

Частотные характеристики САУ

Частотные характеристики (ЧХ) описывают установившиеся вынужденные колебания на выходе звена, вызванные гармоническим воздействием на его входе. В том случае, когда на вход линейной САУ подается периодический гармонический сигнал некоторой частоты $\omega = \text{const}$:

$$x_{\text{ВХ}}(t) = A_{\text{ВХ}} e^{j\omega t} = A_{\text{ВХ}} (\cos \omega t + j \sin \omega t), \quad (1)$$

по истечении устойчивого (затухающего) переходного процесса на выходе САУ установятся вынужденные периодические колебания, описываемые в экспоненциальной форме как

$$x_{\text{ВЫХ}}(t) = A_{\text{ВЫХ}} e^{j(\omega t + \varphi)} = A_{\text{ВЫХ}} e^{j\omega t} e^{j\varphi}. \quad (2)$$

Эти колебания совершаются с той же частотой ω , что и входные колебания, но с другой амплитудой $A_{\text{ВЫХ}}$ и сдвигом фазы относительно входного сигнала на некоторый угол φ (рис. 1).

Как уже рассматривалось ранее, в общем случае САУ описывается ДУ вида

$$\begin{aligned} a_n \frac{d^n x_{\text{ВЫХ}}(t)}{dt^n} + a_{n-1} \frac{d^{n-1} x_{\text{ВЫХ}}(t)}{dt^{n-1}} + \dots + a_1 \frac{dx_{\text{ВЫХ}}(t)}{dt} + a_0 x_{\text{ВЫХ}}(t) = \\ = b_m \frac{d^m x_{\text{ВХ}}(t)}{dt^m} + b_{m-1} \frac{d^{m-1} x_{\text{ВХ}}(t)}{dt^{m-1}} + \dots + b_1 \frac{dx_{\text{ВХ}}(t)}{dt} + b_0 x_{\text{ВХ}}(t). \end{aligned} \quad (3)$$

Подставим выражения для входного (1) и выходного (2) сигналов в (3). Для этого необходимо получить их производные. Производные гармонического входного сигнала:

$$\begin{aligned} \frac{dx_{\text{ВХ}}(t)}{dt} &= j\omega A_{\text{ВХ}} e^{j\omega t}; \\ \frac{d^2 x_{\text{ВХ}}(t)}{dt^2} &= j\omega \cdot j\omega A_{\text{ВХ}} e^{j\omega t} = (j\omega)^2 A_{\text{ВХ}} e^{j\omega t}; \end{aligned} \quad (4)$$

...

$$\frac{d^{m-1} x_{\text{ВХ}}(t)}{dt^{m-1}} = (j\omega)^{m-1} A_{\text{ВХ}} e^{j\omega t};$$

$$\frac{d^m x_{\text{ВХ}}(t)}{dt^m} = (j\omega)^m A_{\text{ВХ}} e^{j\omega t}.$$

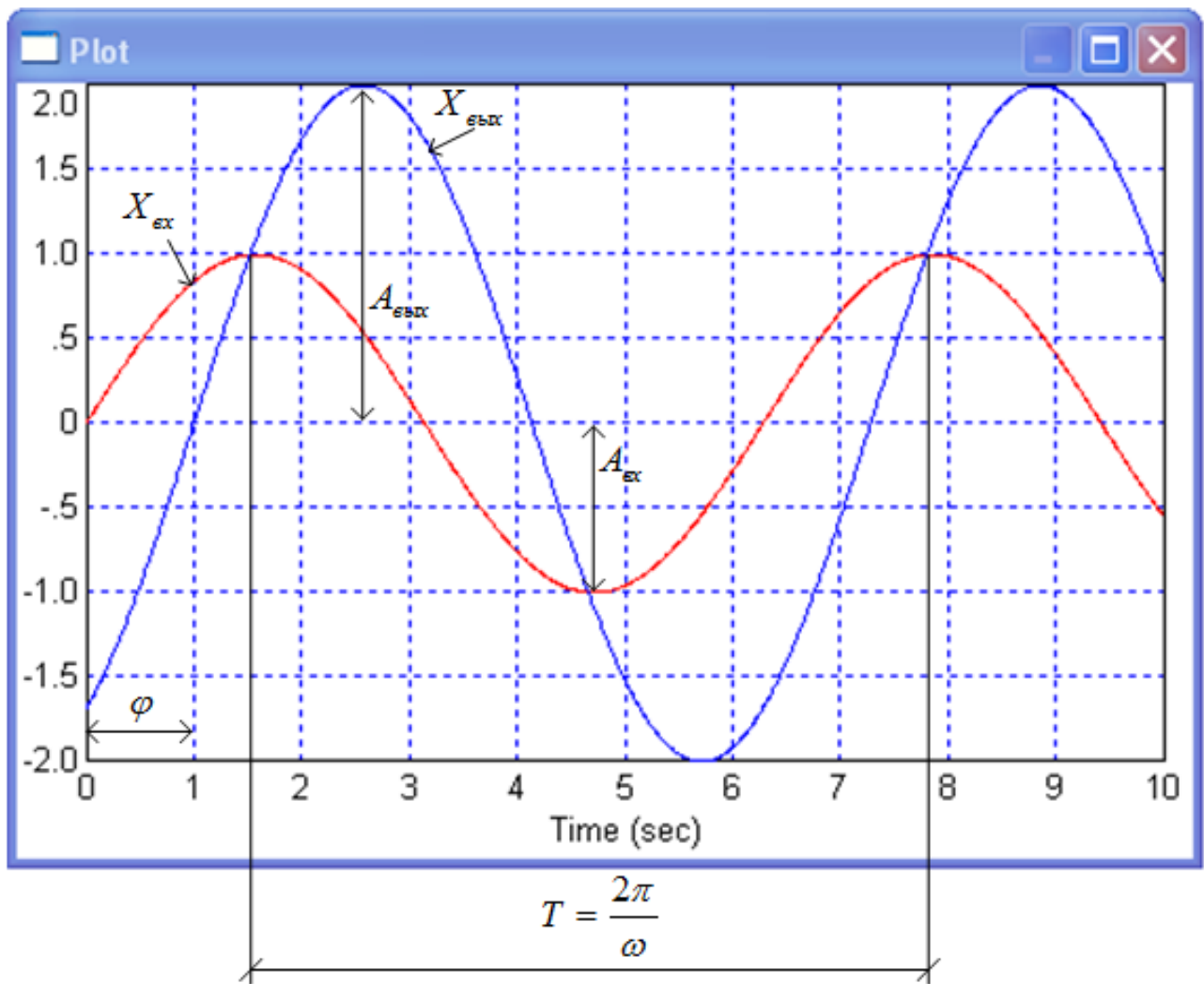


Рис. 1. Соотношение входного и выходного гармонических сигналов

Производные для выходного сигнала:

$$\frac{dx_{\text{ВЫХ}}(t)}{dt} = j\omega \cdot e^{j\varphi} A_{\text{ВЫХ}} e^{j\omega t};$$

$$\frac{d^2 x_{\text{ВЫХ}}(t)}{dt^2} = (j\omega)^2 e^{j\varphi} A_{\text{ВЫХ}} e^{j\omega t}; \quad (5)$$

...

$$\frac{d^{n-1} x_{\text{ВЫХ}}(t)}{dt^{n-1}} = (j\omega)^{n-1} \cdot e^{j\varphi} \cdot A_{\text{ВЫХ}} e^{j\omega t};$$

$$\frac{d^n x_{\text{ВЫХ}}(t)}{dt^n} = (j\omega)^n \cdot e^{j\varphi} \cdot A_{\text{ВЫХ}} e^{j\omega t}.$$

Подстановка выражений (1), (2), (4) и (5) в (3) даст уравнение

$$\begin{aligned}
& a_n (j\omega)^n e^{j\varphi} A_{\text{ВЫХ}} e^{j\omega t} + a_{n-1} (j\omega)^{n-1} e^{j\varphi} A_{\text{ВЫХ}} e^{j\omega t} + \dots + \\
& + a_2 (j\omega)^2 e^{j\varphi} A_{\text{ВЫХ}} e^{j\omega t} + a_1 (j\omega) e^{j\varphi} A_{\text{ВЫХ}} e^{j\omega t} + a_0 e^{j\varphi} A_{\text{ВЫХ}} e^{j\omega t} = \\
& = b_m (j\omega)^m A_{\text{ВХ}} e^{j\omega t} + b_{m-1} (j\omega)^{m-1} A_{\text{ВХ}} e^{j\omega t} + \dots + \\
& + b_2 (j\omega)^2 A_{\text{ВХ}} e^{j\omega t} + b_1 (j\omega) A_{\text{ВХ}} e^{j\omega t} + b_0 A_{\text{ВХ}} e^{j\omega t}.
\end{aligned}$$

Оно преобразуется к виду:

$$\begin{aligned}
& e^{j\varphi} A_{\text{ВЫХ}} e^{j\omega t} \left[a_n (j\omega)^n + a_{n-1} (j\omega)^{n-1} + \dots + a_1 j\omega + a_0 \right] = \\
& = A_{\text{ВХ}} e^{j\omega t} \left[b_m (j\omega)^m + b_{m-1} (j\omega)^{m-1} + \dots + b_1 j\omega + b_0 \right].
\end{aligned}$$

Откуда получаем выражение

$$W(j\omega) = \frac{b_m (j\omega)^m + b_{m-1} (j\omega)^{m-1} + \dots + b_1 (j\omega) + b_0}{a_n (j\omega)^n + a_{n-1} (j\omega)^{n-1} + \dots + a_1 (j\omega) + a_0} = \frac{A_{\text{ВЫХ}}}{A_{\text{ВХ}}} e^{j\varphi}. \quad (6)$$

Выражение (6) выведено для некоторого значения $\omega = \text{const}$. Оно содержит отношение амплитуд выходного и входного сигналов и учитывает сдвиг фаз между ними, рассчитанное для этой частоты $\omega = \text{const}$. Если сделать аналогичные расчеты для других значений частоты при изменении ω от 0 до $+\infty$, получим *зависимость* отношения амплитуд выходного и входного сигналов и сдвига фаз *от частоты*. Данная зависимость называется *амплитудно-фазовой характеристикой (АФХ)*, или *амплитудно-фазочастотной характеристикой (АФЧХ)* и рассчитывается по формуле, аналогичной (6) для значений частоты ω от 0 до $+\infty$:

$$W(j\omega) = \frac{b_m (j\omega)^m + b_{m-1} (j\omega)^{m-1} + \dots + b_1 (j\omega) + b_0}{a_n (j\omega)^n + a_{n-1} (j\omega)^{n-1} + \dots + a_1 (j\omega) + a_0} = A(\omega) e^{j\varphi(\omega)}. \quad (7)$$

$A(\omega)$ – *амплитудно-частотная характеристика (АЧХ)* – показывает, как изменяется отношение амплитуд выходного и входного сигналов при изменении частоты ω от 0 до $+\infty$.

$\varphi(\omega)$ – *фазочастотная характеристика (ФЧХ)* – показывает, как изменяется сдвиг выходного сигнала относительно входного при изменении частоты ω от 0 до $+\infty$.

Вследствие идентичности формулы (7) и выражения для передаточной функции

$$W(p) = \frac{b_m p^m + b_{m-1} p^{m-1} + \dots + b_1 p + b_0}{a_n p^n + a_{n-1} p^{n-1} + \dots + a_1 p + a_0}$$

получение формулы АФЧХ сводится к замене в формуле передаточной функции комплексной переменной p на выражение $j\omega$.

Очевидно, что АФЧХ – это комплексное число, из которого можно выделить действительную и мнимую части по правилам арифметики комплексных чисел (рис. 2):

$$W(j\omega) = R(\omega) + jI(\omega). \quad (8)$$

Здесь $R(\omega)$ – действительная, а $I(\omega)$ – мнимая частотная характеристики, где

$$A(\omega) = \sqrt{R^2(\omega) + I^2(\omega)} \quad (9)$$

– формула АЧХ, а

$$\varphi(j\omega) = \arctg\left(\frac{I(\omega)}{R(\omega)}\right) \quad (10)$$

– формула ФЧХ.

Графическим представлением АФЧХ является *годограф* – геометрическое место на комплексной плоскости конца вектора с амплитудой $A(\omega)$ и углом $\varphi(\omega)$ при изменении частоты ω от 0 до $+\infty$.

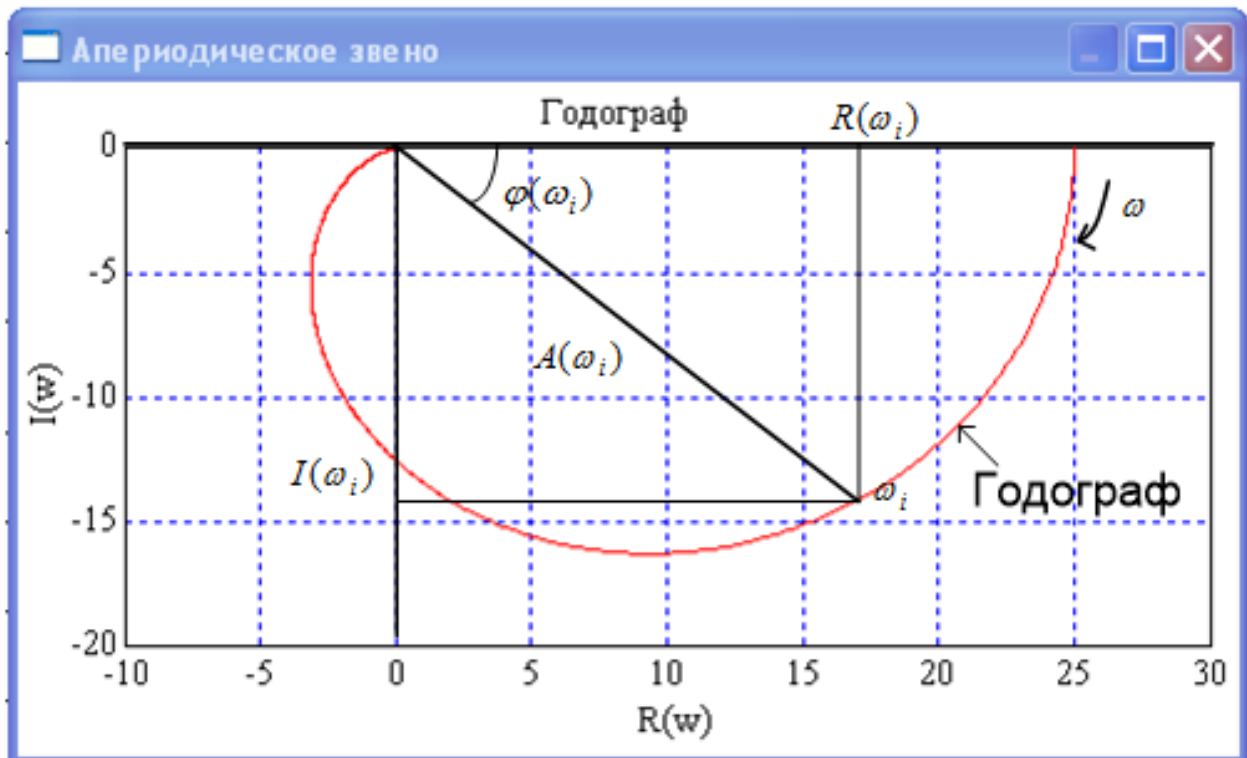


Рис. 2. Соотношение частотных характеристик