1 Таблица простейших преобразований Лапласа

| Изображение | Оригинал $(t \ge 0)$ |
|---------------------------------|--------------------------------------|
| 1 | $\delta(t)$ |
| $\frac{1}{p}$ | 1(t) |
| $\frac{1}{p^2}$ | t |
| $\frac{1}{p+a}$ | e^{-at} |
| $\frac{1}{(p+a)^2}$ | te^{-at} |
| $\frac{p}{p+a}$ | $\delta(t) - ae^{-at}$ |
| $\frac{p}{(p+a)^2}$ | $(1 - at)e^{-at}$ |
| $\frac{a}{p(p+a)}$ | $1 - e^{-at}$ |
| $\frac{1}{(p+a)(p+b)}$ | $\frac{1}{b-a}(e^{-at} - e^{-bt})$ |
| $\frac{p}{(p+a)(p+b)}$ | $\frac{1}{b-a}(be^{-bt} - ae^{-at})$ |
| $\frac{b^2}{p^2(p+b)}$ | $bt - (1 - e^{-bt})$ |
| $\frac{\omega}{p^2 + \omega^2}$ | $\sin \omega t$ |
| $\frac{p}{p^2 + \omega^2}$ | $\cos \omega t$ |

2 Типовые задачи по радиоэлектронике

2.1 Задача №1

Дано. Найти спектр сигнала $S(t) = A \cdot \exp\left(-\frac{t^2}{\tau^2}\right)$. Нарисовать график $|S(\omega)|$. Что будет при разных τ ?

Решение.

$$S(\omega) = A \int_{-\infty}^{+\infty} \exp\left(-\frac{t^2}{\tau^2}\right) e^{-i\omega t} dt$$

Выделим полный квадрат в степени экспоненты. Схема выделения полного квадрата следующая. Пусть у нас есть выражение вида a^2+b , тогда можно привести его к виду полного квадрата следующим образом:

$$a^{2} + b = a^{2} + 2 \cdot a \cdot d + d^{2} - d^{2} = (a+d)^{2} - d^{2}$$

Найти d нетрудно:

$$d = \frac{b}{2a} \quad \Rightarrow \quad a^2 + b = \left(a + \frac{b}{2a}\right)^2 - \frac{b^2}{4a^2}$$

В нашем случае

$$\frac{t^2}{\tau^2} + i\omega t = \left(\frac{t}{\tau} + \frac{i\omega\tau}{2}\right)^2 - \left(\frac{i\omega\tau}{2}\right)^2$$

И наш интеграл переходит в следующий:

$$S(\omega) = A \exp\left(-\frac{\omega^2 \tau^2}{4}\right) \int_{-\infty}^{+\infty} \exp\left(\left(\frac{t}{\tau} + \frac{i\omega\tau}{2}\right)^2\right) dt$$

Сделаем замену переменных: $\frac{t}{\tau} + \frac{i\omega\tau}{2} = x$, $t = \tau x - \frac{i\omega\tau}{2}\tau$, $dt = \tau dx$

$$S(\omega) = A\tau \exp\left(-\frac{\omega^2 \tau^2}{4}\right) \int\limits_{-\infty}^{+\infty} e^{-x^2} dx = \left(\int\limits_{-\infty}^{+\infty} e^{-x^2} dx = \sqrt{\pi}\right) = \sqrt{\pi} A\tau \cdot \exp\left(-\frac{\omega^2 \tau^2}{4}\right)$$

Найдем характерную временную ширину сигнала. Для экспоненциального спадения это время, за которое функция спадет в e раз, и для нашей функции это время $\Delta t = au$.

Сарафанов Ф.Г.

Характерная ширина спектра находится анологично:

$$\frac{\omega^2 \tau^2}{4} = 1 \quad \Rightarrow \quad \Delta \omega = \frac{2}{\tau}$$

Заметим отсюда характерное поведение спектра: чем уже сигнал во времени (меньше au), тем шире его частотный спектр.

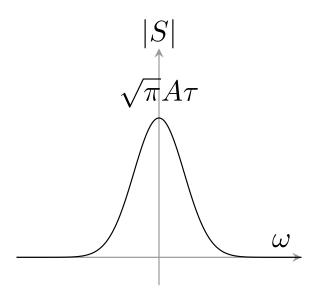


Рис. 1: Спектр сигнала

2.2 Задача №2

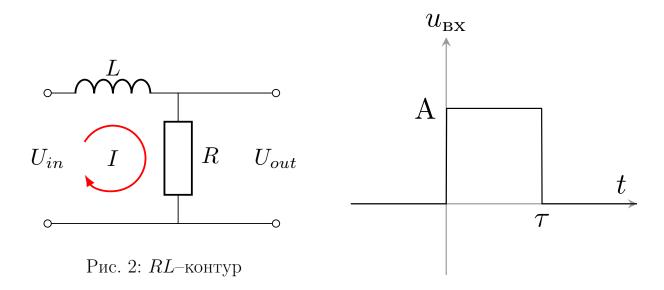


Рис. 3: Входное напряжение

Дано. Определить отклик выхода RL-цепи, изображенной на рисунке, на воздействие прямоугольного импульса длительностью τ . Нарисовать график $u_{\text{вых}}(t)$. При выполнении какого условия будет осуществляться приближенное интегрирование входной цепи?

Решение. Найдем образ входного импульса преобразованием Лапласа:

$$u_{\text{BX}}(t) = A \cdot \mathbb{1}(t) - A \cdot \mathbb{1}(t - \tau) \quad \Rightarrow \quad u_{\text{BX}}(t) \stackrel{\cdot}{=} \frac{A}{p} - \frac{A}{p} e^{-p\tau} = \frac{A}{p} \left(1 - e^{-p\tau}\right)$$

По второму правилу Кирхгофа, сумма падений напряжения на всех элементах цепи равна ЭДС. В нашем случае возможное начальное напряжение на катушке мы относим к ЭДС, а сумму падений напряжения записываем как ток в контуре на суммарный импеданс контура:

$$\mathscr{E} = Z(p) \cdot I(p) \quad \Rightarrow \quad \frac{A}{p} (1 - e^{-p\tau}) + i_L(0)L = (pL + R)I(p)$$

Отсюда выражаем ток в контуре:

$$I(p) = \frac{\frac{A}{p}(1 - e^{-p\tau})}{pL + R} + \frac{i_L(0)L}{pL + R}$$

Теперь мы можем найти и выходное напряжение – напряжение на резисторе:

$$u_{\text{вых}}(p) \equiv u_{R}(p) = I(p)R = \frac{AR(1 - e^{-p\tau})}{p(pL + R)} + \frac{i_{L}(0)RL}{pL + R} = \frac{\frac{AR}{L}(1 - e^{-p\tau})}{p\left(p + \frac{R}{L}\right)} + \frac{i_{L}(0)R}{p + \frac{R}{L}} = \frac{AR}{p\left(p + \frac{R}{L}\right)} - A\frac{\frac{R}{L}}{p\left(p + \frac{R}{L}\right)}e^{-p\tau} + i_{L}(0)R\frac{1}{p + \frac{R}{L}}$$

Используя свойства преобразования Лапласа

$$rac{lpha}{p(p+lpha)}$$
 $ightharpoonup (1-e^{-lpha t})\mathbb{1}(t)$
$$rac{1}{(p+lpha)}
ightharpoonup e^{-lpha t}\mathbb{1}(t)$$
 $e^{-p au}F(p)$ $ightharpoonup f(t- au)$, где $F(p)$ $ightharpoonup f(t)$

Из выражения $u_{\text{вых}}(p)$ элементарно получаем оригинал $u_{\text{вых}}(t)$:

$$u_{\text{\tiny BMX}}(t) = A \Big(1 - e^{-\frac{Rt}{L}} \Big) \cdot \mathbb{1}(t) - A \Big(1 - e^{-\frac{R(t-\tau)}{L}} \Big) \cdot \mathbb{1}(t-\tau) + i_L(0) R e^{-\frac{Rt}{L}} \cdot \mathbb{1}(t)$$

График построен при $i_L(0)R = \frac{A}{2}$.

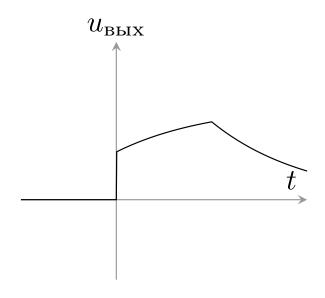


Рис. 4: $u_{\text{вых}}(t)$

Условие интегрирования. Рассмотрим очевидное равенство $u_{\text{вх}} = u_L + u_{\text{вых}}$. Перепишем это выражение:

$$u_{\rm BX} = L\frac{\mathrm{d}I}{\mathrm{d}t} + \underbrace{IR}_{u_{\rm BMX}}$$

Проинтегрируем его по времени:

$$\int u_{\text{BX}} \, \mathrm{d}t = \frac{L}{R} \underbrace{IR}_{u_{\text{BMX}}} + R \int I \, \mathrm{d}t$$

Если будет выполнено условие

$$\left| R \int I \, \mathrm{d}t \right| \ll |LI| \quad \Rightarrow \quad \left| \int I \, \mathrm{d}t \right| \ll \left| \frac{L}{R} I \right|$$

То выходное напряжение с точностью до множителя интегрирует входное:

$$u_{\scriptscriptstyle
m BMX} = rac{1}{ au_{\scriptscriptstyle
m BMX}} \int u_{\scriptscriptstyle
m BX} \, {
m d}t$$

где $au_{\text{цепи}} = \frac{L}{R}$.

Выясним смысл неравенства модулей на примере гармонических сигналов. Пусть входное напряжение гармоническое $u_{\rm Bx}=u_0e^{j\omega t}$. Тогда ток в контуре: $I=I_0e^{j\omega t}$, где $I_0=\frac{u_0}{j\omega L+R}$, и неравенство (2.2) можно переписать:

$$\left|I_0 \frac{1}{j\omega} e^{j\omega t}\right| \ll \left|\tau_{\text{цепи}} I_0 e^{j\omega t}\right| \quad \Rightarrow \quad \frac{1}{\omega} \ll \tau_{\text{цепи}} \quad \Rightarrow \quad T \ll \tau_{\text{цепи}}$$

Таким образом, интегрирование сигнала «чистое» для таких частот, период которых много меньше постоянной цепи. Отсюда следует «вилка выбора» интегрирующей цепочки: если мы будем расширять частотный диапазон «чистого» интегрирования, то амплитуда на выходе цепочки будет падать, и наоборот.

2.3 Задача №3

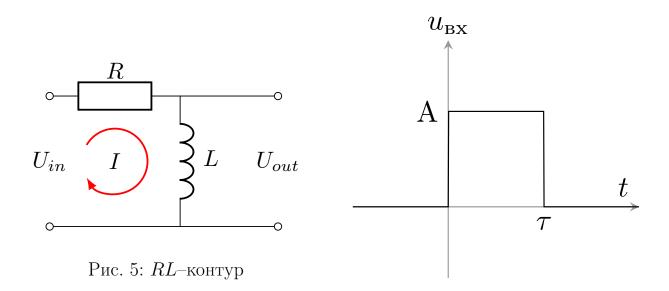


Рис. 6: Входное напряжение

Дано. Определите отклик $u_{\text{вых}}(t)$ RL-цепи, изображенной на рисунке, на воздействие единичного импульса длительностью τ . Нарисуйте график отклика. Какова переходная характеристика цепи? При выполнении какого условия будет осуществляться приближённое дифференцирование входной цепи? Решить задачу с ненулевыми начальными условиями.

Решение. Найдем образ входного импульса преобразованием Лапласа:

$$u_{\text{BX}}(t) = E \cdot \mathbb{1}(t) - E \cdot \mathbb{1}(t - \tau) \quad \Rightarrow \quad u_{\text{BX}}(t) \stackrel{\cdot}{=} \frac{E}{p} - \frac{E}{p} e^{-p\tau} = \frac{E}{p} (1 - e^{-p\tau})$$

Надо учесть, что в контуре могут быть заданы начальные условия - ток i_0 . Тогда начальное напряжение на катушке $u_L(0) = i_0 \cdot pL$, а его образ $u_L(0) \rightleftharpoons \frac{i_0 pL}{p} = i_0 L$. Это напряжение можно трактовать как часть ЭДС.

Обозначим суммарный ток в контуре за I(p). Тогда, так как сумма падений напряжения на каждом элементе равна нулю, получим следующее выражение:

$$\frac{E}{p}(1 - e^{-p\tau}) + i_0 L = (R + pL)I(p)$$

Откуда выразим ток I:

$$I(p) = \frac{\frac{E}{p}(1 - e^{-p\tau}) + i_0 L}{R + pL}$$

C другой стороны, $u_{\text{вх}} = u_C + u_R$, а $u_C \equiv u_{\text{вых}}$, тогда

$$\begin{split} u_{\text{\tiny BMX}}(p) &= u_{\text{\tiny BX}}(p) - u_R(p) = u_{\text{\tiny BX}}(p) - I(p)R = \\ &= u_{\text{\tiny BX}}(p) - \frac{E(1 - e^{-p\tau})R}{p(R + pL)} + \frac{i_0LR}{R + pL} = u_{\text{\tiny BX}}(p) - \frac{ER}{p(R + pL)} + \frac{ERe^{-p\tau}}{p(R + pL)} - \frac{i_0LR}{R + pL} = \\ &= u_{\text{\tiny BX}}(p) - \frac{E\frac{R}{L}}{p(p + \frac{R}{L})} + \frac{E\frac{R}{L}e^{-p\tau}}{p(p + \frac{R}{L})} - \frac{i_0R}{p + \frac{R}{L}} \end{split}$$

Используем свойства преобразования Лапласа:

$$rac{lpha}{p(p+lpha)}$$
 $dots$ $(1-e^{-lpha t})\mathbb{1}(t)$ $rac{1}{(p+lpha)}$ $dots$ $e^{-lpha t}\mathbb{1}(t)$ $e^{-p au}F(p)$ $dots$ $f(t- au)\mathbb{1}(t- au)$, где $F(p)$ $dots$ $f(t)$

Учтя, что $u_{\text{вх}}(p) \rightleftharpoons u_{\text{вх}}(t)$, произведем преобразование:

$$\begin{split} u_{\text{вых}}(t) &= u_{\text{вх}}(t) - E(1 - e^{-\frac{R}{L}t})\mathbb{1}(t) + E(1 - e^{-\frac{R}{L}(t-\tau)})\mathbb{1}(t-\tau) - i_0Re^{-\frac{R}{L}t}\mathbb{1}(t) = \\ &= E \cdot \mathbb{1}(t) - E \cdot \mathbb{1}(t-\tau) - E(X - e^{-\frac{R}{L}t})\mathbb{1}(t) + E(X - e^{-\frac{R}{L}(t-\tau)})\mathbb{1}(t-\tau) - i_0Re^{-\frac{R}{L}t}\mathbb{1}(t) = \\ &= (E - i_0R)e^{-\frac{R}{L}t}\mathbb{1}(t) - Ee^{-\frac{R}{L}(t-\tau)}\mathbb{1}(t-\tau) \end{split}$$

Окончательно получили ответ: при воздействии прямоугольным импульсом $u_{\text{вx}}(t)$ амплитуды E и длительностью τ , на выходе получаем

$$u_{\text{BMX}}(t) = (E - i_0 R) e^{-\frac{R}{L}t} \mathbb{1}(t) - E e^{-\frac{R}{L}(t-\tau)} \mathbb{1}(t-\tau)$$

Условие дифференцирования. Как нетрудно догадаться,

$$u_{\text{BX}} = u_L + u_R = L\frac{\mathrm{d}I}{\mathrm{d}t} + IR$$

Продифференцируем это выражение:

$$\frac{\mathrm{d}u_{\mathrm{BX}}}{\mathrm{d}t} = \underbrace{L\frac{\mathrm{d}^{2}I}{\mathrm{d}t^{2}}}_{\underbrace{\frac{\mathrm{d}u_{L}}{\mathrm{d}t}}} + \underbrace{R}_{u_{L} \equiv u_{\mathrm{BbIX}}} \underbrace{L\frac{\mathrm{d}I}{\mathrm{d}t}}_{u_{L} \equiv u_{\mathrm{BbIX}}}$$

Если будет выполнено условие

$$\left| \frac{\mathrm{d}u_L}{\mathrm{d}t} \right| \ll \left| \frac{R}{L} u_L \right|$$

Тогда будет видно, что цепочка осуществляет дифференцирование:

$$u_{\scriptscriptstyle \mathrm{BMX}} = au_{\scriptscriptstyle \mathrm{IQEIIM}} rac{\mathrm{d} u_{\scriptscriptstyle \mathrm{BX}}}{\mathrm{d} t}$$

где $au_{ ext{цепи}} = \frac{L}{R}$.

Выясним смысл неравенства модулей на примере гармонических сигналов. Пусть входное напряжение гармоническое $u_{\rm BX}=u_0e^{j\omega t}$. Тогда ток в контуре: $I=I_0e^{j\omega t}$, где $I_0=\frac{u_0}{j\omega L+R}$, и неравенство можно переписать (учтем, что $u_L=I\cdot j\omega L=I_0j\omega Le^{j\omega t}$):

$$\left|I_0 \cdot j\omega L \cdot j\omega \cdot e^{j\omega t}\right| \ll \left|\frac{1}{\tau_{\text{пепи}}} I_0 \cdot j\omega L \cdot e^{j\omega t}\right| \quad \Rightarrow \quad \omega \ll \frac{1}{\tau_{\text{пепи}}} \quad \Rightarrow \quad T \gg \tau_{\text{пепи}}$$

Таким образом, дифференцирование сигнала «чистое» для таких частот, период которых много больше постоянной времени цепи. Отсюда следует «вилка выбора» дифференцирующей цепочки: если мы будем расширять частотный диапазон «чистого» дифференцирования уменьшением постоянной времени, то амплитуда на выходе цепочки будет падать, и наоборот.

2.4 Задача №4

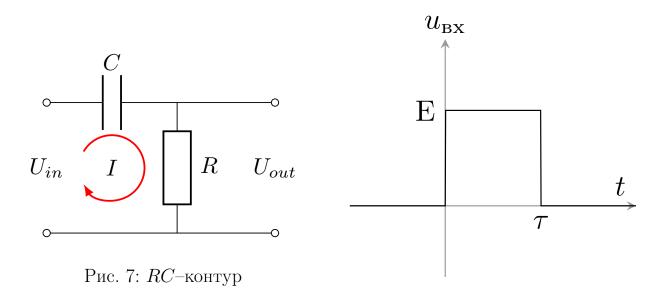


Рис. 8: Входное напряжение

Дано. Определить отклик $u_{\text{вых}}(t)$ RC-цепи, изображенной на рисунке, на воздействие прямоугольного импульса длительностью τ . Нарисуйте график отклика. Какова переходная характеристика цепи? При выполнении какого условия будет осуществляться приближённое дифференцирование входной цепи? Решить задачу с ненулевыми начальными условиями.

Решение. Найдем образ входного импульса преобразованием Лапласа:

$$u_{\text{BX}}(t) = E \cdot \mathbb{1}(t) - E \cdot \mathbb{1}(t - \tau) \quad \Rightarrow \quad u_{\text{BX}}(t) \stackrel{\cdot}{=} \frac{E}{p} - \frac{E}{p} e^{-p\tau} = \frac{E}{p} (1 - e^{-p\tau})$$

Надо учесть, что в контуре могут быть заданы начальные условия - напряжение на конденсаторе $u_C(0)=u_0$. Его образ $u_C(0) \stackrel{\cdot}{=} \frac{u_0}{p}$

Обозначим суммарный ток в контуре за I(p). Тогда, так как сумма падений напряжения на каждом элементе равна нулю, получим следующее выражение:

$$\frac{E}{p}(1 - e^{-p\tau}) = (R + \frac{1}{pC})I(p) + \frac{u_0}{p}$$

Откуда выразим ток I:

$$I(p) = \frac{\frac{E}{p}(1 - e^{-p\tau}) + u_0/p}{R + \frac{1}{pC}}$$

После простых алгебраических преобразований получим:

$$I(p) = \frac{\frac{E}{R}}{p + \frac{1}{CR}} - \frac{\frac{E}{R}e^{-p\tau}}{p + \frac{1}{CR}} - \frac{\frac{u_0}{R}}{p + \frac{1}{CR}}$$

Используем свойства преобразования Лапласа:

$$rac{lpha}{p(p+lpha)}$$
 $ightharpoonup (1-e^{-lpha t})\mathbb{1}(t)$
$$rac{1}{(p+lpha)}
ightharpoonup e^{-lpha t}\mathbb{1}(t)$$
 $e^{-p au}F(p)$ $ightharpoonup f(t- au)$, где $F(p)$ $ightharpoonup f(t)$

Произведем преобразование:

$$I(t) = (E - u_0) \frac{\mathbb{1}(t)}{R} \exp\left\{-\frac{t}{CR}\right\} - \frac{E}{R} \exp\left\{-\frac{t - \tau}{CR}\right\} \mathbb{1}(t - \tau)$$

Воспользуемся соотношением uвых = I(t)R и окончательно получилим ответ: при воздействии прямоугольным импульсом $u_{\rm BX}(t)$ амплитуды E и длительностью τ , на выходе получаем

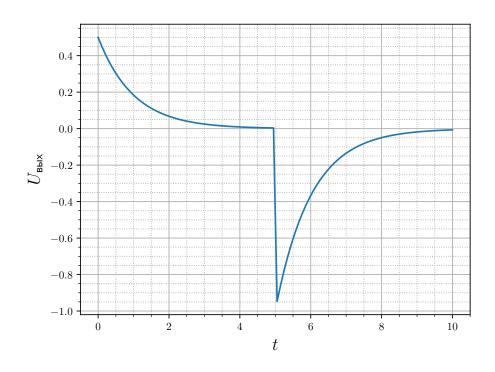


Рис. 9: Решение при $E=1, u_0=0.5, \tau=5$

$$u(t) = (E - u_0)\mathbb{1}(t)\exp\left\{-\frac{t}{CR}\right\} - E\exp\left\{-\frac{t - \tau}{CR}\right\}\mathbb{1}(t - \tau)$$

График решения при $E=1, u_0=0.5, \tau=5$ изображен на рис. 9

Условие дифференцирования. Как нетрудно догадаться,

$$u_{\text{BX}} = u_C + u_R = \frac{q}{C} + IR$$

Продифференцируем это выражение:

$$\frac{\mathrm{d}u_{\text{BX}}}{\mathrm{d}t} = \frac{1}{CR} \underbrace{IR}_{u_R \equiv u_{\text{BMX}}} + \underbrace{\frac{\mathrm{d}I}{\mathrm{d}t}R}_{\frac{\mathrm{d}u_R}{\mathrm{d}t}}$$

Если будет выполнено условие

$$\left| \frac{\mathrm{d}u_R}{\mathrm{d}t} \right| \ll \left| \frac{1}{CR} u_R \right|$$

Тогда будет видно, что цепочка осуществляет дифференцирование:

$$u_{ ext{вых}} = CR \frac{\mathrm{d}u_{ ext{вх}}}{\mathrm{d}t} = au_{ ext{цепи}} \frac{\mathrm{d}u_{ ext{вх}}}{\mathrm{d}t}$$

Выясним смысл неравенства модулей на примере гармонических сигналов. Пусть входное напряжение гармоническое $u_{\rm Bx}=u_0e^{i\omega t}$. Тогда ток в контуре: $I=I_0e^{i\omega t}$, где $I_0=\frac{u_0}{\frac{1}{i\omega C}+R}$, и неравенство можно переписать (учтем, что $u_C=\frac{I}{i\omega C}=\frac{Ie^{i\omega t}}{i\omega C}$):

$$\left|I_0R\cdot i\omega\cdot e^{i\omega t}\right|\ll \left|rac{1}{ au_{ ext{пепи}}}I_0R\cdot e^{i\omega t}\right|\quad \Rightarrow\quad \omega\ll rac{1}{ au_{ ext{пепи}}}\quad \Rightarrow\quad T\gg au_{ ext{пепи}}$$

Таким образом, дифференцирование сигнала «чистое» для таких частот, период которых много больше постоянной времени цепи. Отсюда следует «вилка выбора» дифференцирующей цепочки: если мы будем расширять частотный диапазон «чистого» дифференцирования уменьшением постоянной времени, то амплитуда на выходе цепочки будет падать, и наоборот.

2.5 Задача №5

Дано. Найти спектр прямоугольного сигнала $S(t) = A(-\mathbb{1}(t) + \mathbb{1}(t-t_1))$. Нарисовать график $|S(\omega)|$

Решение. Продифференцируем S(t):

$$\frac{\mathrm{d}S}{\mathrm{d}t} = A(-\delta(t) + \delta(t - t_1))$$

По свойству дифференцирования преобразования Фурье:

$$S'(\omega) = i\omega S(\omega) \Longrightarrow S(\omega) = \frac{S'(\omega)}{i\omega}$$

$$S'(\omega) = A \int_{-\infty}^{+\infty} (\delta(t - t_1) - \delta(t))e^{-i\omega t} dt =$$

$$= A(-1 + e^{-i\omega t}) = A(e^{-i\omega t} - 1)$$

Получаем:

$$S(\omega) = \frac{A}{i\omega} (e^{-i\omega t_1} - 1)$$

В дальнейшем $t_1 \equiv t$. Вынесем за скобки $e^{-i\omega t/2}$:

$$-\frac{A}{i\omega}e^{-\frac{i\omega t}{2}}\underbrace{(e^{\frac{i\omega t}{2}}-e^{-\frac{i\omega t}{2}})}_{2i\sin\left(\frac{\omega t}{2}\right)} = \frac{-2A}{\omega}e^{-\frac{i\omega t}{2}}\cdot\sin\left(\frac{\omega t}{2}\right) = Ate^{-(\frac{i\omega}{2}-\pi)}\cdot\frac{\sin\left(\frac{\omega t}{2}\right)}{(\omega t/2)}$$

И окончательный ответ:

$$|S(\omega)| = At_1 \left| \frac{\sin\left(\frac{\omega t_1}{2}\right)}{(\omega t_1/2)} \right|$$
, где t_1 — длительность прямоугольного импульса