*(\omega) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \Phi_{yy}(\omega) &= Y(\omega) Y^*(\omega) = \\ &= [H(\omega) X(\omega)] [H(\omega) X(\omega)]^* = \\ &= \underbrace{X(\omega) X^*(\omega)}_{\Phi_{xx}(\omega)} \underbrace{H(\omega) H^*(\omega)}_{|H(\omega)|^2} = \\ &= \Phi_{xx}(\omega) \cdot |H(\omega)|^2 \end{aligned}$$

- $\Phi_{xx}(\Omega) = |X(\Omega)|^2$

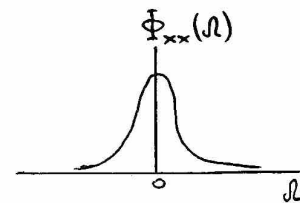
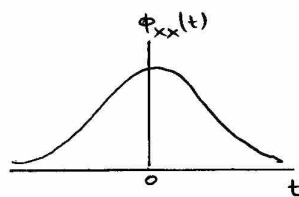
Η $\Phi_{xx}(\Omega)$ είναι γνωστή και ως φάσμα πυκνότητας ενέργειας (energy density spectrum) για σήματα ενέργειας ή ως φάσμα πυκνότητας ισχύος (power density spectrum) για σήματα ισχύος.

Από τις ιδιότητες του μετασχηματισμού Fourier και δεδομένου ότι η συνάρτηση αυτο-συσχέτισης είναι πραγματική και άρτια, προκύπτει ότι το φάσμα πυκνότητας ενέργειας ή ισχύος θα είναι πραγματική και άρτια συνάρτηση του Ω και δεν περιέχει πληροφορία για την φάση.

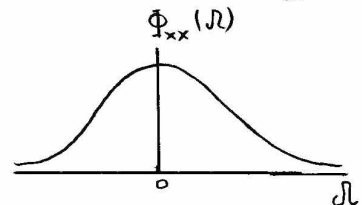
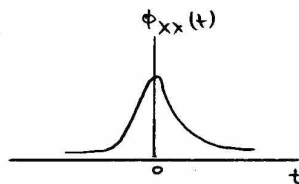
▷ Σημειώση αναφορικά με το "έρος" της αυτο-συσχέτισης και του αντίστοιχου φάσματος ενέργειας ή ισχύος

$$\Phi_{xx}(t) \xrightarrow{F} \Phi_{xx}(\Omega) = \int_{-\infty}^{\infty} \phi_{xx}(t) e^{-j\Omega t} dt$$

Μεγάλου εύρους αυτοσυσχέτιση συνεπάγεται μικρού εύρους φάσμα.



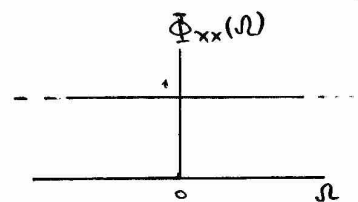
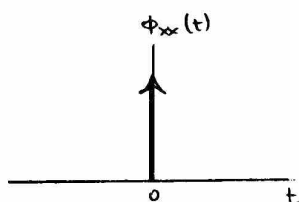
Μικρού εύρους αυτοσυσχέτιση συνεπάγεται μεγάλου εύρους φάσμα.



Στην οριακή περίπτωση που $\phi_{xx}(t) = \delta(t)$, τότε

$\Phi_{xx}(\Omega) = 1$ και το

φάσμα ορίζεται ως "λευκό".



ΑΣΚΗΣΗ

Έστω ότι το πραγματικό σήμα $x(t)$ εφαρμόζεται στην είσοδο ενός ΓΧΑ συστήματος με πραγματική κρουστική απόκριση $h(t)$ και παράγει την έξοδο $y(t)$. Να εκφραστούν οι $\Phi_{xy}(\omega)$ και $\Phi_{yy}(\omega)$ συναρτήσεις των $\Phi_{xx}(\omega)$ και $H(\omega)$, όπου $H(\omega)$ η απόκριση συχνότητας του συστήματος.

ΛΥΣΗ



$$\begin{aligned} \Phi_{xy}(\omega) &= X(\omega) Y^*(\omega) = & \Phi_{yy}(\omega) &= Y(\omega) Y^*(\omega) = \\ &= X(\omega) [H(\omega) X(\omega)]^* = & &= [H(\omega) X(\omega)] [H(\omega) X(\omega)]^* = \\ &= X(\omega) X^*(\omega) H^*(\omega) = & &= \underbrace{X(\omega) X^*(\omega)}_{\Phi_{xx}(\omega)} \underbrace{H(\omega) H^*(\omega)}_{|H(\omega)|^2} = \\ &= \Phi_{xx}(\omega) \cdot H^*(\omega) & &= \Phi_{xx}(\omega) \cdot |H(\omega)|^2 \end{aligned}$$

ΑΣΚΗΣΗ

Έστω ότι το πραγματικό σήμα $x(t)$ εφαρμόζεται στην είσοδο ενός ΓΧΑ συστήματος με πραγματική κρουστική απόκριση $h(t)$ και παράγει την έξοδο $y(t)$. Να εκφραστεί η $\Phi_{yy}(t)$ συναρτήσει των $\Phi_{xx}(t)$ και $h(t)$.



ΛΥΣΗ

$y(t) = x(t) * h(t) \Rightarrow$ < Λεφθίνοντες, τον ΜF και των δύο πεδίων >

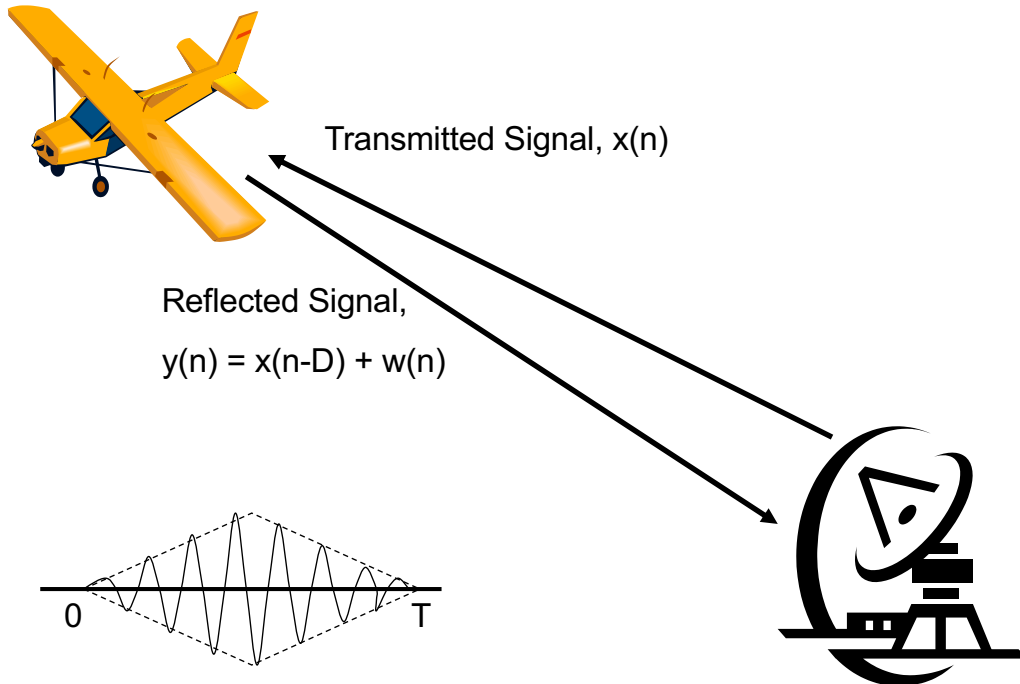
$Y(\omega) = X(\omega) \cdot H(\omega) \Rightarrow$

$$\begin{aligned} |Y(\omega)|^2 &= |X(\omega)|^2 |H(\omega)|^2 = |X(\omega)|^2 H(\omega) H^*(\omega) \\ \uparrow F & & \uparrow F & \uparrow F & \uparrow F \\ \Phi_{yy}(t) & & \Phi_{xx}(t) & h(t) & h(-t) \end{aligned}$$

Άρα:

$\Phi_{yy}(t) = \Phi_{xx}(t) * h(t) * h(-t)$

ΣΥΣΧΕΤΙΣΗ ΣΗΜΑΤΩΝ ΔΙΑΚΡΙΤΟΥ ΧΡΟΝΟΥ



ΣΥΣΧΕΤΙΣΗ ΣΗΜΑΤΩΝ ΕΝΕΡΓΕΙΑΣ

Ἑτεροσυσχέτιση
 (cross-correlation)

$$\phi_{xy}(n) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} x(n+m) y(m)$$

$$n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

ή ισοδύναμα...

$$\phi_{xy}(n) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} x(m) y(m-n)$$

$$n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

$$\phi_{xy}(n) = x(n) * y(-n)$$

Η σχέση (2) προέκυψε από την (1) θέτοντας $n+m=l$,
οπότε $m=l-n$:

$$(1) \xrightarrow{\text{για } n+m=l} \phi_{xy} = \sum_{l=-\infty}^{\infty} x(l) y(l-n)$$

ή ισοδύναμα θέτοντας $l=m$ προκύπτει η (2).

Ισχύει:

$$\phi_{xy}(n) = \phi_{yx}(-n)$$

Απόδειξη:

$$\phi_{yx}(n) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} y(m) x(m-n)$$

Για $-n$ αυτή γίνεται:

$$\phi_{yx}(-n) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} y(m) x(m+n) = \phi_{xy}(n) \quad (B1)$$

Αυτοσυσχέτιση

(Auto-correlation)

$$\phi_{xx}(n) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} x(n+m) x(m)$$

ή ισοδύναμα

$$\phi_{xx}(n) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} x(m) x(m-n)$$

$$\phi_{xx}(n) = \phi_{xx}(-n)$$

ΑΣΚΗΣΗ Να υπολογιστεί η αυτοσυσχέτιση του σήματος $x(n) = \alpha^n u(n)$, $0 < \alpha < 1$

ΛΥΣΗ Δεδομένου ότι η αυτοσυσχέτιση είναι άρτια συνάρτηση, αρκεί ο υπολογισμός αυτής για $n \geq 0$.

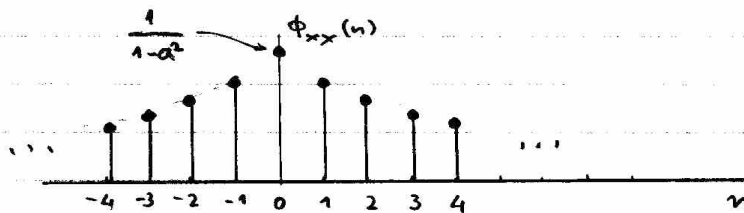
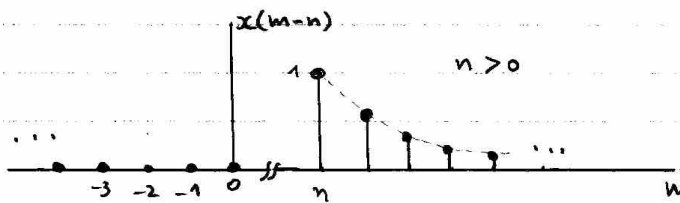
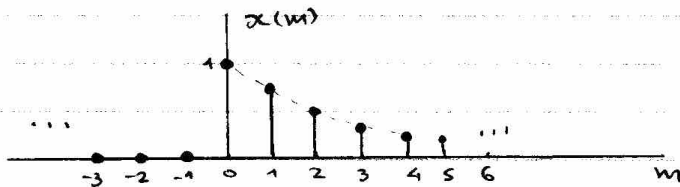
Το σήμα $x(n]$ είναι ένα σήμα ενέργειας (δυσ. πεπερασμένης ενέργειας) και άη άρης διάρκειας. Το σήμα αυτοσυσχέτισης που θα προκύψει θα είναι επίσης άη άρης διάρκειας.

Για $n > 0$ έχουμε επομένως:

$$\begin{aligned} \Phi_{xx}(n) &= \sum_{m=-\infty}^{\infty} x(m)x(m-n) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} \alpha^m u(m) \alpha^{m-n} u(m-n) = \\ &= \sum_{m=n}^{\infty} \alpha^m \alpha^{m-n} = \alpha^{-n} \sum_{m=n}^{\infty} \alpha^{2m} = \langle \text{θέτω } m-n=l \rightarrow m=l+n \rangle = \\ &= \alpha^{-n} \sum_{l=0}^{\infty} \alpha^{2(l+n)} = \alpha^{-n} \alpha^{2n} \sum_{l=0}^{\infty} \alpha^{2l} = \alpha^n \sum_{l=0}^{\infty} (\alpha^2)^l = \langle \text{αφού } \alpha < 1 \rangle = \\ &= \alpha^n \frac{1}{1-\alpha^2} \end{aligned}$$

Για $n=0$ έχουμε η μέγιστη τιμή της αυτοσυσχέτισης, η οποία συνηθίζεται και ως την ενέργεια του σήματος $x(n)$, δηλαδή

$$\Phi_{xx}(0) = \frac{1}{1-\alpha^2} = E_x$$



Η $\Phi_{xx}(n)$ είναι συμμετρική και ισούται ως: $\Phi_{xx}(n) = \alpha^{|n|} \frac{1}{1-\alpha^2}$

ΑΣΚΗΣΗ Να υπολογίσετε και να σχεδιάσετε τα σήματα με συνέλιξη $y_i(n)$ και τις συσχετίσεις $\phi_i(n)$ των παρακάτω ζευγών. Σχολιάστε.

α. $x_1(n) = \{ \underline{1}, 2, 4 \}$

$h_1(n) = \{ \underline{1}, 1, 1, 1, 1 \}$

β. $x_2(n) = \{ \underline{0}, 1, -2, 3, -4 \}$

$h_2(n) = \{ \underline{\frac{1}{2}}, 1, \underline{2}, 1, \underline{\frac{1}{2}} \}$

γ. $x_3(n) = \{ \underline{1}, 2, 3, 4 \}$

$h_3(n) = \{ \underline{4}, 3, 2, 1 \}$

δ. $x_4(n) = \{ \underline{1}, 2, 3, 4 \}$
 \uparrow
 $n=0$

$h_4(n) = \{ \underline{1}, 2, 3, 4 \}$
 \uparrow
 $n=0$

ΛΥΣΗ Συνέλιξη: $y_i(n) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} x_i(m) h_i(n-m)$

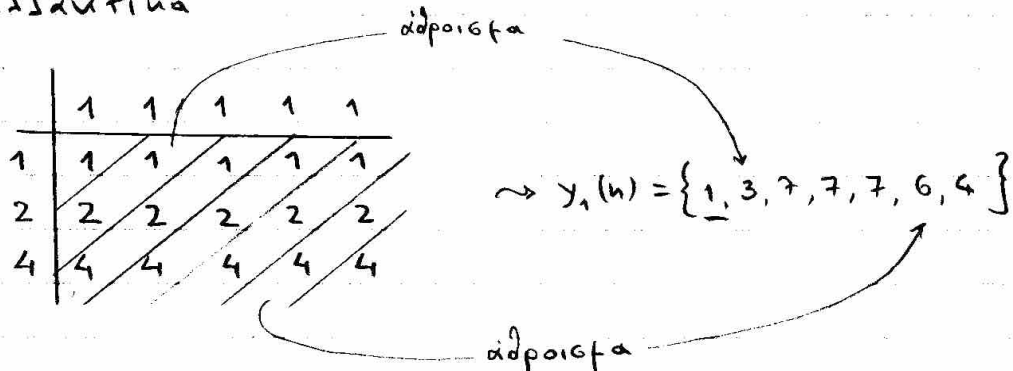
Συσχετίσιμη: $\phi_i(n) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} x_i(m) h_i(m-n)$

α. Συνέλιξη

$$\begin{array}{r}
 1 \ 1 \ 1 \ 1 \ 1 \\
 \quad \quad \quad \underline{1 \ 2 \ 4} \\
 4 \ 4 \ 4 \ 4 \ 4 \\
 2 \ 2 \ 2 \ 2 \ 2 \\
 \underline{1 \ 1 \ 1 \ 1 \ 1} \\
 \underline{1 \ 3 \ 7 \ 7 \ 7 \ 6 \ 4} \\
 \uparrow \\
 n=0
 \end{array}$$

$\leadsto y_1(n) = \{ \underline{1}, 3, 7, 7, 7, 6, 4 \}$
 \uparrow
 $n=0$

Εναλλακτικά



Εναλλακτικά (μέθοδος αλγεβραϊκού ραβδίου)

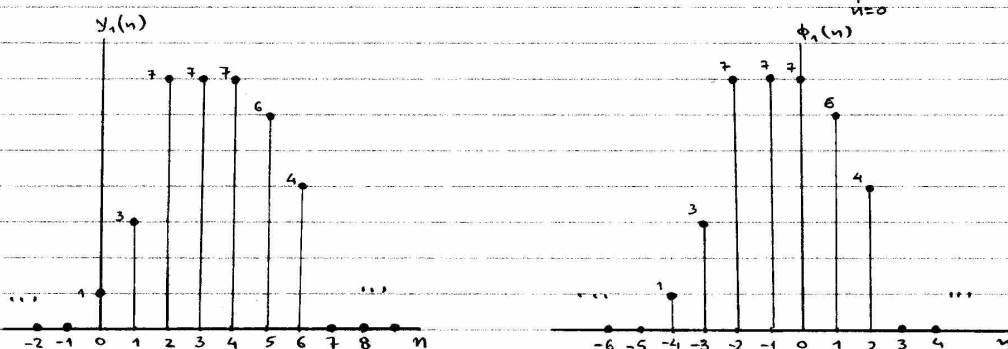
$x(n) \rightsquigarrow$		<u>1</u>	2	4							
$h(0-m) \rightsquigarrow$	1	1	1	<u>1</u>	$\rightsquigarrow y_1(0) = 1 \cdot 1 = 1$						
$h(1-m) \rightsquigarrow$		1	1	1	1	$\rightsquigarrow y_1(1) = 1 \cdot 1 + 2 \cdot 1 = 3$					
$h(2-m) \rightsquigarrow$			1	1	1	1	$\rightsquigarrow y_1(2) = 1 \cdot 1 + 2 \cdot 1 + 4 \cdot 1 = 7$				
$h(3-m) \rightsquigarrow$				1	1	1	1	$\rightsquigarrow y_1(3) = 1 \cdot 1 + 2 \cdot 1 + 4 \cdot 1 = 7$			
$h(4-m) \rightsquigarrow$					1	1	1	1	$\rightsquigarrow y_1(4) = 1 \cdot 1 + 2 \cdot 1 + 4 \cdot 1 = 7$		
$h(5-m) \rightsquigarrow$						1	1	1	1	$\rightsquigarrow y_1(5) = 2 \cdot 1 + 4 \cdot 1 = 6$	
$h(6-m) \rightsquigarrow$							1	1	1	1	$\rightsquigarrow y_1(6) = 4 \cdot 1 = 4$

Συμπεράσματα

$x(n) \rightsquigarrow$		<u>1</u>	2	4					
$h(n+4) \rightsquigarrow$	<u>1</u>	1	1	1	$\rightsquigarrow \phi_1(-4) = 1 \cdot 1 = 1$				
$h(n+3) \rightsquigarrow$		1	1	1	1	$\rightsquigarrow \phi_1(-3) = 1 \cdot 1 + 2 \cdot 1 = 3$			
$h(n+2) \rightsquigarrow$			1	1	1	$\rightsquigarrow \phi_1(-2) = 1 \cdot 1 + 2 \cdot 1 + 4 \cdot 1 = 7$			
$h(n+1) \rightsquigarrow$				1	1	1	$\rightsquigarrow \phi_1(-1) = 1 \cdot 1 + 2 \cdot 1 + 4 \cdot 1 = 7$		
$h(n) \rightsquigarrow$					1	1	$\rightsquigarrow \phi_1(0) = 1 \cdot 1 + 2 \cdot 1 + 4 \cdot 1 = 7$		
$h(n-1) \rightsquigarrow$						1	1	$\rightsquigarrow \phi_1(1) = 2 \cdot 1 + 4 \cdot 1 = 6$	
$h(n-2) \rightsquigarrow$							1	1	$\rightsquigarrow \phi_1(2) = 4 \cdot 1 = 4$

$$\phi_1(n) = \{1, 3, 7, 7, 7, 6, 4\}$$

\uparrow
 $n=0$



$$x_3(n) = \{1, 2, 3, 4\}$$

$$h_3(n) = \{4, 3, 2, 1\}$$

Συμπλοκή

$$\begin{array}{r}
 x \rightarrow \quad 1 \ 2 \ 3 \ 4 \\
 h \rightarrow \quad 4 \ 3 \ 2 \ 1 \\
 \hline
 \quad \quad 1 \ 2 \ 3 \ 4 \\
 \quad \quad 2 \ 4 \ 6 \ 8 \\
 \quad \quad 3 \ 6 \ 9 \ 12 \\
 \quad \quad 4 \ 8 \ 12 \ 16 \\
 \hline
 4 \ 11 \ 20 \ 30 \ 20 \ 11 \ 4
 \end{array}$$

$$\Rightarrow y_3(n) = \{4, 11, 20, 30, 20, 11, 4\}$$

↑
n=0

Εvaluation

		1	2	3	4	
						← x
h	4	4	8	12	16	
	3	3	6	9	12	
	2	2	4	6	8	
	1	1	2	3	4	

$$\Rightarrow y_3(n) = \{4, 11, 20, 30, 20, 11, 4\}$$

↑
n=0

Συσχέτιση

$$\begin{array}{r}
 x \rightarrow \quad 1 \ 2 \ 3 \ 4 \\
 h \rightarrow \quad 1 \ 2 \ 3 \ 4 \\
 \hline
 \quad \quad 4 \ 8 \ 12 \ 16 \\
 \quad \quad 3 \ 6 \ 9 \ 12 \\
 \quad \quad 2 \ 4 \ 6 \ 8 \\
 \quad \quad 1 \ 2 \ 3 \ 4 \\
 \hline
 1 \ 4 \ 10 \ 20 \ 25 \ 24 \ 16
 \end{array}$$

$$\Rightarrow \phi_3(n) = \{1, 4, 10, 20, 25, 24, 16\}$$

↑
n=0

Εvaluation

		1	2	3	4	
						← x
h	1	1	2	3	4	
	2	2	4	6	8	
	3	3	6	9	12	
	4	4	8	12	16	

$$\Rightarrow \phi_3(n) = \{1, 4, 10, 20, 25, 24, 16\}$$

↑
n=0

$$\delta. \quad x_4(n) = \{1, 2, 3, 4\} \quad h_4(n) = \{1, 2, 3, 4\}$$

Συνέλιξη

$$\begin{array}{cccc} & 1 & 2 & 3 & 4 \\ & \underline{1} & \underline{2} & \underline{3} & \underline{4} \\ & 4 & 8 & 12 & 16 \\ & 3 & 6 & 9 & 12 \\ & 2 & 4 & 6 & 8 \\ & \underline{1} & \underline{2} & \underline{3} & \underline{4} \\ 1 & 4 & 10 & 20 & 25 & 24 & 16 \end{array} \rightarrow y_4(n) = \left\{ \underset{\substack{\uparrow \\ n=0}}{1}, 4, 10, 20, 25, 24, 16 \right\}$$

Συσχέτιση

$$\begin{array}{cccc} & 1 & 2 & 3 & 4 \\ & \underline{4} & \underline{3} & \underline{2} & \underline{1} \\ & 1 & 2 & 3 & 4 \\ & 2 & 4 & 6 & 8 \\ & 3 & 6 & 9 & 12 \\ & \underline{4} & \underline{8} & \underline{12} & \underline{16} \\ 4 & 11 & 20 & 30 & 20 & 11 & 4 \end{array} \rightarrow \phi_4(n) = \left\{ 4, 11, 20, \underset{\substack{\uparrow \\ n=0}}{30}, 20, 11, 4 \right\}$$

Σχόλια: 1. Όπως ήταν αναμενόμενο η $\phi_4(n)$ είναι συμμετρική και παρουσιάζει το μέγιστο στο κέντρο από τα στοιχεία, αφού πρόκειται ουσιαστικά για την αυτοσυσχέτιση του σήματος $\{1, 2, 3, 4\}$.
 Θυμηθείτε ότι $\phi_{xx}(n) = \phi_{xx}(-n)$.

$$\text{Επίσης } \phi_{xx}(0) = E_x = \sum_{n=-\infty}^{\infty} x^2(n) = 1^2 + 2^2 + 3^2 + 4^2 = 30$$

2. Θυμηθείτε επίσης ότι $\phi_{xh}(n) = x(n) * h(-n)$

Παρατηρούμε ότι $h_3(-n) = h_4(n+3)$, οπότε

$$\phi_3(n) = x_3(n) * h_3(-n) = x_3(n) * h_4(n+3) = x_4(n) * h_4(n+3) = y_4(n+3)$$

Όμοια $h_4(-n) = h_3(n+3)$, οπότε

$$\phi_4(n) = x_4(n) * h_4(-n) = x_4(n) * h_3(n+3) = x_3(n) * h_3(n+3) = y_3(n+3)$$

ΑΣΚΗΣΗ Να υπολογιστεί η αυτοσυσχέτιση καθενός από τα σήματα. Σχολιάστε.

$$x(n) = \{1, 2, 1, 1\} \quad y(n) = \{1, 1, 2, 1\}$$

\uparrow $n=0$

ΛΥΣΗ

$$x(n) \rightsquigarrow \begin{array}{cccc} 1 & 2 & 1 & 1 \\ \hline 1 & 1 & 2 & 1 \\ 1 & 2 & 1 & 1 \\ 2 & 4 & 2 & 2 \\ 1 & 2 & 1 & 1 \\ \hline 1 & 2 & 1 & 1 \end{array}$$

$$\phi_{xx}(n) = \{1, 3, 5, 7, 5, 3, 1\}$$

\uparrow $n=0$

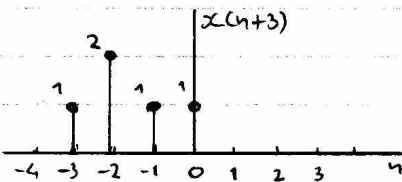
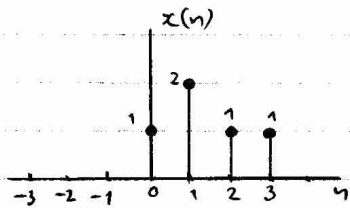
$$y(n) \rightsquigarrow \begin{array}{cccc} 1 & 1 & 2 & 1 \\ \hline 1 & 2 & 1 & 1 \\ 1 & 1 & 2 & 1 \\ 1 & 1 & 2 & 1 \\ 2 & 2 & 4 & 2 \\ \hline 1 & 1 & 2 & 1 \end{array}$$

$$\phi_{yy}(n) = \{1, 3, 5, 7, 5, 3, 1\}$$

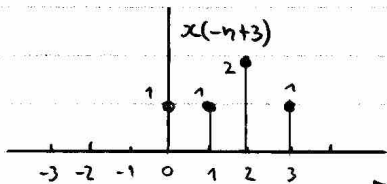
\uparrow $n=0$

Παρατηρούμε ότι το σήμα αυτοσυσχετίσθης είναι το ίδιο και στις δύο περιπτώσεις. Αυτό οφείλεται στο γεγονός ότι $y(n) = x(-n+3)$.

Σημείωση: Το σήμα $x(-n+3)$ υπολογίζεται γραφικώς ως εξής:



ολίγησεν κατά 3 δείγματα αριστερά (advance)



κατοπτρισμός (ανάστροφη) ως προς άξονα

$$x(-n+3) = y(n)$$

ΣΥΣΧΕΤΙΣΗ ΣΗΜΑΤΩΝ ΙΣΧΥΟΣ

Εάν τα σήματα $x(n)$, $y(n)$ είναι ισχύος, τότε οι εναρμόσιες ετεροσυσχετίσιμες και αυτοσυσχετίσιμες ορίζονται ως:

$$\Phi_{xy}(n) = \lim_{M \rightarrow \infty} \frac{1}{2M+1} \sum_{m=-M}^M x(m) y(m-n)$$

$$\Phi_{xx}(n) = \lim_{M \rightarrow \infty} \frac{1}{2M+1} \sum_{m=-M}^M x(m) x(m-n)$$

Στην περίπτωση που τα σήματα $x(n)$, $y(n)$ είναι περιοδικά με περίοδο N , οι παραπάνω ορίζονται χιόντα:

$$\Phi_{xy}(n) = \frac{1}{N} \sum_{m=0}^{N-1} x(m) y(m-n)$$

$$\Phi_{xx}(n) = \frac{1}{N} \sum_{m=0}^{N-1} x(m) x(m-n)$$

Οι ακολουθίες $\Phi_{xy}(n)$, $\Phi_{xx}(n)$ είναι επίσης περιοδικές με περίοδο N .

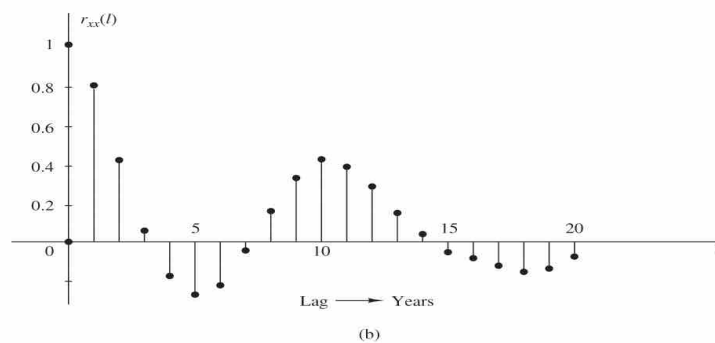
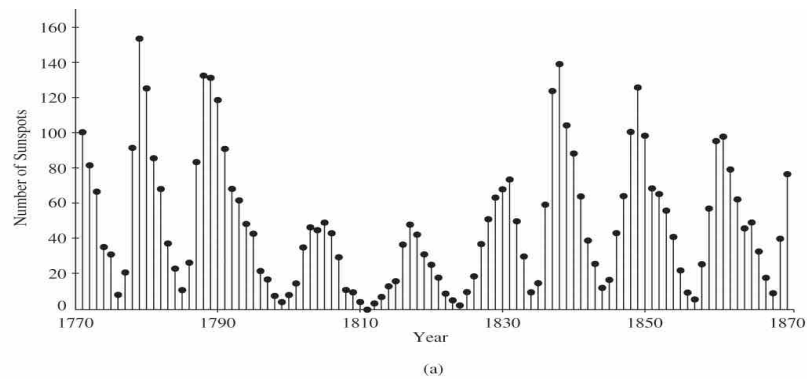


Figure 2.6.3 Identification of periodicity in the Wölfer sunspot numbers: (a) annual Wölfer sunspot numbers; (b) normalized autocorrelation sequence.

Η ιδιότητα αυτή μας βοηθάει στο να ανακαλύπτουμε την ύπαρξη ενός περιοδικού σήματος το οποίο είναι "καλυμμένο" μέσα σε θόρυβο.

Για παράδειγμα, έστω $y(n) = x(n) + w(n)$, όπου $x(n)$ περιοδικό μήκους N περίοδο N και $w(n)$ ένας τυχαίος προσθετικός θόρυβος. Έστω ότι έχουμε M δείγματα του σήματος $y(n)$, όπου $M \gg N$. Ο υπολογισμός της αυτοσυμπίεσης του $y(n)$ δίνει:

$$\begin{aligned} \phi_{yy}(h) &= \frac{1}{M} \sum_{m=0}^{M-1} y(m) y(m-h) = \frac{1}{M} \sum_{m=0}^{M-1} [x(m) + w(m)] [x(m-h) + w(m-h)] = \\ &= \frac{1}{M} \sum_{m=0}^{M-1} x(m) x(m-h) + \frac{1}{M} \sum_{m=0}^{M-1} x(m) w(m-h) + \frac{1}{M} \sum_{m=0}^{M-1} w(m) x(m-h) + \\ &\quad + \frac{1}{M} \sum_{m=0}^{M-1} w(m) w(m-h) = \end{aligned}$$

$$= \phi_{xx}(h) + \phi_{xw}(h) + \phi_{wx}(h) + \phi_{ww}(h)$$

παντού μηδέν, εκτός του στήθους $h=0$ όπου $\phi_{ww}(0) = \sigma_w^2$, αφού τα δείγματα είναι άσχετα μεταξύ τους
 σχετικά μικρές τιμές λόγω της μικρής συσχέτισης των δειγμάτων $x(n)$ και $w(n)$
 περιοδικό λόγω περιοδικότητας του $x(n)$ με μεγάλες τιμές για $h=0, N, 2N, \dots$

ΔΙΑΚΡΙΤΟΣ ΧΡΟΝΟΣ

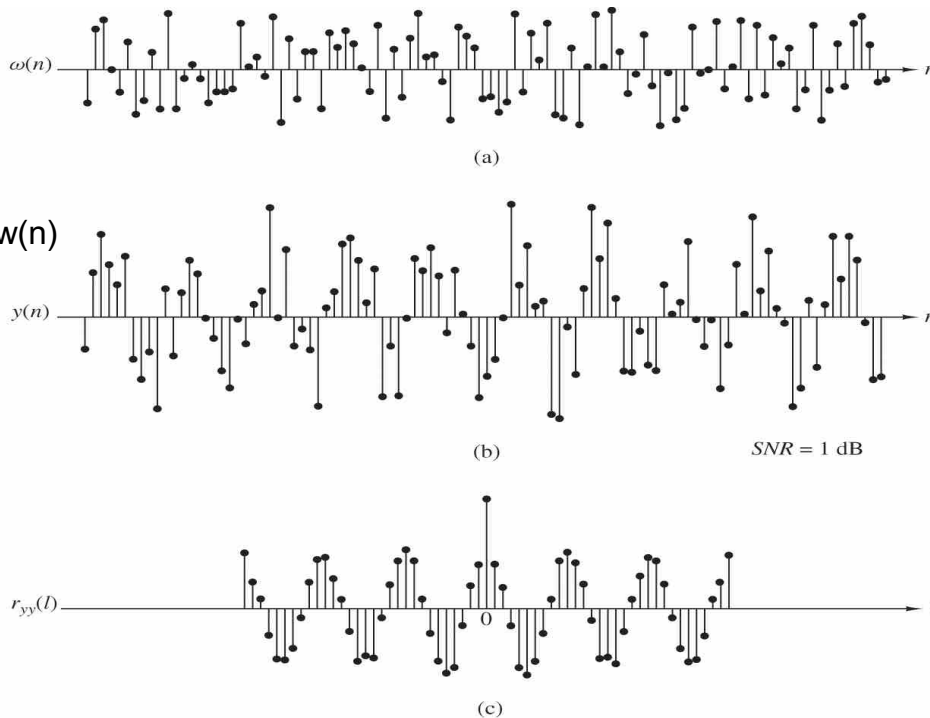
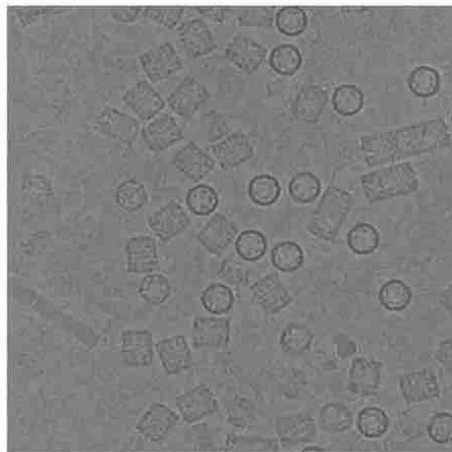


Figure 2.6.4 Use of autocorrelation to detect the presence of a periodic signal corrupted by noise.

Cross- correlation



Source - <https://www.youtube.com/watch?v=MQm6ZP1F6ms>

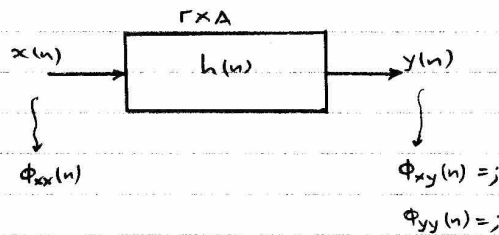


Zhu et al., JSB 2004



Source - <https://www.youtube.com/watch?v=MQm6ZP1F6ms>

ΣΥΣΧΕΤΙΣΗ ΕΙΣΟΔΟΥ-ΕΞΟΔΟΥ ΓΧΑ ΣΥΣΤΗΜΑΤΟΣ



Ισχύει: $y(n) = h(n) * x(n)$ Επίσης, ειδικά έδω ότι: $\phi_{xy}(n) = x(n) * y(-n)$

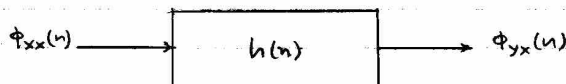
οπότε και: $\phi_{xx}(n) = x(n) * x(-n)$

Άρα:
$$\begin{aligned} \phi_{xy}(n) &= x(n) * y(-n) = \\ &= x(n) * [h(-n) * x(-n)] = \\ &= h(-n) * \underbrace{x(n) * x(-n)}_{\phi_{xx}(n)} = h(-n) * \phi_{xx}(n) \end{aligned}$$

Επίσης, αφού $\phi_{yx}(n) = \phi_{xy}(-n)$ και $\phi_{xx}(n) = \phi_{xx}(-n)$ θα έχουμε:

$$\phi_{yx}(n) = \phi_{xy}(-n) = h(n) * \phi_{xx}(-n) = h(n) * \phi_{xx}(n)$$

Με άλλα λόγια, την αμοιβαυσχέτιση $\phi_{yx}(n)$ μπορεί να τη δει κάποιος ως την έξοδο ενός ΓΧΑ με κρουστική απόκριση $h(n)$ στο οποίο εφαρμόζεται η ακολουθία εισόδου $\phi_{xx}(n)$.



Η αμοιβαυσχέτιση του βέλτατος εξόδου $y(n)$ είναι:

$$\begin{aligned} \phi_{yy}(n) &= y(n) * y(-n) = [h(n) * x(n)] * [h(-n) * x(-n)] = \\ &= [h(n) * h(-n)] * [x(n) * x(-n)] = \\ &= \phi_{hh}(n) * \phi_{xx}(n) \end{aligned}$$

Σημειώνεται ότι: (α) η αμοιβαυσχέτιση $\phi_{hh}(n)$ με κρουστικές υπάρχει εάν το σύστημα είναι ευσταθές.

(β) η ευστάθεια διασφαλίζει ότι το σύστημα δεν αλλάζει τον τύπο του βέλτατος εισόδου, δηλαδή το βέλτα ενέργειας παραμένει ως βέλτα ενέργειας και το βέλτα ισχύος παραμένει ως βέλτα ισχύος.

Η ενέργεια (ή ισχύς) του βέλτατος εξόδου προκύπτει από την παραπάνω σχέση

για $n=0$
$$\phi_{yy}(0) = \phi_{hh}(0) * \phi_{xx}(0) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} \phi_{hh}(m) \phi_{xx}(0-m) \Rightarrow \phi_{yy}(0) = \sum_{m=-\infty}^{\infty} \phi_{hh}(m) \phi_{xx}(m)$$