

4. Типовые (элементарные) звенья (усилительное, дифференцирующее, интегрирующее, апериодическое и т.д.)

Обычно система управления состоит из отдельных блоков, каждый из которых описывается уравнениями низкого порядка (чаще всего – первого или второго). Для понимания работы системы в целом желательно хорошо представлять, как ведут себя ее отдельные элементы. Динамические характеристики показывают изменение выходных параметров во времени – $y(t)$. Динамические характеристики зависят от воздействия. Рабочее воздействие определяется программой управления (регулирования). Воздействие, связанное с эксплуатацией, называется возмущающим воздействием. Динамические характеристики могут быть временные и частотные. Для того чтобы получить реакцию системы, необходимо задать внешнее управляющее воздействие.

Понятие “типовые звенья” в теории управления техническими системами, в основном, связано с описанием САУ (САР) в переменных “вход – выход”, т.е. описание систем в передаточных функциях. Достигнуто общепринятое соглашение, что наиболее удобно расчленять структурную схему САУ (САР) на звенья 1-го и 2-го порядков. Принято называть такие простейшие звенья типовыми.

Любую линейную САУ (САР) или линеаризованную САУ можно структурно расчленить на простейшие элементы (звенья), соединенные между собой соответствующими последовательными, параллельными связями, местными и локальными обратными связями, сумматорами, сравнивающими устройствами и т.д.

4.1. Основные определения

Переходной $[h(t)]$ называется функция, определяющая изменение выходной величины при скачкообразном изменении входной величины на единицу $[1(t)]$ при нулевых начальных условиях.

$$1(t) = \begin{cases} 1 & \text{при } t \geq 0 \\ 0 & \text{при } t < 0 \end{cases};$$

Если передаточная функция $W(s) = \frac{N(s)}{L(s)}$, причем уравнение $L(s) = 0$ не имеет кратных корней, то переходная функция $h(t) = \frac{N(0)}{L(0)} + \sum_1^n \frac{N(s_i)}{s_i L'(s_i)} e^{s_i t}$,
где $L'(s_i) = \left. \frac{dL(s)}{ds} \right|_{s=s_i}$, s_i - корни характеристического уравнения $L(s) = 0$.

Импульсной (импульсная переходная; функция веса) $[w(t)]$ называется функция, определяющая изменение выходной величины при приложении на входе единичного импульса [дельта функции $\delta(t)$] и при нулевых начальных условиях.

$$\delta(t) = \begin{cases} \infty & \text{при } t = 0 \\ 0 & \text{при } t > < 0 \end{cases}; \quad \delta(t) = \frac{d1(t)}{dt}; \quad \int_{-\infty}^{\infty} \delta(t) dt = 1.$$

Весовая функция $w(t)$ (так же как и переходная) может быть определена при известной передаточной функции звена $W(s) = \frac{N(s)}{L(s)}$ с помощью формулы Хевисайда:

$$w(t) = \sum_1^n \frac{N(s_i)}{L'(s_i)} e^{s_i t},$$

поскольку $\delta(t) = \frac{d1(t)}{dt}$; $w(t) = \frac{dh(t)}{dt}$; $h(t) = \int_0^{\infty} w(t) dt$.

Передаточная функция динамического звена есть изображение Лапласа его весовой функции $W(s) = L\{w(t)\}$

Частотной (амплитудно-фазовой) $W(i \cdot \omega)$ называется функция, определяющая изменение амплитуды и фазы выходной величины в установившемся режиме при приложении на входе гармонического воздействия.

Передаточной $[W(s)]$ функцией называют отношение изображения по Лапласу выходной величины к изображению по Лапласу входной величины при нулевых начальных условиях.

Взаимосвязь функций

$$h(t) = \int_0^t w(\tau) d\tau = L^{-1} \left[\frac{W(s)}{s} \right];$$

$$w(t) = \frac{dh(t)}{dt} = L^{-1} [W(s)];$$

$$W(i \cdot \omega) = i \cdot \omega \cdot F[h(t)] = F[w(t)] = W(s)|_{s=i \cdot \omega};$$

$$W(s) = s \cdot L[h(t)] = L[w(t)] = W(i \cdot \omega)|_{i \cdot \omega=s},$$

где L и L^{-1} - символы прямого и обратного преобразования Лапласа:

$$L\{f(t)\} = \int_0^{\infty} f(t) e^{-st} dt;$$

$$L^{-1}\{f(s)\} = f(t) = \frac{1}{2\pi i} \int_{\sigma-i\omega}^{\sigma+i\omega} f(s) e^{st} ds,$$

σ_0 - абсцисса абсолютной сходимости функции.

F и F^{-1} - символы прямого и обратного преобразования Фурье:

$$F\{f(t)\} = f(i \cdot \omega) = \int_0^{\infty} f(t) e^{-i\omega t} dt;$$

$$F^{-1}\{f(i \cdot \omega)\} = f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(i \cdot \omega) e^{-i \cdot \omega \cdot t} d\omega,$$

Определение выходной величины $y(t)$ может осуществляться по известным входной величине $x(t)$ и:

- Переходной функции $h(t)$:

$$y(t) = x(t)h(0) + \int_{t_0}^t h(t - \tau)(t) d\tau =$$

$$= x(t)h(0) + \int_{t_0}^t h(\tau)x'(t - \tau)d\tau$$

- Импульсной (весовую) функции $w(t)$:

$$y(t) = \int_0^t x(t - \tau)w(\tau)d\tau = \int_0^t w(t - \tau)x(\tau)d\tau$$

- Передаточной функции $W(s)$:

$$y(t) = L^{-1}[Y(s)] = L^{-1}[X(s) \cdot W(s)]$$

4.2. Типовые динамические звенья

Обычно система управления состоит из отдельных блоков, каждый из которых описывается уравнениями низкого порядка (чаще всего – первого или второго). Передаточную функцию разбивают на простейшие сомножители

$$W(s) = W_1(s) * W_2(s) * \dots * W_n(s)$$

Учитывая, что передаточная функция линейного (линеаризованного) звена может быть записана как:

$$W(s) = \frac{K \cdot N(s)}{L(s)}$$

где: $N(s)$ и $L(s)$ - полиномы по степеням s , причем коэффициенты при низшей степени s в полиномах $N(s)$, $L(s)$ равны 1, классификацию на типы звеньев можно объяснить видом полиномов или (что эквивалентно) видом коэффициентов в соответствующих уравнениях динамики звена.

В первом приближении различают 3 типа звеньев:

1. Позиционные, например $W(s) = \frac{s^2 + 3 \cdot s^1 + 1}{2 \cdot s^3 + 5 \cdot s^2 + s^1 + 1}$. В уравнениях динамики ($x(t)$ – входной сигнал, $y(t)$ – выходной):

$$2 \cdot y'''(t) + 5 \cdot y'' + y'(t) + y(t) = x''(t) + 3 \cdot x'(t) + x(t)$$

Из типовых звеньев (1-го и 2-го порядка) к позиционным звеньям относятся: идеальное усилительное звено, аperiodические звенья 1-го и 2-го порядка, колебательное звено и форсирующее звено.

2. Дифференцирующие, например $W(s) = \frac{s^2 + 3 \cdot s^1}{2 \cdot s^3 + 5 \cdot s^2 + s^1 + 1}$. В уравнениях динамики:

$$2 \cdot y'''(t) + 5 \cdot y'' + y'(t) + y(t) = x''(t) + 3 \cdot x'(t)$$

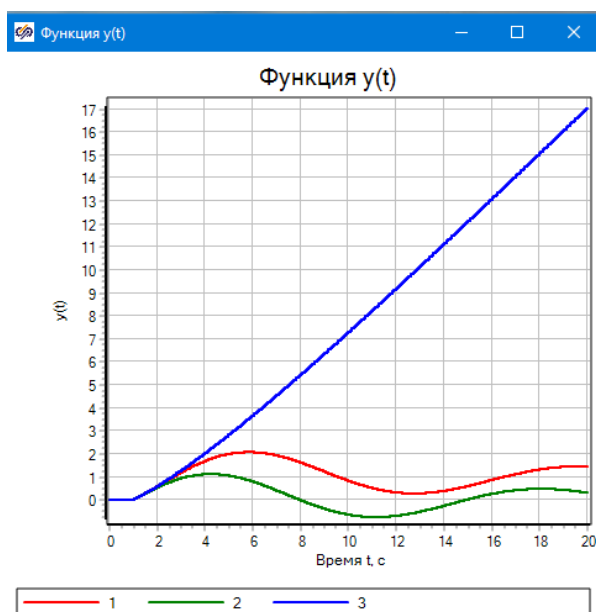
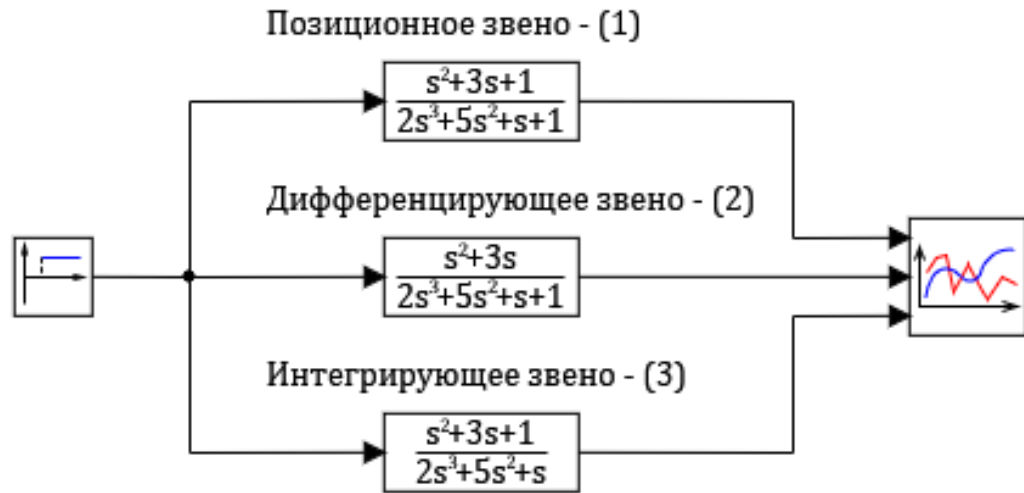
Из типовых звеньев к дифференцирующим звеньям относятся идеальное дифференцирующее звено, инерционно-дифференцирующее звено.

3. Интегрирующие, например $W(s) = \frac{s^2 + 3 \cdot s^1 + 1}{2 \cdot s^3 + 5 \cdot s^2 + s^1}$, или в уравнении динамики:

$$2 \cdot y'''(t) + 5 \cdot y'' + y'(t) = x''(t) + 3 \cdot x'(t) + x(t)$$

Из типовых звеньев к интегрирующим звеньям относятся идеальное интегрирующее звено, инерционно–интегрирующее звено.

Пример переходного процесса при единичном ступенчатом воздействии на три разных узла –



4.2.1. Усилитель

Уравнение динамики звена имеет вид:

$$y(t) = K \cdot x(t), \quad (4.1)$$

т.е. уравнение не является дифференциальным, следовательно, данное звено является безынерционным.

Переходя к изображениям $x(t) \rightarrow X(s)$; $y(t) \rightarrow Y(s)$, получаем:
 $Y(s) = K \cdot X(s)$ – уравнение динамики звена в изображениях.

Передающая функция идеального усилительного звена:

$$W(s) = \frac{Y(s)}{X(s)} = K.$$

АФЧХ не зависит от ω -

$$W(i\omega) = W(s)|_{s=i\omega} = K.$$

Звенья, имеющие $W(s) = K \neq 0$ называются позиционными. При действии на вход единичного ступенчатого сигнала $l(t)$ на выходе будет такой же сигнал, усиленный в K раз.

Весовая функция:

$$w(t) = L^{-1} \cdot [W(s)] = L^{-1} \cdot [K] = K \cdot L^{-1}[1] = K \cdot \delta(t)$$

Переходная и импульсная характеристика звена –

$$h(t) = K \quad (t > 0) ; \quad w(t) = K \cdot \delta(t) ; \quad W(s) = K.$$

Если на вход усилителя действует синусоидальный сигнал, на выходе он усиливается в K раз без изменения фазы, поэтому амплитудная и фазовая частотная характеристики не зависят от частоты входного сигнала: $A(\omega) = K$, $\varphi(\omega) = 0$.

$$W(i\omega) = W(s) = K$$

Годограф АФЧХ вырождается в точку:

- вещественная частотная характеристика $U(\omega) = \text{Re}(\omega) = K$;
- мнимая частотная характеристика $V(\omega) = \text{Im}(\omega) = 0$.

$$A(\omega) = \text{mod } W(i\omega) = |W(i\omega)| = K$$

Характеристики звена Усилитель $y(t) = K \cdot x(t)$:

Передающая функция $W(s) = K$.

Весовая функция: $w(t) = K \cdot \delta(t)$

Переходная и импульсная характеристика звена :

$$h(t) = K ; \quad w(t) = K \cdot \delta(t) ; \quad W(s) = K.$$

Амплитудная и фазовая частотная характеристики: $A(\omega) = K$, $\varphi(\omega) = 0$.

Примерами звена являются:

- Механический редуктор (Представление редуктора пропорциональным звеном всегда является идеализированным, т.к. не учитываются упругие деформации валов и шестерен (они предполагаются абсолютно жесткими), а также зазоры в зубчатых передачах);

- Безынерционный (широкополосный) электронный усилитель (Представление усилителя пропорциональным звеном всегда является идеализированным. Реальный усилитель не может пропускать сигналы всех частот одинаково, с увеличением частоты входного напряжения коэффициент усиления реального усилителя будет уменьшаться, однако в широкой полосе частот это уменьшение незначительно и его можно не учитывать);

- делитель напряжения и т.д.

В SimInTech звено $W(s) = K$ реализуется с помощью элемента «Усилитель» библиотеки «Операторы» раздела SimInTech. Коэффициент усиления задаётся свойством усилителя.

4.2.2. Дифференцирующие звенья

Дифференцирующее звено дает на выходе производную входного сигнала. Уравнение идеального дифференцирующего звена

$$y(t) = k \cdot dx(t)/dt, \quad (4.2.1)$$

его операторная запись $y(t) = k \cdot p x(t)$, а передаточная функция $W(s) = k \cdot s$.

Известно, что производная единичного ступенчатого сигнала $1(t)$ в точке $t = 0$ – это дельта-функция $\delta(t)$. Поэтому переходная и весовая функции дифференцирующего звена

$$h(t) = k \cdot \delta(t), \quad w(t) = k \cdot d\delta/dt.$$

Это физически нереализуемые функции, так как дельта-функцию и ее производную, имеющие бесконечные значения, невозможно получить на реальном устройстве. Поэтому идеальное дифференцирующее относится к физически нереализуемым звеньям.

В технике не могут использоваться физически нереализуемые звенья. Поэтому важно рассмотреть аналогичное звено, которое выполняет дифференцирование низкочастотных сигналов и одновременно имеет ограниченное усиление на высоких частотах. Инерционное дифференцирующее звено описывается уравнением

$$T \frac{dy(t)}{dt} + y(t) = k \cdot \frac{dx(t)}{dt}$$

и имеет передаточную функцию $W(s) = k \cdot s / (Ts+1)$. Фактически это последовательное соединение идеального дифференцирующего и апериодического звеньев.

Апериодическое звено добавляет инерционность: обладая свойствами фильтра низких частот, оно ограничивает усиление на высоких частотах. Поскольку передаточная функция имеет равные степени числителя и знаменателя, на высоких частотах (выше сопрягающей частоты $\omega = 1/T$) ЛАЧХ имеет нулевой наклон, поэтому неограниченного роста коэффициента усиления не происходит.

4.2.2.1. Идеальное дифференцирующее звено

Уравнение динамики звена имеет вид:

$$y(x) = K \cdot \tau \cdot x'(t), \quad (4.2.2)$$

где: τ – постоянная времени.

Переходя к изображениям $x(t) \rightarrow X(s)$; $x'(t) \rightarrow s \cdot X(s)$; $y(t) \rightarrow Y(s)$, получаем уравнение динамики звена в изображениях:

$$Y(s) = K \cdot \tau \cdot s \cdot X(s)$$

Передаточная функция идеального дифференцирующего звена:

$$W(s) = \frac{Y(s)}{X(s)} = K \cdot \tau \cdot s = i \cdot K \cdot \tau \cdot \omega$$

АФЧХ – Амплитудно-фазовая частотная характеристика

$$W(i \cdot \omega) = i \cdot K \cdot \tau \cdot \omega;$$

$$Re(\omega) = U(\omega) = 0;$$

$$Im(\omega) = V(\omega) = K \cdot \tau \cdot \omega;$$

$$A(\omega) = \sqrt{Re^2(\omega) + Im^2(\omega)} = K \cdot \tau \cdot \omega;$$

$$\varphi(\omega) = \arctg \frac{Im(\omega)}{Re(\omega)} = \frac{\pi}{2}$$

Логарифмическая амплитудная характеристика ЛАХ:

$$Lm(\omega) = 20 \cdot \lg(A(\omega)) = 20 \cdot \lg(K \cdot \tau) + 20 \cdot \lg(\omega)$$

Весовая функция звена:

$$w(t) = L^{-1}[W(s)] = L^{-1}[K \cdot \tau \cdot s \cdot \omega]$$

$$w(t) = K \cdot \tau \cdot \delta'(t)$$

Переходная функция звена:

$$h(t) = L^{-1}[H(s)] = L^{-1} \left[\frac{W(s)}{s} \right] = L^{-1} \left[\frac{K \cdot \tau \cdot s}{s} \cdot [1] \right]$$

$$h(t) = K \cdot \tau \cdot \delta(t)$$

Звено обеспечивает опережение по фазе на $\pi/2$ (при любой частоте входного сигнала). Чем выше частота единичного гармонического сигнала на входе в звено, тем выше амплитуда выходного сигнала в установившемся режиме.

Характеристики дифференцирующего звена $y(x) = K \cdot \tau \cdot x'(t)$:

Передающая функция $W(s) = K \cdot \tau \cdot s$.

Весовая функция: $w(t) = K \cdot \tau \cdot \delta'(t)$

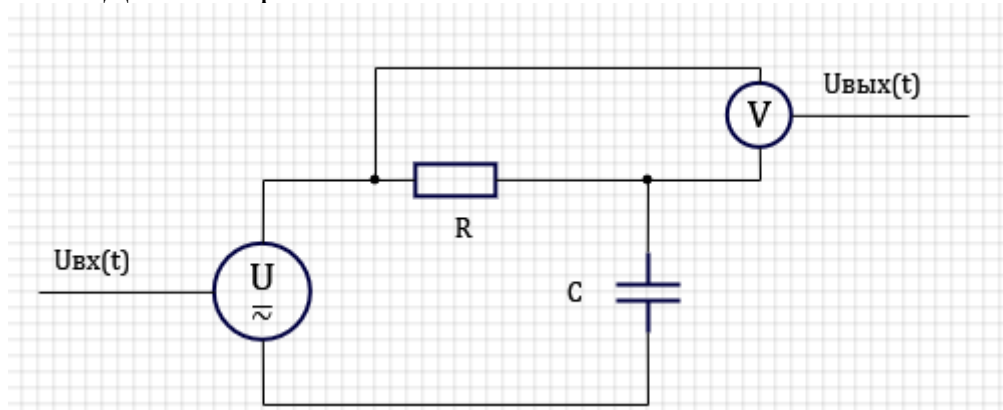
Переходная функция звена: $h(t) = K \cdot \tau \cdot \delta(t)$

Амплитудная и фазовая частотная характеристики:

$$A(\omega) = K \cdot \tau \cdot \omega; \quad \varphi(\omega) = \frac{\pi}{2}$$

4.2.2.2. Инерционно-дифференцирующее звено

Для электрической схемы -



$$U_{\text{BX}} = U_{\text{R}} + U_{\text{C}}, \quad I = dq_c/dt, \quad q_c = C \cdot U_{\text{C}}$$

$$U_{\text{BX}} = U_{\text{R}} + U_{\text{C}} = I \cdot R + U_{\text{BX}} - U_{\text{R}} = dq_c/dt \cdot R + U_{\text{BX}} - U_{\text{R}} \rightarrow$$

$$0 = dq_c/dt \cdot R - U_{\text{R}}$$

$$C \cdot R \cdot dU_{\text{C}}/dt - U_{\text{R}} = C \cdot R \cdot d(U_{\text{BX}} - U_{\text{R}})/dt - U_{\text{R}}$$

$$C \cdot R \cdot dU_{\text{BX}}/dt - C \cdot R \cdot dU_{\text{R}}/dt - U_{\text{R}} \rightarrow$$

$$C \cdot R \cdot dU_{\text{R}}/dt + U_{\text{R}} = C \cdot R \cdot dU_{\text{BX}}/dt \quad \text{или}$$

$$C \cdot R \cdot y'(t) + y(t) = C \cdot R \cdot x(t) \quad \{ C \cdot R \rightarrow \tau \}$$

Уравнение динамики инерционно-дифференцирующего звена имеет вид:

$$T \cdot y'(t) + y(t) = \tau \cdot x'(t) \quad \text{или обычно записывают } T \cdot y'(t) + y(t) = k \cdot x'(t)$$

В изображениях Лапласа

$$(T \cdot s + 1) \cdot Y(s) = \tau \cdot s \cdot X(s).$$

Передаточная функция

$$W(s) = \frac{Y(s)}{X(s)} = \frac{\tau \cdot s}{T \cdot s + 1}$$

$$\text{АФЧХ } (s \rightarrow i \cdot \omega) \quad W(i \cdot \omega) = \frac{\tau \cdot i \cdot \omega}{T \cdot i \cdot \omega + 1} = \frac{\tau \cdot T \cdot \omega^2}{1 + T^2 \cdot \omega^2} + i \cdot \frac{\tau \cdot \omega}{1 + T^2 \cdot \omega^2};$$

$$U(\omega) = \frac{\tau \cdot T \cdot \omega^2}{1 + T^2 \cdot \omega^2} \quad V(\omega) = \frac{\tau \cdot \omega}{1 + T^2 \cdot \omega^2}$$

$$\text{Модуль АФЧХ } A(\omega) = \sqrt{U(\omega)^2 + V(\omega)^2} = \frac{\tau \cdot \omega}{\sqrt{1 + T^2 \cdot \omega^2}}$$

$$\text{Сдвиг фазы } \varphi(\omega) = \text{arctg} \frac{V(\omega)}{U(\omega)} = \text{arctg} \frac{1}{T \cdot \omega} = \text{arcctg}(T \cdot \omega)$$

Логарифмическая амплитудная характеристика ЛАХ определяется по формуле

$$Lm(\omega) = 20 \cdot \lg(\tau \cdot \omega) - 20 \cdot \lg \sqrt{1 + T^2 \cdot \omega^2}$$

4.2.3. Идеальное интегрирующее звено

Интегрирующее звено описывается уравнением

$$T \cdot \frac{dy(t)}{dt} = K \cdot x(t), \quad (4.3)$$

в изображениях $T \cdot s \cdot Y(s) = K \cdot X(s)$
 которому соответствует передаточная функция

$$W(s) = \frac{K}{T \cdot s}.$$

АФЧХ: $W(i \cdot \omega) = \frac{K}{i \cdot T \cdot \omega} = -i \cdot \frac{K}{T \cdot \omega};$
 $U(\omega) = 0; \quad V(\omega) = -\frac{K}{T \cdot \omega};$

Фазочастотная характеристика идеального интегрирующего звена:
 $\varphi(\omega) = \text{const} = -\pi/2$

Весовая функция звена:

$$w(t) = L^{-1}[W(s) \cdot [1]] = L^{-1}\left[\frac{K}{T \cdot s} \cdot [1]\right] \rightarrow$$

$$w(t) = \frac{K}{T} \cdot 1(t)$$

Переходная функция звена:

$$h(t) = L^{-1}\left[\frac{W(s)}{s} \cdot [1]\right] = L^{-1}\left[\frac{K}{T \cdot s^2} \cdot [1]\right] \rightarrow$$

$$h(t) = \frac{K}{T} \cdot t$$

Отметим, что переходную функцию можно определить через решение уравнения (4.3) -

$$y(t) = y(0) + \frac{K}{T} \int_0^t x(\tau) d\tau$$

Используя это решение для единичного скачка ($x(t) = 1$ при $t \geq 0$) при нулевых начальных условиях ($y(0) = 0$), получаем линейно возрастающую переходную характеристику:

$$h(t) = \frac{K}{T} \cdot t.$$

Характеристики интегрирующего звена $T \cdot \frac{dy(t)}{dt} = K * x(t).$

Передаточная функция $W(s) = \frac{K}{T \cdot s}.$

Весовая функция: $w(t) = \frac{K}{T} \cdot 1(t)$

Переходная функция звена $h(t) = k \cdot t \cdot 1(t)$

Амплитудно-частотная характеристика:

$$W(i \cdot \omega) = -i \cdot \frac{K}{T \cdot \omega};$$

$$U(\omega) = 0; \quad V(\omega) = -\frac{K}{T \cdot \omega};$$

Фазочастотная характеристика идеального интегрирующего звена:
 $\varphi(\omega) = \text{const} = -\pi/2$

Примеры интегрирующего звена:

- ванна, в которую набирается вода. Входной сигнал – это поток воды через кран, выход системы – уровень воды в ванне. При поступлении

воды уровень растет, система «накапливает» (интегрирует) входной сигнал.

- Гидравлический демпфер (F – сила, действующая на поршень (входная величина); y – перемещение поршня (выходная величина).

(<https://studfile.net/preview/3580473/>)

Пример интегрирующего и дифференцирующего звена на основе конденсатора

Один и тот же технический элемент, с точки зрения теории автоматического управления, может выступать как в качестве интегрирующего, так и в качестве дифференцирующего звена.

В качестве примера интегрирующего звена можно рассмотреть конденсатор, где входным воздействием является ток, а выходным результатом является напряжение на клеммах конденсатора. Действительно, при малом токе и большой емкости конденсатора, в случае ступенчатого изменения тока с 0, мы получаем график напряжения, совпадающий по форме с переходной функцией интегрирующего звена.

Тот же самый конденсатор, при определенных параметрах сети, может выступать в качестве идеального дифференцирующего звена, если в качестве входного воздействия подавать напряжение, а в качестве результирующей величины использовать ток в цепи.

4.2.3. Аперидическое звено

Одно из самых часто встречающихся звеньев – аперидическое, которое описывается дифференциальным уравнением

$$T \frac{dy(t)}{dt} + y(t) = k * x(t) \quad (4.4)$$

и имеет передаточную функцию

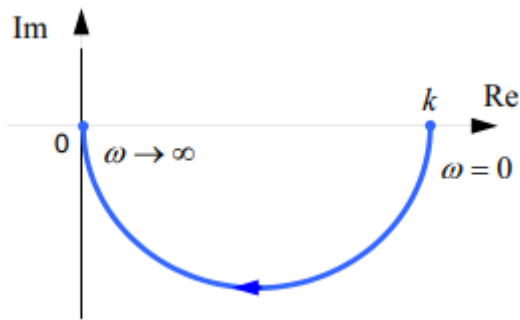
$$W(s) = \frac{k}{Ts+1} = \frac{k}{i \cdot \omega \cdot T + 1}$$

Здесь k – безразмерный коэффициент, а $T > 0$ – постоянная, которая называется постоянной времени звена. Постоянная времени – размерная величина, она измеряется в секундах и характеризует инерционность объекта, то есть скорость его реакции на изменение входного сигнала.

Частотная характеристика определяется выражением

$$W(i \cdot \omega) = \frac{k}{i \cdot \omega \cdot T + 1} = \frac{k \cdot (1 - i \cdot \omega \cdot T)}{T^2 \cdot \omega^2 + 1} = \frac{k}{T^2 \cdot \omega^2 + 1} - \frac{i \cdot k \cdot T \cdot \omega}{T^2 \cdot \omega^2 + 1}$$

Для каждой частоты ω значение $W(i \cdot \omega)$ – это точка на комплексной плоскости. При изменении ω от 0 до ∞ получается кривая, которая называется **годографом Найквиста (диаграммой Найквиста)**.



В данном случае можно показать, что частотная характеристика – это полуокружность с центром в точке $(0,5k; 0)$ радиуса $0,5k$. Годограф начинается (на нулевой частоте) в точке $(k; 0)$ и заканчивается в начале координат (при $\omega \rightarrow \infty$).

Переходная функция для звена (4.4) –

$$h(t) = y(t) = k \left[1 - \exp\left(-\frac{t}{T}\right) \right]$$

Импульсная характеристика -

$$w(t) = \frac{k}{T} \exp\left(-\frac{t}{T}\right)$$

Если звено описывается уравнением (изменение знака перед $y(t)$)

$$T \frac{dy(t)}{dt} - y(t) = k * x(t) \quad (4.4a)$$

то переходная и импульсная характеристики

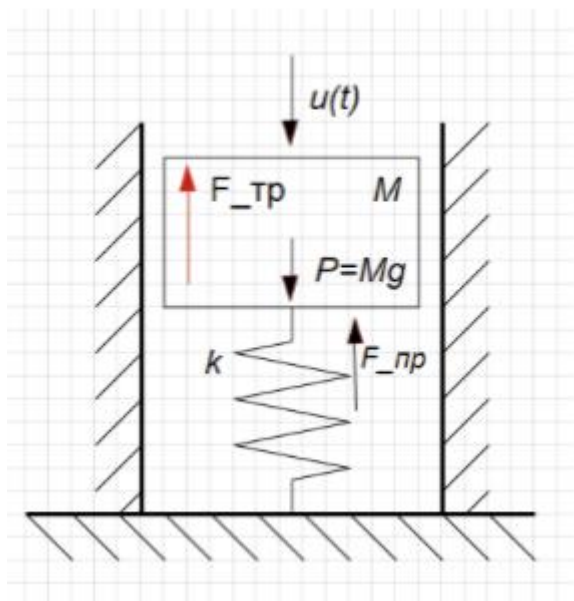
$$h(t) = k \left[\exp\left(-\frac{t}{T}\right) - 1 \right] \quad w(t) = \frac{k}{T} \exp\left(\frac{t}{T}\right)$$

показывают, что звено становится неустойчивым. Действительно, обычно предполагается, что постоянная времени $T > 0$, тогда экспоненты в этих выражениях бесконечно возрастают с ростом t . Поэтому звено названо «неустойчивым»: в покое оно находится в неустойчивом равновесии, а при малейшем возмущении «идет вразнос».

В качестве примера звена: двигатель любого типа (электрический, гидравлический, пневматический), генератор постоянного тока, нагревательная печь и т.д.

4.2.4. Апероидическое звено второго порядка

Рассмотрим апероидическое звено на примере модели механического демпфера. Механического демпфер - это поршень на пружине, он движется внутри цилиндра, может перемещается вверх-вниз. Его положение – это интересующая нас функция $Y(t)$, сверху на него воздействует возмущающая сила $(U(t))$, на стенках поршня действует сила вязкого трения.



Согласно 2-му закону Ньютона ускорение тела пропорционально сумме сил, действующих на тело:

$$m \cdot \frac{d^2 Y(t)}{dt^2} = \sum F_j = P + U(t) + F_{пр} + F_{тр}$$

где: m - масса поршня; $Y(t)$ - положение поршня (выходная переменная); $U(t) = X(t)$ - приложенная сила (входное воздействие); P - сила тяжести; $F_{пр} = k \cdot Y(t)$ - сила сопротивления пружины; $F_{тр} = c \cdot \frac{dY}{dt}$ - сила вязкого трения (пропорциональная скорости движения поршня).

Считаем, что в нулевой момент времени поршень находится в равновесии. Тогда начальное положение поршня - y_0 в равновесии, где скорость и ускорения равны 0, можно посчитать из уравнения 2-го закона Ньютона.

Перепишем уравнение равновесия в отклонениях от нулевого состояния ($Y(t) = y_0 + y(t)$; $U(t) = u_0 + u(t)$). Поскольку мы приняли, что в начальный момент у нас состояние равновесия, а сумма трех сил в состоянии равновесия равна нулю, их можно убрать из уравнения, и в итоге получим уравнение динамики апериодического звена 2-го порядка:

$$T_2^2 \cdot y''(t) + T_1 \cdot y'(t) + y(t) = K \cdot x(t), \quad (4.5)$$

$$\text{где } T_2^2 = \frac{m}{k}; \quad T_1 = \frac{c}{k}; \quad K = \frac{1}{k}.$$

$$\text{при этом: } D = T_1^2 - 4 \cdot T_2^2 \geq 0.$$

Отметим, если $D < 0$, то звено становится колебательным.

Переходя к изображениям $x(t) \rightarrow X(s)$; $y(t) \rightarrow Y(s)$ получаем уравнение динамики звена в изображениях:

$$(T_2^2 \cdot s^2 + T_1 \cdot s + 1) \cdot Y(s) = K \cdot X(s).$$

Передаточная функция звена может быть представлена в двух видах:

$$W(s) = \frac{Y(s)}{X(s)} = \frac{K}{T_2^2 \cdot s^2 + T_1 \cdot s + 1} < - \\ > \frac{K}{(T_3 \cdot s + 1)(T_4 \cdot s + 1)}$$

где:

$$T_3 = \frac{T_1 - \sqrt{D}}{2}; \quad T_4 = \frac{T_1 + \sqrt{D}}{2}; \quad D = T_1^2 - 4 \cdot T_2^2 \geq 0$$

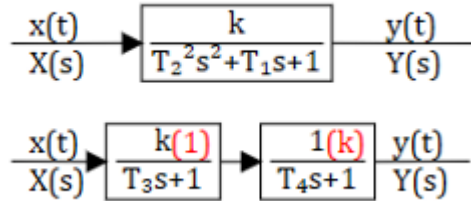


Рис.4_2.1. Аperiodическое звено 2-го порядка (два варианта)

Амплитудно-фазовая частотная характеристика (АФЧХ):

$$W(i \cdot \omega) = W(s)|_{s=i \cdot \omega} = \frac{K}{(1 - T_2^2 \cdot \omega^2) + i \cdot T_1 \cdot \omega} < - \\ > \frac{K}{(1 + i \cdot T_3 \cdot \omega)(1 + i \cdot T_4 \cdot \omega)}$$

Домножив числитель и знаменатель на комплексно-сопряженные скобки $(1 - i \cdot T_3 \cdot \omega)$ и $(1 - i \cdot T_4 \cdot \omega)$, после преобразования получаем:

$$W(i \cdot \omega) = \frac{K \cdot (1 - T_4 \cdot T_3 \cdot \omega^2)}{(1 + T_3^2 \cdot \omega^2)(1 + T_4^2 \cdot \omega^2)} - i \cdot \frac{K(T_4 + T_3) \cdot \omega}{(1 + T_3^2 \cdot \omega^2)(1 + T_4^2 \cdot \omega^2)}$$

Действительная и мнимая части АФЧХ:

$$u(\omega) = \frac{K \cdot (1 - T_4 \cdot T_3 \cdot \omega^2)}{(1 + T_3^2 \cdot \omega^2)(1 + T_4^2 \cdot \omega^2)}$$

$$v(\omega) = - \frac{K(T_4 + T_3) \cdot \omega}{(1 + T_3^2 \cdot \omega^2)(1 + T_4^2 \cdot \omega^2)}$$

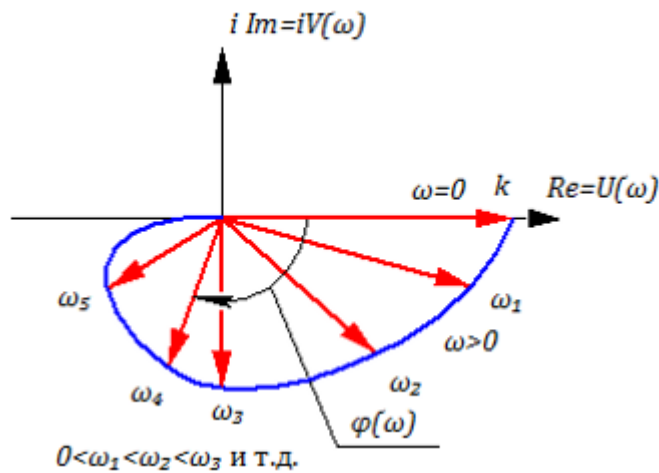
Анализируя поведение $u(\omega)$ и $v(\omega)$ при $\omega \rightarrow 0$ и при $\omega \rightarrow \infty$ получаем:

$$\begin{aligned} \lim_{\omega \rightarrow 0} u(\omega) &= K; & \lim_{\omega \rightarrow \infty} u(\omega) &= 0; \\ \lim_{\omega \rightarrow 0} v(\omega) &= 0; & \lim_{\omega \rightarrow \infty} v(\omega) &= 0; \end{aligned}$$

Модуль АФЧХ (амплитуда), то есть $\text{mod}(W(i \cdot \omega)) = |W(i \cdot \omega)|$ -

$$A(\omega) = |W(i \cdot \omega)| = \frac{K}{\sqrt{1 + T_3^2 \cdot \omega^2} \cdot \sqrt{1 + T_4^2 \cdot \omega^2}}$$

Подставляя в формулы $u(\omega), v(\omega)$ различные значения ω можно построить векторы, соответствующие различным значениям ω (годограф АФЧХ апериодического звена 2-го порядка):



Формула фазового сдвига:

$$\varphi(\omega) = -\pi \cdot j + \text{arctg} \frac{v(\omega)}{u(\omega)}$$

Переходная функция звена $h(t)$ (реакция звена на воздействие единичного сигнала $\mathbf{1}(t)$)

$$h(t) = L^{-1}[H(s)] = L^{-1} \left[\frac{W(s)}{s} \right] = L^{-1} \left[\frac{K}{s \cdot (1 + T_3 \cdot s)(1 + T_4 \cdot s)} \right]$$

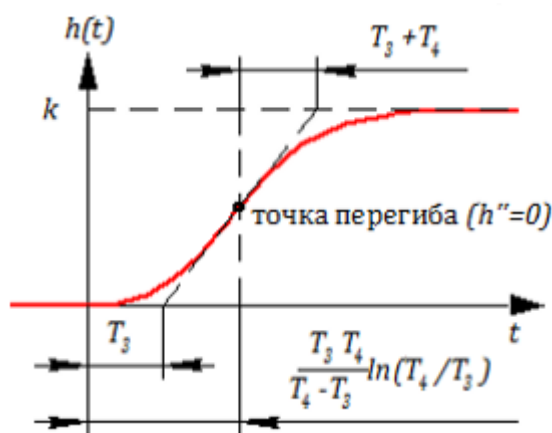
Для нахождения функции по формуле Хэвисайда, запишем корни полюса изображения, т.е. значения «s» при которых

$$D_0(s) = s \cdot (1 + T_3 \cdot s)(1 + T_4 \cdot s) = 0.$$

$$\text{Имеем } s_1 = 0; s_2 = -\frac{1}{T_3}; s_3 = -\frac{1}{T_4}.$$

Тогда по формуле Хэвисайда:

$$\begin{aligned}
f(t) &= \lim_{s \rightarrow 0} [(s - 0) \cdot \frac{K}{s \cdot (1 + T_3 \cdot s)(1 + T_4 \cdot s)} \cdot e^{st}] \\
&+ \lim_{s \rightarrow -\frac{1}{T_3}} \left[\left(s + \frac{1}{T_3} \right) \cdot \frac{K}{s \cdot (1 + T_3 \cdot s)(1 + T_4 \cdot s)} \cdot e^{st} \right] \\
&+ \lim_{s \rightarrow -\frac{1}{T_4}} \left[\left(s + \frac{1}{T_4} \right) \cdot \frac{K}{s \cdot (1 + T_3 \cdot s)(1 + T_4 \cdot s)} \cdot e^{st} \right] \rightarrow \\
f(t) &= K \left[1 + \frac{T_3}{T_4 - T_3} \cdot e^{-\frac{t}{T_3}} - \frac{T_4}{T_4 - T_3} \cdot e^{-\frac{t}{T_4}} \right]
\end{aligned}$$



Весовая функция получается дифференцированием $w(t) = h'(t)$:

$$w(t) = \frac{K}{T_4 - T_3} \cdot [e^{-\frac{t}{T_4}} - e^{-\frac{t}{T_3}}]$$

Для справки - Формула Хэвисайда

Если $F(s) = \frac{D_1(s)}{D_0(s)}$, где $D_1(s)$ и $D_0(s)$ – полиномы по степеням «s»,

то:

$$f(t) = \sum_{j=1} \frac{1}{(k_j - 1)!} \cdot \lim_{s \rightarrow s_j} \frac{d^{k_j-1}}{ds^{k_j-1}} \cdot [(s - s_j)^{k_j} \cdot F(s) \cdot e^{st}]$$

где s_j – полюса изображения, т.е. те значения «s» при которых полином $D_0(s)$ обращается в ноль; k_j – кратность j – го полюса.

4.2.5. Колебательное звено

Рассмотрим колебательное звено на примере электрического колебательного контура. Электрическая цепь содержит источник напряжения и последовательно соединённые индуктивность, сопротивление, конденсатор.

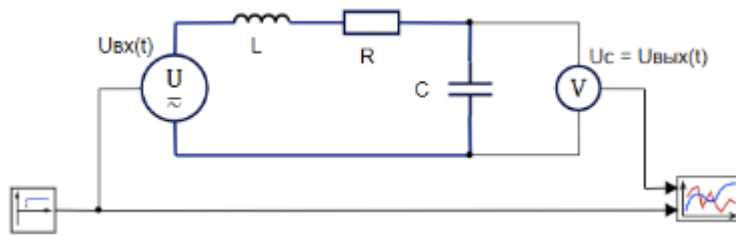


Рисунок 4.2.5.1. Электрический колебательный контур

Входное ступенчатое воздействие $x(t)$, формирующее внешнюю Э.Д.С в цепи, подключено к блоку «источнику напряжения» $x(t) = U_{вх}(t)$.

Результирующий отклик звена - напряжение на конденсаторе $y(t) = U_c(t) = U_{вых}(t)$.

Согласно второму закону Кирхгофа для замкнутого контура, сумма Э.Д.С равна сумме напряжения на резистивных элементах контура.

$$U_R + U_C = U_{вх} + \xi_L \rightarrow U_{вх} = -\xi_L + U_R + U_C.$$

где $\xi_L = -L \cdot \frac{di}{dt}$ - ЭДС индукции на катушке (направлено против изменения тока); $U_R = R \cdot I$ - падение напряжения на сопротивлении.

Сила тока в цепи равна изменению заряда конденсатора:

$$I = \frac{dq}{dt}, \quad q = C \cdot \frac{dU_c}{dt}$$

Тогда сила тока в цепи I связана с напряжением на конденсаторе U_c соотношением:

$$L \cdot C \cdot \frac{d^2 U_c}{dt^2} + R \cdot C \cdot \frac{dU_c}{dt} + U_c = U_{вх}$$

Имеем уравнение колебательного звена ($y(t) = U_c$; $x(t) = U_{вх}$)

$$T_2^2 \cdot y''(t) + T_1 \cdot y'(t) + y(t) = K \cdot x(t), \quad (4.5)$$

В данном случае: $T_2^2 = L \cdot C$; $T_1 = R \cdot C$; $K = 1$.

Уравнение динамики звена описывается уравнением, аналогичным рассмотренному апериодическому звену второго порядка.

Причем $T_1 < T_2$, $D = T_1^2 - 4 \cdot T_2^2 \leq 0$.

Учитывая, что $D \leq 0$, удобнее представить уравнение динамики в другой форме. Введем новые параметры: $T = T_2$ и $\beta = T_1 / (2 \cdot T_2)$, где β - параметр (коэффициент) затухания (демпфирования). Тогда уравнение колебательного звена имеет вид

$$T^2 \cdot y''(t) + 2 \cdot \beta \cdot T \cdot y'(t) + y(t) = K \cdot x(t), \quad (4.5)$$

Перейдем к изображениям: $x(t) \rightarrow X(s)$ и $y(t) \rightarrow Y(s)$ приходим к **передаточной функции** колебательного звена

$$W(s) = \frac{Y(s)}{X(s)} = \frac{K}{T^2 \cdot s^2 + 2 \cdot \beta \cdot T \cdot s + 1}$$

Еще раз подчеркнем, что параметр (коэффициент) затухания $0 \leq \beta \leq 1$ (демпфирования), $0 \leq \beta \leq 1$, причем при $\beta > 1$ свойства колебательного звена совпадают с аналогичными свойствами соответствующего апериодического звена 2-го порядка, а при $\beta = 0$ звено

выражается в консервативное, в котором могут существовать незатухающие гармонические колебания.

Выражение для АФЧХ получается после подстановки в выражение для передаточной функции $s = i \cdot \omega$

$$W(i \cdot \omega) = \frac{K}{T^2 \cdot s(i \cdot \omega)^2 + 2 \cdot \beta \cdot T \cdot (i \cdot \omega) + 1} =$$

$$= \frac{K}{(1 - T^2 \cdot \omega^2) + 2 \cdot \beta \cdot T \cdot (i \cdot \omega)}$$

Домножим числитель и знаменатель на $(1 - T^2 \cdot \omega^2) - 2 \cdot \beta \cdot T \cdot (i \cdot \omega)$.

Выражения для вещественной и мнимой частей принимают вид:

$$u(\omega) = \frac{K \cdot (1 - T^2 \cdot \omega^2)}{(1 - T^2 \cdot \omega^2)^2 + 4 \cdot \beta^2 \cdot T^2 \cdot \omega^2}$$

$$v(\omega) = \frac{-2 \cdot K \cdot \beta \cdot T \cdot \omega}{(1 - T^2 \cdot \omega^2)^2 + 4 \cdot \beta^2 \cdot T^2 \cdot \omega^2}$$

Амплитуда АФЧХ:

$$A(\omega) = \sqrt{u(\omega)^2 + v(\omega)^2} = \sqrt{\frac{K^2 \cdot ((1 - T^2 \cdot \omega^2)^2 + 4 \cdot (\beta \cdot T \cdot \omega)^2)}{((1 - T^2 \cdot \omega^2)^2 + 4 \cdot \beta^2 \cdot T^2 \cdot \omega^2)^2}};$$

$$A(\omega) = \frac{K}{\sqrt{(1 - T^2 \cdot \omega^2)^2 + 4 \cdot \beta^2 \cdot T^2 \cdot \omega^2}}$$

Сдвиг фазы:

$$\varphi(\omega) = \begin{cases} -\arctg \frac{2 \cdot \beta \cdot T \cdot \omega}{1 - T^2 \cdot \omega^2}, & \text{при } \omega \leq \frac{1}{T} \\ -\pi - \arctg \frac{2 \cdot \beta \cdot T \cdot \omega}{1 - T^2 \cdot \omega^2}, & \text{при } \omega > \frac{1}{T} \end{cases}$$

Предельные значения:

$$\omega \rightarrow 0 \Rightarrow \begin{cases} u(\omega) \rightarrow K; \\ v(\omega) \rightarrow 0; \\ A(\omega) \rightarrow K; \\ \varphi(\omega) \rightarrow 0; \end{cases} \quad \omega \rightarrow \infty \Rightarrow \begin{cases} u(\omega) \rightarrow 0; \\ v(\omega) \rightarrow 0; \\ A(\omega) \rightarrow 0; \\ \varphi(\omega) \rightarrow -\pi; \end{cases}$$

Одной из главных особенностей АФЧХ является возможность существования экстремума в зависимости $A(\omega)$. Выполним исследование на экстремум:

$$\frac{dA(\omega)}{d\omega} = \frac{d}{d\omega} \left[\frac{K}{\sqrt{(1 - T^2 \cdot \omega^2)^2 + 4 \cdot \beta^2 \cdot T^2 \cdot \omega^2}} \right] = 0$$

Отсюда выражение для экстремума:

$$\omega_m = \frac{1}{T} \cdot \sqrt{1 - 2 \cdot \beta^2}$$

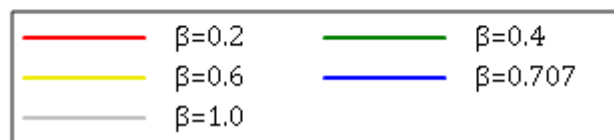
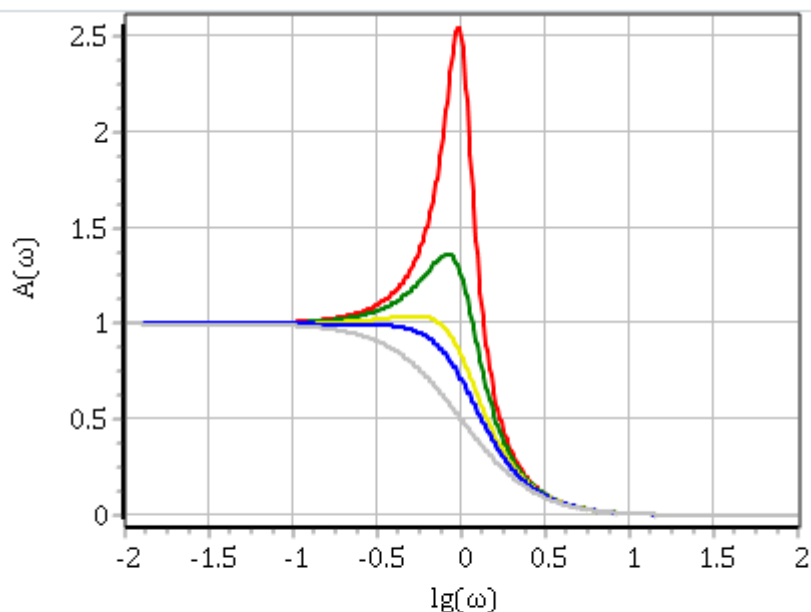
Если $\beta < \frac{\sqrt{2}}{2}$ зависимость $A(\omega)$ имеет экстремум

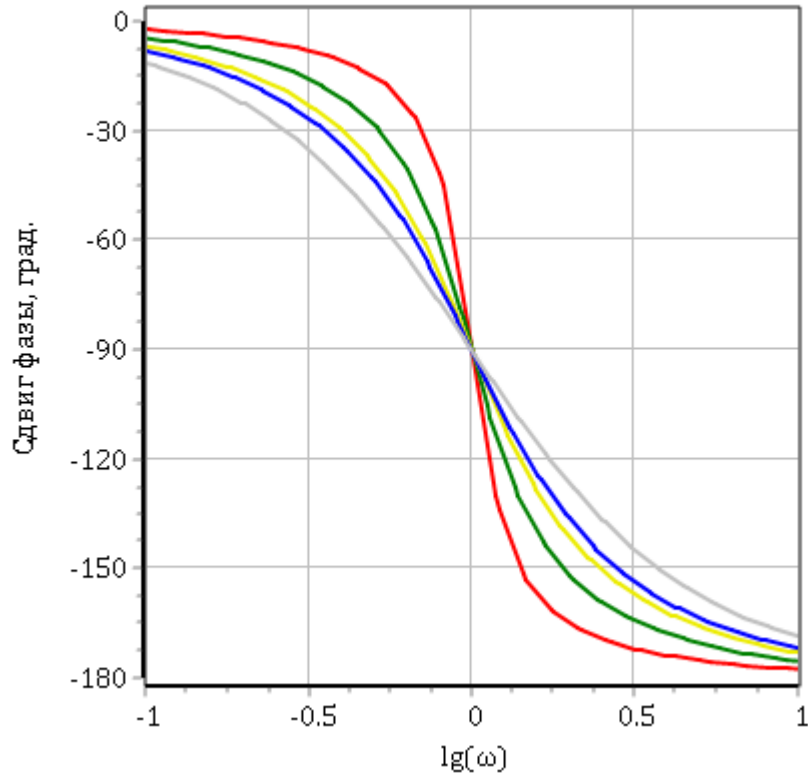
$$A(\omega_m) = \frac{K}{2 \cdot \beta \cdot \sqrt{1 - \beta^2}}$$

Анализ вышеприведенных соотношений показывает, что при $\beta < \frac{\sqrt{2}}{2}$ график $A(\omega)$ имеет горб, который при уменьшении β растет.

Частоту ω_m будем отождествлять с тем значением частоты входного гармонического воздействия, при которой имеет место максимальное значение амплитуды выходного сигнала.

Поскольку $\beta = \frac{T_1}{T_2}$, то очевидна роль постоянных времени: T_2 – ‘раскачивает’ колебания, а T_1 – ‘демпфирует’ их.

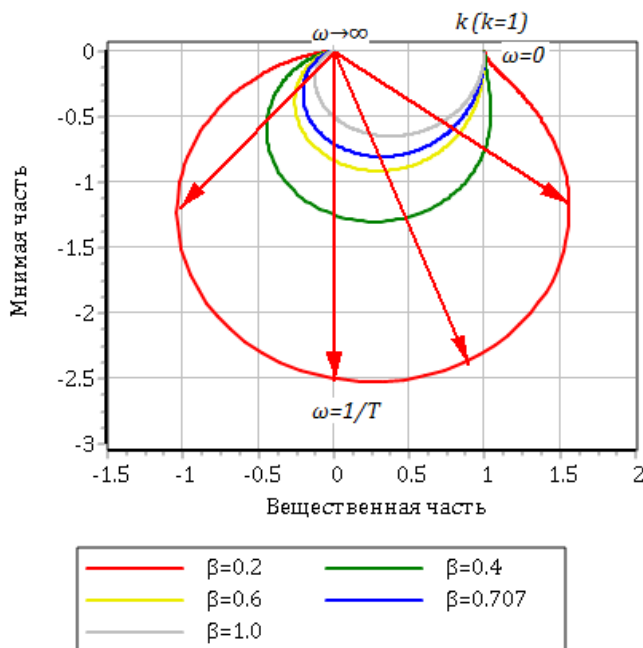


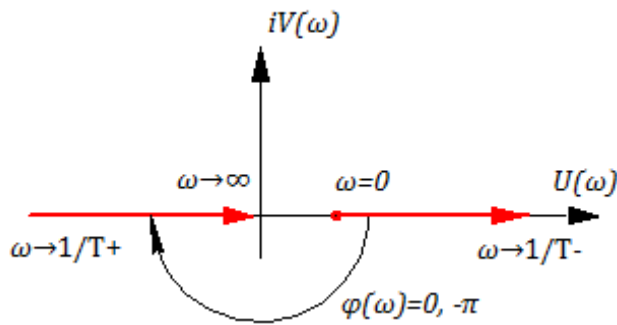


Частота $\omega = \frac{1}{T}$ называется частотой свободных колебаний и обозначается ω_0 . Колебательное звено, в котором $\beta = 0$ вырождается в консервативное. В данном звене при ступенчатом воздействии устанавливаются незатухающие колебания. Выражение экстремума для такого звена:

$$\omega_m = \frac{1}{T} \cdot \sqrt{1 - 2 \cdot \beta^2} = \frac{1}{T}$$

Годограф АФЧХ на комплексной плоскости:





Переходная функция звена $h(t)$

$$h(t) = L^{-1}[H(s)] = L^{-1} \left[\frac{W(s)}{s} \right] = L^{-1} \left[\frac{K}{s \cdot (T^2 \cdot s^2 + 2 \cdot \beta \cdot T \cdot s + 1)} \right] \Rightarrow$$

$$h(t) = \frac{K}{T^2} \cdot L^{-1} \left[\frac{1}{s \cdot (s^2 + \frac{2 \cdot \beta}{T} \cdot s + \frac{1}{T^2})} \right]$$

Для вычисления переходной функции воспользуемся формулой Хэвисайда.

Для справки - Формула Хэвисайда

Если $F(s) = \frac{D_1(s)}{D_0(s)}$, где $D_1(s)$ и $D_0(s)$ – полиномы по степеням «s», то:

$$f(t) = \sum_{j=1} \frac{1}{(k_j - 1)!} \cdot \lim_{s \rightarrow s_j} \frac{d^{k_j-1}}{ds^{k_j-1}} \cdot [(s - s_j)^{k_j} \cdot F(s) \cdot e^{st}]$$

где s_j – полюса изображения, т.е. те значения «s» при которых полином $D_0(s)$ обращается в ноль; k_j – кратность j – го полюса.

Найдем полюса $s \cdot \left(s^2 + \frac{2 \cdot \beta}{T} \cdot s + \frac{1}{T^2} \right) = 0 \Rightarrow$

$$s_1 = 0; \quad s_2 = -\frac{\beta}{T} + i \cdot \frac{1}{T} \cdot \sqrt{1 - \beta^2} \quad s_3 = -\frac{\beta}{T} - i \cdot \frac{1}{T} \cdot \sqrt{1 - \beta^2}$$

По формуле Хэвисайда для переходной функции, имеем:

$$h(t) = \frac{K}{T^2} \cdot \sum_{j=1} \lim_{s \rightarrow s_j} \left[\frac{(s - s_j)}{s \cdot \left(s^2 + \frac{2 \cdot \beta}{T} \cdot s + \frac{1}{T^2} \right)} \cdot e^{st} \right] \quad (4.6)$$

Для полюса $s_1 = 0$, имеем:

$$\lim_{s \rightarrow 0} \left[\frac{(s - 0)}{s \cdot \left(s^2 + \frac{2 \cdot \beta}{T} \cdot s + \frac{1}{T^2} \right)} \cdot e^{st} \right] = T^2$$

Введем новые переменные m, n и выразим s_2, s_3 через новые переменные:

$$m = -\frac{\beta}{T}, \quad n = \frac{1}{T} \cdot \sqrt{1 - \beta^2} \rightarrow s_2 = m + i \cdot n; \quad s_3 = m - i \cdot n;$$

$$s^2 + \frac{2 \cdot \beta}{T} \cdot s + \frac{1}{T^2} = (s - s_2) \cdot (s - s_3)$$

Тогда для второго предела -

$$\lim_{s \rightarrow s_2} \left[\frac{(s - s_2)}{s \cdot (s - s_2) \cdot (s - s_3)} \cdot e^{st} \right] = \frac{1}{(m + i \cdot n) \cdot 2 \cdot i \cdot n} \cdot e^{m \cdot t} \cdot e^{i \cdot n \cdot t} = \rightarrow$$

Домножая числитель и знаменатель на $(m - i \cdot n) \cdot i$, для второго предела имеем

$$= \frac{n + m \cdot i}{(m^2 + n^2) \cdot 2 \cdot n} \cdot e^{m \cdot t} \cdot e^{i \cdot n \cdot t}.$$

Аналогично, для третьего предела, имеем -

$$\lim_{s \rightarrow s_3} \left[\frac{(s - s_3)}{s \cdot (s - s_2) \cdot (s - s_3)} \cdot e^{st} \right] = \frac{-n + m \cdot i}{(m^2 + n^2) \cdot 2 \cdot n} \cdot e^{m \cdot t} \cdot e^{-i \cdot n \cdot t}$$

Складывая второе и третье слагаемое:

$$\begin{aligned} \sum_2^3 &= -\frac{e^{m \cdot t}}{(m^2 + n^2) \cdot 2 \cdot n} \cdot \left[(n \cdot (e^{i \cdot n \cdot t} + e^{-i \cdot n \cdot t}) + i \cdot m \cdot (e^{i \cdot n \cdot t} - e^{-i \cdot n \cdot t})) \right] = \\ &= -\frac{e^{m \cdot t}}{(m^2 + n^2) \cdot n} \cdot \left[(n \cdot \cos(n \cdot t) - m \cdot \sin(n \cdot t)) \right] = \\ &= -\frac{e^{m \cdot t}}{(m^2 + n^2)} \cdot \left[\left(\cos(n \cdot t) - \frac{m}{n} \cdot \sin(n \cdot t) \right) \right] \end{aligned}$$

Учитывая, что

$$m = -\frac{\beta}{T}, \quad n = \frac{1}{T} \cdot \sqrt{1 - \beta^2} \text{ имеем}$$

$$(m^2 + n^2) = \frac{\beta^2}{T^2} + \frac{1 - \beta^2}{T^2} = \frac{1}{T^2}; \quad \frac{m}{n} = -\frac{\beta}{T} \cdot \frac{T}{\sqrt{1 - \beta^2}}$$

Для переходной функции (4.6) -

$$\begin{aligned} h(t) &= \frac{K}{T^2} \cdot \left[T^2 - T^2 \cdot e^{m \cdot t} \cdot \left(\cos(n \cdot t) + \frac{\beta}{T} \cdot \frac{T}{\sqrt{1 - \beta^2}} \cdot \sin(n \cdot t) \right) \right] = \\ &= K \cdot \left[1 - e^{-\frac{\beta}{T} \cdot t} \cdot \left(\cos\left(\frac{1}{T} \cdot \sqrt{1 - \beta^2} \cdot t\right) + \frac{\beta}{\sqrt{1 - \beta^2}} \cdot \sin\left(\frac{1}{T} \cdot \sqrt{1 - \beta^2} \cdot t\right) \right) \right] \end{aligned}$$

Введем новую переменную - частоту собственных колебаний:

$$\omega_c = \frac{1}{T} \sqrt{1 - \beta^2}, \quad 0 < \beta < 1.$$

Таким образом, в описании колебательного звена появилось три “новых” частоты $\omega_0 < \omega_m < \omega_c$:

ω_0 – частота свободных колебаний;

ω_m – частота, соответствующая максимальной амплитуде;

ω_c – частота собственных колебаний.

Рассмотрим предельные случаи для $\beta = 1, \beta = 0$.

Если $\beta \rightarrow 0$, то $\omega_c \rightarrow \omega_0 = \frac{1}{T}$:

$$h(t) = K \cdot \left[1 - e^{0 \cdot t} \cdot \left(\cos\left(\frac{t}{T}\right) + 0 \cdot \sin\left(\frac{t}{T}\right) \right) \right] = K \left[1 - \cos\left(\frac{t}{T}\right) \right].$$

переходная функция консервативного звена.

Если $\beta \rightarrow 1$, то $\omega_c \rightarrow 0$ собственных колебаний в звене нет

$$h(t) = K \cdot \left[1 - e^{-\frac{t}{T}} \cdot \left(1 + \frac{t}{T} \right) \right]$$

В качестве примеров звена можно привести: двигатель постоянного тока при учете электромеханической и электромагнитной постоянных времени, электромашинный усилитель и т.п.