

Fig. 2.83

2.5.2.3. Elementul de întârziere de ordinul doi, T_2

Elementul de întârziere de ordinul doi conține două elemente acumulative de energie sau substanță.

Pentru elementul de ordin doi ecuația diferențială se poate scrie în mai multe forme, ca de exemplu

$$y^{(2)}(t) + a_1 y^{(1)}(t) + a_0 y(t) = b_0 u(t), \quad a_0, a_1 > 0, b_0 \neq 0$$

$$\frac{1}{a_0} = T_1 T_2, \quad \frac{a_1}{a_0} = T_1 + T_2, \quad \frac{b_0}{a_0} = k_p \quad (2.565)$$

$$T_1 T_2 y^{(2)}(t) + (T_1 + T_2) y^{(1)}(t) + y(t) = k_p u(t) \quad (2.567)$$

$$\omega_n = \frac{1}{\sqrt{T_1 T_2}}, \quad \xi = \frac{1}{2} \frac{T_1 + T_2}{\sqrt{T_1 T_2}}$$

$$y^{(2)}(t) + 2 \xi \omega_n y^{(1)}(t) + \omega_n^2 y(t) = k_p \omega_n^2 u(t). \quad (2.569)$$

T_1, T_2 sunt constantele de timp, k_p este factorul de amplificare, ω_n - pulsația naturală, ξ - factorul de amortizare.

Funcția de transfer a elementului T_2 este

$$H(s) = \frac{k_p}{T_1 T_2 s^2 + (T_1 + T_2) s + 1} = \frac{k_p \omega_n^2}{s^2 + 2 \xi \omega_n s + \omega_n^2}. \quad (2.570)$$

Ecuația caracteristică și rădăcinile ei sunt:

$$s^2 + 2\xi\omega_n s + \omega_n^2 = 0 ; T_1 T_2 s^2 + (T_1 + T_2)s + 1 = 0$$

$$s_{1,2} = \omega_n(-\xi \pm \sqrt{\xi^2 - 1}) \text{ sau } s_{1,2} = -\frac{1}{T_{1,2}} \quad (2.572)$$

În funcție de valoarea factorului de amortizare ξ se disting patru cazuri

1) elementul T_2 aperiodic: $\xi > 1$.

$$s_1 = -\frac{1}{T_1}; s_2 = -\frac{1}{T_2}, T_1 > T_2 > 0. \quad \text{Răspunsul la impuls are expresia}$$

$$\begin{aligned} h(t) &= L^{-1}\{H(s)\} = L^{-1}\left\{\frac{k_p}{T_1 T_2 s^2 + (T_1 + T_2)s + 1}\right\} = \\ &= \frac{k_p}{T_1 - T_2} \left(e^{-\frac{t}{T_1}} - e^{-\frac{t}{T_2}} \right) \sigma(t) \end{aligned} \quad (2.574)$$

$$h(0_+) = 0; h^{(1)}(0_+) = \frac{k_p}{T_1 T_2} = k_p \omega_n^2; \lim_{t \rightarrow \infty} h(t) = 0.$$

Răspunsul la impuls este reprezentat în fig. 2.85.

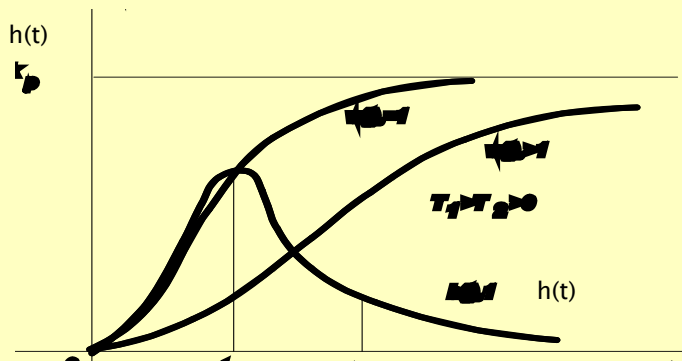


Fig. 2.85

Răspunsul indicial se obține cu relația (2.575) și este reprezentat grafic în fig. 2.85

$$\begin{aligned}
 w(t) &= L^{-1} \left\{ \frac{H(s)}{s} \right\} = L^{-1} \left\{ \frac{1}{s} \frac{k_p}{T_1 T_2 s^2 + (T_1 + T_2)s + 1} \right\} = \\
 &= k_p \left(1 - \frac{T_1}{T_1 - T_2} e^{-\frac{t}{T_1}} + \frac{T_2}{T_1 - T_2} e^{-\frac{t}{T_2}} \right) \sigma(t)
 \end{aligned} \tag{2.575}$$

$$w(0_+) = 0, w^{(1)}(0_+) = 0; \lim_{t \rightarrow \infty} w(t) = k_p.$$

2) elementul T_2 aperiodic critic: $\xi = 1$.

$$s_1 = s_2 = -\frac{1}{T_1} = -\xi \omega_n, T_1 = T_2 > 0.$$

$$h(t) = L^{-1} \{ H(s) \} = L^{-1} \left\{ \frac{k_p}{(T_1 s + 1)^2} \right\} = \frac{k_p}{T_1^2} t e^{-\frac{t}{T_1}} \sigma(t)$$

$$h(0_+) = 0, h^{(1)}(0_+) = \frac{k_p}{T_1^2}.$$

$$\begin{aligned}
 w(t) &= L^{-1} \left\{ \frac{H(s)}{s} \right\} = L^{-1} \left\{ \frac{k_p}{s (T_1 s + 1)^2} \right\} = \\
 &= k_p \left[1 - \left(1 + \frac{t}{T_1} \right) e^{-\frac{t}{T_1}} \right] \sigma(t).
 \end{aligned}$$

$$w(0_+) = 0, w^{(1)}(0_+) = 0; \lim_{t \rightarrow \infty} w(t) = k_p.$$

3) Elementul T_2 oscilant: $0 < \xi < 1$.

$$s_{1,2} = \omega_n \left(-\xi \pm j \sqrt{1 - \xi^2} \right)$$

$$\begin{aligned}
 h(t) &= L^{-1} \{ H(s) \} = L^{-1} \left\{ \frac{k_p \omega_n^2}{s^2 + 2 \xi \omega_n s + \omega_n^2} \right\} = \\
 &= \frac{k_p \omega_n}{\sqrt{1 - \xi^2}} e^{-\xi \omega_n t} \bullet \sin \left(\omega_n \sqrt{1 - \xi^2} t \right) \sigma(t).
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 w(t) &= L^{-1} \left\{ \frac{H(s)}{s} \right\} = L^{-1} \left\{ \frac{k_p \omega_n^2}{s (s^2 + 2 \xi \omega_n s + \omega_n^2)} \right\} = \\
 &= k_p \left[1 - \frac{e^{-\xi \omega_n t}}{\sqrt{1 - \xi^2}} \bullet \sin \left(\omega_n \sqrt{1 - \xi^2} t + \arctg \frac{\sqrt{1 - \xi^2}}{\xi} \right) \right] \sigma(t).
 \end{aligned}$$

Punctele de extrem relativ ale funcției (2.584) au abscisele și ordonatele:

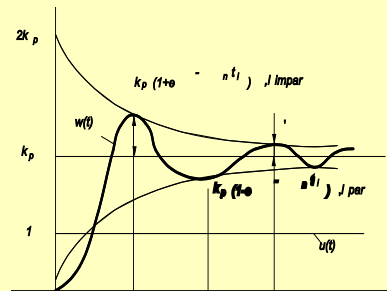


Fig. 2.86

$$t_l = \frac{l\pi}{\omega_n \sqrt{1-\xi^2}}, l=0, 1, 2, \dots \quad w(t_l) = \begin{cases} k_p(1 + e^{-\xi \omega_n t_l}), l=1, 3, 5, \dots \\ k_p(1 - e^{-\xi \omega_n t_l}), l=0, 2, 4, \dots \end{cases} \quad (2.587)$$

Valoarea maximă a răspunsului se obține pentru $l = 1$

$$w_M = y_{\max} = w(t_1) = k_p \left(1 + e^{-\frac{\pi \xi}{\sqrt{1-\xi^2}}} \right) \quad \sigma = \frac{y_{\max} - y_s}{y_s} = e^{-\frac{\pi \xi}{\sqrt{1-\xi^2}}}$$

Deoarece în regim staționar $w(t) = y(t) = y_s = k_p$, se determină **suprareglarea răspunsului indicial**, conform relației (2.456)

$$\sigma = \frac{y_{\max} - y_s}{y_s} = e^{-\frac{\pi \xi}{\sqrt{1-\xi^2}}} \quad (2.589)$$

Se definește **decrementul oscilațiilor λ** ca fiind **raportul amplitudinilor a două „pulsuri” de aceeași semn ale regimului tranzitoriu.**

$$\lambda = \frac{w_i(t_{2l+1})}{w_i(t_{2l-1})} = e^{-\frac{2\pi \xi}{\sqrt{1-\xi^2}}}, l \geq 1. \quad (2.590)$$

Din relația (2.590) se poate determina factorul de amortizare ξ

$$\xi = \frac{\ln \lambda}{\sqrt{4\pi^2 + \ln^2 \lambda}} \quad (2.591)$$

Se pun în evidența două regimuri limită:

- pentru $\xi = 0, \lambda = 1$, oscilațiile nu se amortizează și din (2.584) rezultă un regim oscilant

$$w(t) = k_p (1 - \cos \omega_n t), t \geq 0 \quad (2.592)$$

- pentru $\xi = 1$, se obține regimul aperiodic critic: $w(t)$ dat de (2.578)

Durata regimului tranzitoriu, conform relațiilor (2.458) - (2.462), pentru o abatere $\Delta = 0.02k_p = 0.02w_p$, rezultă că este dată de relația

$$t_t = \frac{4}{\xi \omega_n}; |w(t) - w_p(t)| < 0.02k_p, (\forall) t \geq \frac{4}{\xi \omega_n}. \quad (2.593)$$

4) Elementul T_2 conservativ, $\xi = 0$.

Pentru $\xi = 0$ rădăcinile ecuației caracteristice sunt pur imaginare

$$s_{1,2} = \pm j \omega_n. \quad (2.594)$$

Răspunsul la impuls se obține din (2.580) pentru $\xi = 0$

$$h(t) = k_p \omega_n \sin(\omega_n t) \sigma(t) \quad (2.595)$$

Răspunsul indicial este dat de ecuația (2.592).

Funcțiile $h(t)$ și $w(t)$ pentru $\xi = 0$ sunt oscilații neamortizate, cu pulsația egală cu pulsația naturală ω_n .

Pentru $0 \leq \xi < 1$ elementul T_2 nu mai poate fi descompus în elemente de ordinul unu (T_1) constituind el însuși un element tip. În fig. 2.88.a,b. se prezintă răspunsul la impuls $h(t)$ respectiv răspunsul indicial $w(t)$ ale elementului T_2 pentru $\xi \in [0, 1]$.

Răspunsul la frecvență al elementului T_2 se obține înlocuind $s = j\omega$ în funcția de transfer.

$$H(j\omega) = \frac{k_p \omega_n^2}{\omega_n^2 - \omega^2 + j 2 \xi \omega_n \omega} = \frac{k_p}{1 - \eta^2 + j 2 \xi \eta}; \eta = \frac{\omega}{\omega_n} \quad (2.596)$$

Expresiile pentru caracteristicile de frecvență sunt:

$$H_R(\omega) = \frac{k_p \omega_n^2 (\omega_n^2 - \omega^2)}{(\omega_n^2 - \omega^2)^2 + 4 \xi^2 \omega_n^2 \omega^2} = \frac{k_p (1 - \eta^2)}{(1 - \eta^2)^2 + 4 \xi^2 \eta^2} \quad (2.598)$$

$$H_I(\omega) = \frac{-2 k_p \xi \omega_n^3 \omega}{(\omega_n^2 - \omega^2)^2 + 4 \xi^2 \omega_n^2 \omega^2} = \frac{-2 k_p \xi \eta}{(1 - \eta^2)^2 + 4 \xi^2 \eta^2} \quad (2.599)$$

$$M(\omega) = \frac{k_p \omega_n^2}{\sqrt{(\omega_n^2 - \omega^2)^2 + 4 \xi^2 \omega_n^2 \omega^2}} = \frac{k_p}{\sqrt{(1 - \eta^2)^2 + 4 \xi^2 \eta^2}} \quad (2.600)$$

$$\varphi(\omega) = -\arctg \frac{2 \xi \omega_n \omega}{\omega_n^2 - \omega^2} = -\arctg \frac{2 \xi \eta}{1 - \eta^2} \quad (2.601)$$

Caracteristica $H_R(\omega)$ prezentată în fig. 2.89, admite un maxim, pentru $\xi < 1/2$, de coordonate

$$\eta_1 = \sqrt{1 - 2 \xi} ; H_{R_{\max}}(\omega) = \frac{k_p}{4} \cdot \frac{1}{\xi - \xi^2} \quad (2.602)$$

iar pentru orice $\xi \geq 0$ admite un minim de coordonate

$$\eta_2 = \sqrt{1 + 2 \xi} ; H_{R_{\min}}(\omega) = -\frac{k_p}{4} \cdot \frac{1}{\xi + \xi^2} \quad (2.603)$$

Caracteristica $H_I(\omega)$ prezentată în fig. 2.89 este negativă și are un minim de abscisă

$$\eta_3 = \sqrt{\frac{1 - 2 \xi^2 + 2 \sqrt{\xi^4 - \xi^2 + 1}}{3}} , \eta_1 < \eta_3 < \eta_2 \quad (2.604)$$

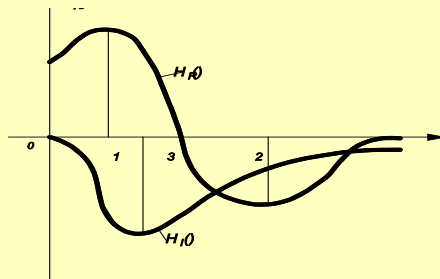
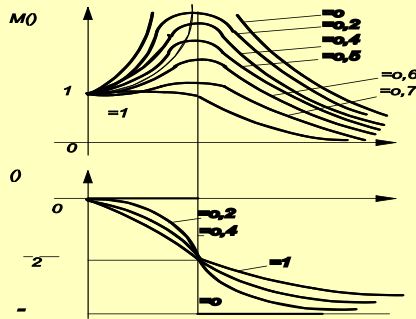


Fig. 2.89

Caracteristica $M(\omega)$, fig. 2.90, pentru $\xi < 1/\sqrt{2}$, are un maxim, de coordonate (η_r, M_r) , care evidenziază un fenomen de rezonanță

$$\eta_r = \sqrt{1 - 2\xi^2}; M_{\max}(\omega) = \frac{k_p}{2\xi\sqrt{1 - 2\xi^2}} = M_r = M(\omega_r) \quad (2.605)$$



Pulsația de rezonanță rezultă din relația (2.605)

$$\omega_r = \omega_n \eta_r = \omega_n \sqrt{1 - 2\xi^2} < \omega_n'$$

Se definește factorul de rezonanță Q ,

Fig. 2.90

$$Q = \frac{M(\omega_r)}{M(0)} = \frac{M_{\max}(\omega)}{M(0)} = \frac{1}{2\xi\sqrt{1 - 2\xi^2}} \quad (2.607)$$

Caracteristicile $M(\omega)$ și $\varphi(\omega)$ sunt prezentate în fig. 2.90. Pentru locul de transfer al elementului T_2 se utilizează o reprezentare grafică adimensională, fig. 2.91; pentru $k_p = 1$ și diferite valori ale factorului de amortizare ξ , pentru pulsația normată $\eta \in (0, +\infty)$ se trasează

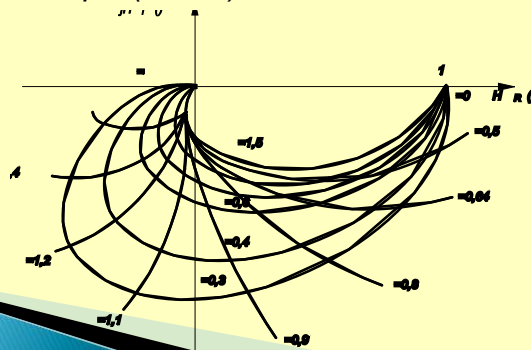


Fig. 2.91

Caracteristica atenuare-frecvență este dată de relația

$$A_{dB}(\omega) = 20 \lg M(\eta) = 20 \lg \frac{k_p}{\sqrt{(1-\eta^2)^2 + 4\xi^2\eta^2}} =$$

$$= 20 \lg k_p - 20 \lg \sqrt{(1-\eta^2)^2 + 4\xi^2\eta^2} \quad (2.608)$$

Caracteristica are asimptotele, pantele

$$A_{dB}(\omega) = 20 \lg k_p \quad \text{pentru } \eta \gg 1 \quad m_0 = 0 \text{ dB/dec.}$$

$$A_{dB}(\omega) = 20 \lg k_p - 20 \lg \eta^2 = 20 \lg k_p - 40 \lg \eta = -40 \lg \eta$$

$$m_1 = m_0 - 40 \text{ dB/dec} = -40 \text{ dB/dec}$$

Pulsația de frângere, pentru care cele două asimptote se intersectează este

$$\omega_f = \omega_n, \eta = 1$$

Asimptotele caracteristicii fază - frecvență se obțin din relația (2.601)

$$\varphi(\omega) = 0 \quad \text{pentru } \eta \gg 1;$$

$$\varphi(\omega) = -\pi \quad \text{pentru } \eta \ll 1 \quad (2.612)$$

La pulsația de frângere $\eta = 1$, faza are valoarea $-\pi/2$.

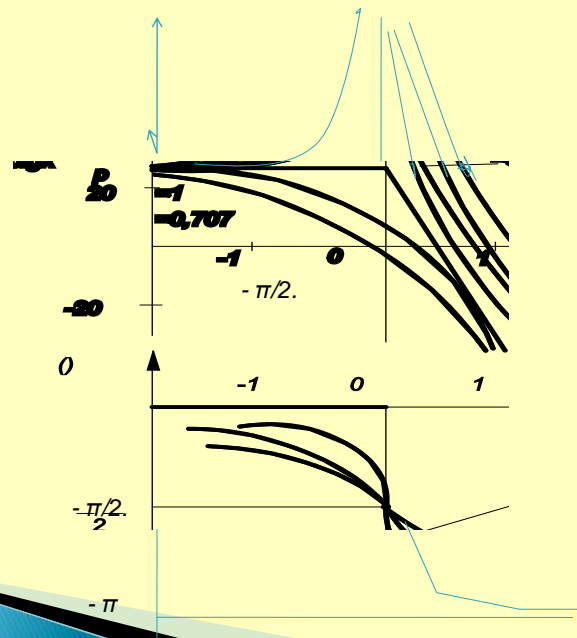


Fig.2.92

Exemple de elemente T2 : 1. Motorul de curent continuu.

Ecuțiile de funcționare a motorului sunt

$$\begin{cases} u_a - k_1 \omega = R_a i_a + L_a \frac{d i_a}{dt} \\ m_m = k_2 i_a = J \frac{d \omega}{dt} \end{cases} \quad (2.516)$$

Eliminând curentul i_a din ecuațiile (2.616) și notând $y(t) = \omega(t)$ și $u(t) = u_a$ se obține ecuația

$$\frac{L_a J}{k_2} y^{(2)}(t) + \frac{R_a J}{k_2} y^{(1)}(t) + k_1 y(t) = u(t) \quad y^{(2)}(t) + \frac{R_a}{L_a} y^{(1)}(t) + \frac{k_1 k_2}{L_a J} y(t) = \frac{k_2}{L_a J} u(t)$$

Se introduc notațiile

(2.618)

$$T_m = \frac{J R_a}{k_1 k_2}; T_a = \frac{L_a}{R_a}; \omega_n^2 = \frac{k_1 k_2}{L_a J} = \frac{1}{T_m T_a};$$

$$\xi = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{T_m}{T_a}} = \frac{R_a \sqrt{J}}{2 \sqrt{k_1 k_2 L_a}}; k_p = \frac{1}{k_1} \quad (2.619)$$

unde T_m este constanta de timp electromecanică a motorului; T_a este constanta de timp a circuitului rotoric.

Ecuția (2.618) devine

$$y^{(2)}(t) + 2 \xi \omega_n y^{(1)}(t) + \omega_n^2 y(t) = k_p \omega_n^2 u(t) \quad (2.620)$$

Pentru $\xi \geq 1$, $T_m \geq 4T_a$, rădăcinile ecuației caracteristice ale ecuației (2.620) sunt reale negative, deci **motorul de curent continuu este un element T_2 aperiodic**; pentru $\xi < 1$, $T_m < 4T_a$, motorul de curent continuu este un **element T_2 oscilant**.

3) Fie sistemul hidraulic prezentat în fig. 2.93 format din două rezervoare legate în serie printr-o rezistență hidraulică. Se presupune că prin robinetele V_0 , V_1 , V_2 curgerea este laminară, iar rezistențele hidraulice ale acestor robinete sunt R_0 , R_1 , R_2 .

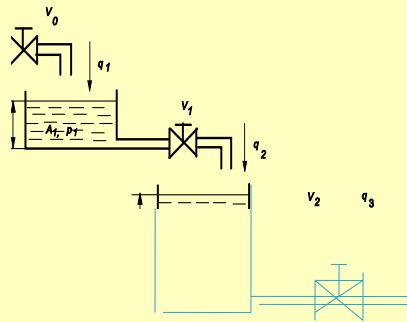


Fig.2.93

Ecuțiile de echilibru de masă pentru cele două rezervoare sunt

$$\begin{aligned} A_1 \rho d h_1 &= (q_1 - q_2) dt & q_2 &= \frac{\rho g h_1}{R_1} ; & q_3 &= \frac{\rho g h_2}{R_2} \\ A_2 \rho d h_2 &= (q_2 - q_3) dt & & & & \end{aligned}$$

(2.621)

Eliminând variabilele intermediare se obține ecuația generală a ansamblului celor 2 rezervoare având ca **mărimde ieșire nivelul $h_2(t)$, deci $y(t) = h_2(t)$** și ca **mărimde intrare debitul q_1 ; deci $u(t) = q_1(t)$.**

$$\frac{A_1 R_1}{g} \frac{A_2 R_2}{g} y^{(2)}(t) + \left(\frac{A_1 R_1}{g} + \frac{A_2 R_2}{g} \right) y^{(1)}(t) + y(t) = \frac{R_2}{\rho g} u(t) . \quad (2.623)$$

$$T_1 T_2 y^{(2)}(t) + (T_1 + T_2) y^{(1)}(t) + y(t) = k_p u(t) \quad (2.625)$$

$$T_1 = \frac{A_1 R_1}{g} > 0 ; T_2 = \frac{A_2 R_2}{g} > 0 ; k_p = \frac{R_2}{\rho g} > 0$$

Rădăcinile ecuației caracteristice asociate ecuației (2.625) sunt reale, distincte, negative și, deci, ansamblul celor două rezervoare se comportă ca un element T_2 aperiodic.

2.5.2.6. Elementul „trece-tot”

Este un element descris de o ecuație diferențială de forma

$$T_1 y^{(1)}(t) + y(t) = -T_1 u^{(1)}(t) + u(t) \quad (2.654)$$

respectiv de funcția de transfer

$$H(s) = \frac{-T_1 s + 1}{T_1 s + 1} \quad (2.655)$$

Răspunsurile la impuls și indicial sunt

$$\begin{aligned} h(t) &= L^{-1}\{H(s)\} = L^{-1}\left\{-1 + \frac{2}{T_1} \frac{1}{s + \frac{1}{T_1}}\right\} = \\ &= -\delta(t) + \frac{2}{T_1} e^{-\frac{t}{T_1}} \sigma(t), h(0_+) = \frac{2}{T_1}, h(+\infty) = 0 \end{aligned} \quad (2.656)$$

$$\begin{aligned} w(t) &= L^{-1}\left\{\frac{H(s)}{s}\right\} = L^{-1}\left\{\frac{1}{s} - \frac{2}{s + \frac{1}{T_1}}\right\} = \left(1 - 2e^{-\frac{t}{T_1}}\right) \sigma(t), \\ w(0_+) &= -1, w(+\infty) = 1. \end{aligned} \quad (2.657)$$

Aceste răspunsuri sunt reprezentate grafic în fig. 2.101.

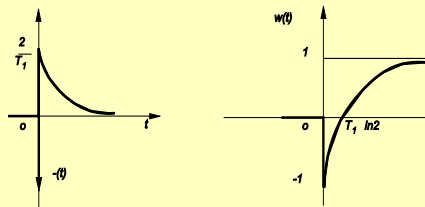


Fig. 2.101

Pentru $s = j\omega$ din (2.655) se obține răspunsul la frecvență

$$H(j\omega) = \frac{-T_1 j\omega + 1}{T_1 j\omega + 1} = \frac{1 - T_1^2 \omega^2 - j2T_1 \omega}{1 + T_1^2 \omega^2} = \frac{1 - \eta^2 - j2\eta}{1 + \eta^2}, \quad (2.658)$$

Caracteristicile de frecvență au expresiile

$$H_R(\omega) = \frac{1 - T_1^2 \omega^2}{1 + T_1^2 \omega^2} = \frac{1 - \eta^2}{1 + \eta^2}; \quad (2.659)$$

$$H_I(\omega) = \frac{-2T_1\omega}{1 + T_1^2\omega^2} = \frac{-2\eta}{1 + \eta^2}$$

$$M(\omega) = 1; \varphi(\omega) = -\arctg \frac{2T_1\omega}{1 - T_1^2\omega^2} = -\arctg \frac{2\eta}{1 - \eta^2}. \quad \eta = \omega T_1$$

Dacă se elimină η între $H_R(\omega)$ și $H_I(\omega)$ din (2.659) se obține ecuația locului de transfer

$$H_R^2(\omega) + H_I^2(\omega) = 1 \quad (2.661)$$

care este un cerc cu centrul în originea planului $H_R(\omega), jH_I(\omega)$ și de rază unitară, fig. 2.102.

Elementul „trece-tot ” permite trecerea uniformă a tuturor frecvențelor cu introducerea unor defazaje funcție de frecvență.

Din acest motiv se mai numește și **element defazor pur**.

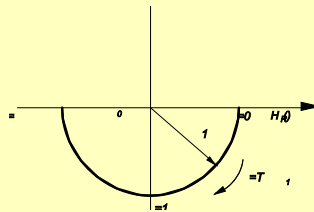


Fig. 2.102

Exemple de sisteme fizice care se comportă ca un **element „trece- -tot ”**.

- 1) Se consideră un **termometru cu mercur**. La o creștere bruscă a temperaturii mediului exterior (care constituie mărimea de intrare), are loc mai întâi **dilatarea tubului de sticlă**, ceea ce produce inițial o scădere a nivelului mercurului. Apoi pe măsură ce mercurul se încălzește, nivelul acestuia crește, urmărind creșterea temperaturii.

2.5.2.7. Elemente de fază minimă și neminimă

Se pune întrebarea în ce condiții între $M(\omega)$ și $\varphi(\omega)$ există o **relație bine determinată**, astfel ca sistemul să poată fi caracterizat numai de una din aceste două caracteristici de frecvență.

Fie răspunsul la frecvență a unui sistem dinamic

$$H(j\omega) = H_R(\omega) + j H_I(\omega). \quad (2.662)$$

Dacă $H(s)$ este o funcție de transfer care are poli și zerouri numai în $\text{Re } s < 0$, atunci sunt verificate transformatele Hilbert

$$\begin{aligned} H_I(\omega) &= -\frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{H_R(\eta)}{\omega - \eta} d\eta - \text{transformarea directă} \\ H_R(\omega) &= \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{H_I(\eta)}{\omega - \eta} d\eta - \text{transformarea inversă} \end{aligned} \quad (2.663)$$

în care ω este pulsația în [rad/s]

Din expresia răspunsului la frecvență, scrisă sub forma polară

$$H(j\omega) = M(\omega) e^{j\varphi(\omega)} \quad (2.664)$$

rezultă
$$\begin{aligned} H_I(j\omega) &= \ln H(j\omega) = \ln M(\omega) e^{j\varphi(\omega)} = \ln M(\omega) + j\varphi(\omega) \\ &= A(\omega) + j\varphi(\omega); \quad A(\omega) = \ln M(\omega) \end{aligned} \quad (2.665)$$

$A(\omega)$ se numește atenuare.

$H_I(s)$ corespunde funcției de transfer

$$H_I(s) = \ln H(s) = \ln \frac{Q(s)}{P(s)} = \ln Q(s) - \ln P(s) \quad (2.666)$$

Zerourile polinoamelor $Q(s)$ și $P(s)$ sunt **singularități pentru** funcția $H_I(s)$. Această **funcție este olomoră** dacă aceste rădăcini se afla în $\text{Re } s < 0$.

Pentru sistemele liniare care satisfac transformarea (2.667), deci care au **funcții de transfer cu zerouri și poli numai în $Re s < 0$** , $H_f(s)$ satisface relațiile transformatei Hilbert (2.663) care devin

$$\varphi(\omega) = -\frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{A(\eta)}{\omega - \eta} d\eta; A(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{\varphi(\eta)}{\omega - \eta} d\eta \quad (2.668)$$

Relațiile (2.668) se numesc **condițiile lui Bode** și satisfac o **legătură biunivocă între $A(\omega)$ și $\varphi(\omega)$** pentru o anumită clasă de sisteme numite **sisteme de fază minima**.

Definiție. Sistemele monovariabile ale căror funcții de transfer au **poli și zerouri numai în $Re s < 0$** se numesc **sisteme de fază minimă**.

Sistemele monovariabile ale căror **funcții de transfer au poli numai în $Re s < 0$ și zerouri în tot planul s** se numesc **sisteme de fază neminimă**.