

(1)

Hur väga rätt Greenfunktion?

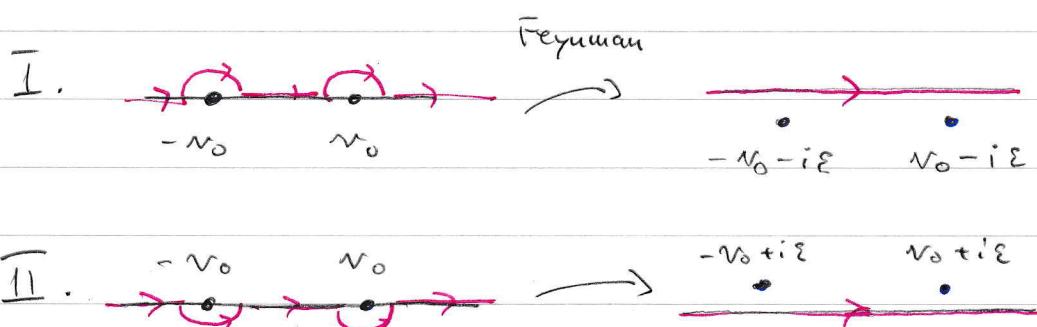
Exempel : Driven harmonisk oscillator

(från tidigare föreläsning)

$$G(t) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{\omega_0^2 - 4\tilde{\omega}^2 n^2} e^{2\tilde{\omega} i n t} dn \quad (1)$$

Polen vid $n = \pm n_0 = \pm \omega_0 / 2\tilde{\omega}$.

Två sätt att deformera integrationskurvan så att polerna undviks :



I och II ger två olika DEFINITIONER av $G(t)$. Vilken definition funkar i fysiken?

Låt oss undersöka II : Välj först $t > 0$. Inspektion av integranden i (1) : Jordans lemma uppfyllt : över halvplanet.

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \left(\int_{C_R} \dots + \int_C \dots \right) = 2\tilde{\omega} i \sum \text{Res}[\dots]$$

(2) 13/11

$$\begin{aligned}
 & \text{Let } v_0 \rightarrow v_0 + i\varepsilon \quad (\text{cur}) \quad \xleftarrow{\text{"retarded"}} \quad \propto \frac{e^{2\pi i v t}}{[v + (v_0 - i\varepsilon)][v - (v_0 + i\varepsilon)]} dv \\
 G(t) \longrightarrow G(t) &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left(-\frac{1}{4\pi^2} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{e^{2\pi i v t}}{[v + (v_0 - i\varepsilon)][v - (v_0 + i\varepsilon)]} dv \right) \\
 &\stackrel{\text{Cauchy}}{=} \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left(-\frac{1}{4\pi^2} 2\pi i \left(\underset{v=v_0+i\varepsilon}{\text{Res}}[\dots] + \underset{v=-v_0-i\varepsilon}{\text{Res}}[\dots] \right) \right) \\
 &= \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left(-\frac{1}{4\pi^2} 2\pi i \left(\frac{e^{2\pi i(v_0+i\varepsilon)t}}{v_0+i\varepsilon+v_0-i\varepsilon} + \frac{e^{2\pi i(-v_0-i\varepsilon)t}}{-v_0-i\varepsilon-(v_0+i\varepsilon)} \right) \right) \\
 &= \frac{1}{\omega_0} \sin(\omega_0 t), \quad t > 0 \quad (2)
 \end{aligned}$$

Välj nu istället $t < 0$. Jordans lemma är då uppfylld i nedre komplexa halvplanet.

$$\lim_{R \rightarrow \infty} \left(\int_{-R}^R \dots + \int_{C_R'} \dots \right) \stackrel{\text{Cauchy}}{=} 0$$

↑ Ingen poler inomför $[-R, R] \cup C_R'$

$$\Rightarrow G(t) = 0, \quad t < 0 \quad (3)$$

$$\begin{aligned}
 (2) \neq (3) \Rightarrow G(t) &= \frac{1}{\omega_0} \sin(\omega_0 t) \oplus (t) \quad (4)
 \end{aligned}$$

Den analoga nämnningen för I ger:

$$\begin{aligned}
 & \text{Let } v_0 \rightarrow v_0 - i\varepsilon \quad (\text{ca}) \quad \xleftarrow{\text{"advanced"}} \quad \text{beträffande } t < 0 \\
 G(t) \longrightarrow G(t) &= -\frac{1}{\omega_0} \sin(\omega_0 t) \oplus (-t) \quad (5)
 \end{aligned}$$

beträffande bara då $t < 0$, med

$v_0 - i\varepsilon$ inomslutande polerna

Ska vi välja $G^{(v)}$ eller $G^{(a)}$?

Lösningen till rörelsekvationen för den dragna harmoniska oscillatoren får via Greenfunktionen:

$$x(t) = \int_0^{\infty} G(t-t') F(t') dt'$$

$F(t') = 0$ för $t' < 0$ (dvs. vi antar att drivningen av oscillatoren "kopplas på" vid $t=0$)

Låt oss testa $G \equiv G^{(a)}$:

$$\begin{aligned} x(t) &= \int_0^{\infty} G^{(a)}(t-t') F(t') dt' \\ (5) \quad &= -\frac{1}{\omega_0} \int_0^{\infty} \sin \omega_0(t-t') \nabla(t'-t) F(t') dt' \\ &= -\frac{1}{\omega_0} \int_t^{\infty} \sin \omega_0(t-t') F(t') dt' \end{aligned}$$

$\Rightarrow x(t)$ beror på processen som sker efter t !
Icke-kausalitet! Ofysikaliskt!

Testa istället $G \equiv G^{(v)}$:

$$(4) \quad x(t) = \frac{1}{\omega_0} \int_0^t \sin \omega_0(t-t') F(t') dt'$$

$\Rightarrow x(t)$ beror på processen som sker före t . Ok!

Senaste moral: Den retanderade Greenfunktionen $G^{(v)}$ är det korrekta valet!