Sistemas Lineares-SCDLap_TransformadaLaplace

October 3, 2024

1 Análise de Sistemas em Tempo Contínuo com a Transformada de Laplace

A transformada de Laplace é uma ferramenta importante no estudo de sistemas lineares invariantes no tempo. É frequentemente utilizada ao resolver equações diferenciais ou sistemas de equações diferenciais, determinar a estabilidade, controlabilidade e observabilidade de sistemas, etc.

1.1 A Transformada de Laplace

Seja uma função f(t). A Transformada de Fourier de f(t) descreve o conteúdo espectral no domínio da frequência e é dada por

$$F(j\omega) = \mathscr{F}(f(t)) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-j\omega t} dt$$

Definimos uma nova função derivada de f(t) como

$$f_s(t) = e^{-\sigma t} f(t)$$

onde σ representa a taxa na qual o sinal é amortecido no tempo. Portanto,

$$\mathscr{F}(f_s(t)) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-\sigma t} e^{-j\omega t} \, dt = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{-st} \, dt.$$

Na equação acima $s = \sigma + j\omega$ é denominada frequência complexa, e a ultima integral à direita é a transformada de Laplace de f(t), escrita como

$$F(s) = \mathcal{L}(f(t)) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-st} dt.$$
 (1)

Por outro lado, a transformada de Fourier inversa de F(s) é

$$f_s(t) = e^{-\sigma t} f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(s) e^{j\omega t} d\omega.$$

Como $ds=jd\omega$ (σ é constante), da última igualdade acima escrevemos a Transformada Inversa de Laplace como

$$f(t) = \mathcal{L}^{-1}(F(s)) = \frac{1}{j2\pi} \int_{\sigma - j\infty}^{\sigma + j\infty} F(s)e^{st} ds. \tag{2}$$

A equação (1) é a transformada de Laplace bilateral. Para sistemas causais, f(t) = 0 para t < 0, daí o limite inferior agora é 0^- , e portanto,

$$F(s) = \mathcal{L}(f(t)) = \int_{0^{-}}^{\infty} f(t)e^{-st} dt$$
(3)

a qual é a transformada de Laplace unilateral.

Exemplo Seja $f(t) = \delta(t)$. A transformada do impulso é

$$\int_{0^{-}}^{\infty} \delta(t) e^{-st} \, dt = 1$$

usando a priopriedade da amostragem do impulso. Portanto, temos o par de transformadas

$$\delta(t) \Leftrightarrow 1.$$

Exemplo f(t)=u(t), o degrau unitário ou função passo de heaviside. A transformada de Laplace desta função é

$$\mathcal{L}(u(t)) = \int_{0^{-}}^{\infty} e^{-st} dt = \frac{1}{s}$$

O par transformado é

$$u(t) \Leftrightarrow \frac{1}{s}$$

Exemplo Seja a função exponencial e^{-at} . A Transformada de Laplace de $e^{-at}u(t)$ é

$$\mathcal{L}(e^{-at}u(t)) = \int_{0^{-}}^{\infty} e^{-at}e^{-st}\,dt = \int_{0^{-}}^{\infty} e^{-(s+a)}t\,dt = \frac{1}{s+a}$$

O par transformado é

$$e^{-at} \Leftrightarrow \frac{1}{s+a}$$

Exemplo Transformadas de outras funções básicas. Usaremos agora a biblioteca simbólica SymPy para fazer uma tabela de transformadas básicas: inicialmente definimos um lista básica de funções.

```
[1]: #!pip install sympy
import sympy as sp
sp.init_printing()
```

[1]: $[1, t, e^{-at}, te^{-at}, t^2e^{-at}, \sin(\omega t), \cos(\omega t)]$

Em seguida definimos uma função para determinação da lista de transformadas, usando a função laplace_transform(f, t, s, noconds=True). "noconds=True" diz à rotina que queremos apenas a transformada, sem condições de convergência.

```
[2]: def L(f):
    return sp.laplace_transform(f, t, s, noconds=True)
```

```
[4]: #!pip install pandas
from pandas import DataFrame
```

```
[5]: def makelatex(args):
    return ["$${}$$".format(sp.latex(a)) for a in args]
```

[6]: DataFrame(list(zip(makelatex(functions), makelatex(Fs))))

```
[6]:
                                      0
                                                                            1
    0
                                  $$1$$
                                                               $$\frac{1}{s}$$
                                                           $$\frac{1}{s^{2}}$$
    1
                                  $$t$$
                          $$e^{- a t}$$
    2
                                                           \frac{1}{a + s}
    3
                        $$t e^{- a t}$$
                                          \frac{1}{\left(a + s\right)^{2}}
                    $$t^{2} e^{- a t}$$
    4
                                          \frac{2}{\left(a + s\right)^{3}}
       $$\sin{\left(\omega t \right)}$$
                                         \frac{\infty}{\infty}{\max_{2} + s^{2}}
                                              \frac{s}{\frac{2} + s^{2}}
    6 $$\cos{\left(\omega t \right)}$$
```

1.1.1 A transformada da derivada

$$\mathcal{L}(f'(t)u(t)) = \int_{0^{-}}^{\infty} f'(t)e^{-st} dt$$

Integrando por partes, temos

$$\mathcal{L}(f'(t)u(t)) = f(t)e^{-st}\bigg|_{0^-}^\infty + s\int_{0^-}^\infty f(t)e^{-st}\,dt$$

O primeiro termo do lado direito é $-f(0^-)$ (porque $e^{-st} \to \infty$ quando $t \to \infty$) e a integral é simplemente a transformada de f(t), ou seja, F(s), e portanto

$$\mathcal{L}(f'(t)u(t)) = sF(s) - f(0^-)$$

analogamente,

$$\mathcal{L}(f''(t)u(t)) = s^2 F(s) - sf(0^-) - f'(0^-)$$

 \mathbf{e}

$$\mathcal{L}(f'''(t)u(t)) = s^3F(s) - s^2f(0^-) - sf'(0^-) - f''(0^-)$$

e assim, sucessivamente.

1.1.2 A transformada de uma integral

$$\mathcal{L}\left(\left\{\int_{0^{-}}^{t} f(\tau) \, d\tau u(t)\right\}\right) = \int_{0^{-}}^{\infty} \left(\int f(\tau) \, d\tau\right) e^{-st} \, dt$$

novamente, integrando por partes,

$$\mathcal{L}\left(\left\{\int_{0^{-}}^{t} f(\tau) \, d\tau u(t)\right\}\right) = \frac{-1}{s} \int_{0^{-}}^{t} f(\tau) \, d\tau \, e^{-st} \bigg|_{0^{-}}^{\infty} + \frac{1}{s} \int_{0^{-}}^{\infty} f(t) e^{-st} \, dt$$

O primeiro termo do lado direito é nulo, enquanto a segunda integral é a transformada de Laplace de f(t), portanto

$$\mathcal{L}\left(\left\{\int_{0^{-}}^{t} f(\tau) \, d\tau u(t)\right\}\right) = \frac{F(s)}{s}$$

1.1.3 A transformada inversa: expansão em frações parciais

A transformada inversa formal é obtida através da integral (2), que é uma integral de caminho no plano complexo. Para se obter uma solução de forma mais direta, podemos usar nosso conhecimento dos pares de transformadas como os vistos acima. Entretanto, frequentemente a transformada é uma função racional $F(s) = \frac{P(s)}{Q(s)}$, onde P(s) e Q(s) são polinomios de s. As raízes de P(s) são denominadas de zeros de F(s) e as de Q(s) são os polos de F(s). Neste caso, a expansão em frações parciais leva à decomposição de F(s) em termos mais simples, com fácil identificação de seus pares transformados. Dois casos são considerados:

a) polos distintos.

Seja $F(s)=\frac{7s-6}{s^2-s-6}=\frac{7s-6}{(s+2)(s-3)}.$ Podemos expandir F(s)como

$$F(s) = \frac{7s - 6}{(s+2)(s-3)} = \frac{A_1}{s+2} + \frac{A_2}{s-3}.$$

Para encontrar A_1 , simplesmente multiplicamos a equação acima por s+2, e depois fazemos s=-2 na equação resultante, isso é

$$(s+2)F(s) = \frac{7s-6}{s-3} = A_1 + A_2 \frac{s+2}{s-3}$$

$$A_1 = \frac{7s - 6}{s - 3} \Big|_{s = -2} = 4$$

Analogamente, para A_2 temos

$$A_2 = (s-3)F(s) = \frac{7s-6}{s+2} \bigg|_{s=3} = 3.$$

Portanto, $F(s) = \frac{4}{s+2} + \frac{3}{s-3}$, e daí, consultando os pares de transformada podemos encontrar f(t):

$$f(t) = (4e^{-2t} + 3e^{3t}) u(t).$$

b)polos repetidos

seja agora $F(s) = \frac{3s-1}{s(s-1)^3}$. Como antes expandimos em frações parciais como segue:

$$F(s) = \frac{3s-1}{s(s-1)^3} = \frac{A_1}{s} + \frac{B_1}{(s-1)^3} + \frac{B_2}{(s-1)^2} + \frac{B_3}{s-1}.$$
 (4)

para encontrar A_1 , fazemos como anteriormente, isto é:

$$A_1 = sF(s) = \frac{3s-1}{(s-1)^3}\bigg|_{s=0} = 1.$$

Já para determinação dos B_i s, começamos por multiplicar a equação (4) por $(s-1)^3$

$$\frac{3s-1}{s} = (s-1)^3 \frac{A_1}{s} + B_1 + B_2(s-1) + B_3(s-1)^2, \tag{5}$$

e B_1 é obtido como:

$$B_1 = \frac{3s - 1}{s} \bigg|_{s = 1} = 2.$$

Para determinação de B_2 , diferenciamos (5) em função de s,

$$\frac{d}{ds}\left(\frac{3s-1}{s}\right) = \frac{1}{s^2} = B_2 + 2(s-1)B_3 + \frac{d}{ds}\left((s-1)^3\frac{A_1}{s}\right), \tag{6}$$

e fazendo s=1obtemos ${\cal B}_2$ como

$$B_2 = \frac{1}{s^2} \bigg|_{s=1} = 1.$$

Finalmente, diferenciamos novamente (6) para encontrar B_3 .

$$\frac{d}{ds}\left(\frac{1}{s^2}\right) = \frac{-2}{s^3} = 2B_3 \to B_3 = \frac{-1}{s^3}\Big|_{s=1} = -1,$$

$$F(s) = \frac{1}{s} + \frac{2}{(s-1)^3} + \frac{1}{(s-1)^2} - \frac{1}{s-1}.$$

Com os pares 0.2.3 e 4 da tabela, encontramos f(t):

$$f(t) = (1 + t^2e^t + te^t - e^t)u(t)$$

1.1.4 Propriedade do deslocamento no tempo:

Considere o par transformado f(t) F(s) . A transformada de $f(t-t_0)$ é encontrada por simples substituição $t'=t-t_0$:

$$\mathcal{L}(f(t-t_0)) = \int_{0^-}^{\infty} f(t-t_0) e^{-st} \, dt = \int_{0^-}^{\infty} f(t') e^{-s(t'+t_0)} \, dt' = e^{-st_o} \int_{0^-}^{\infty} f(t') e^{-st'} \, dt' = e^{-st_0} F(s).$$

1.1.5 Propriedade do deslocamento na frequência:

Para uma dada função f(t) com transformada F(s), a transformada de $e^{at}f(t)$ é

$$\mathcal{L}(e^{at}F(s)) = \int_{0^{-}}^{\infty} f(t)e^{at}e^{-st}\,dt = \int_{0^{-}}^{\infty} f(t)e^{-(s-a)t}\,dt = F(s-a)$$

1.1.6 Aplicação à Análise de Sistemas

Exemplo Seja o sistema representado pela equação $(D^2 + 5D + 6)y(t) = (D + 1)x(t)$, com as condições iniciais $y(0^-) = 2$ e $y'(0^-) = 1$, alimentado pela entrada $x(t) = e^{-4t}u(t)$.

Iniciamos fazendo a transformada da equação diferencial usando a propriedade da transformada das derivadas, e inserido as condições iniciais, isto é:

$$s^{2}Y(s) - sy(0^{-}) - y'(0^{-}) + 5sY(s) - 5y(0^{-}) + 6Y(s) = (s+1)X(s),$$

onde $Y(s)=\mathcal{L}(y(t))$ e $\mathcal{L}(x(t))=X(s)=\frac{1}{s+4}.$ Assim,

$$(s^2 + 5s + 6)Y(s) = (s+1)X(s) + 2s + 11$$

podemos escrever a equação acima como

$$Q(s)Y(s) = P(s)X(s) + 2s + 11.$$

E a resposta no domínio de Laplace, Y(s), é dada por

$$Y(s) = \frac{P(s)}{Q(s)}X(s) + \frac{2s+11}{Q(s)}.$$

2s+11 é o termo devido às condições iniciais, portanto, o primeiro termo do lado direito da equação acima é a resposta de estado nulo do sistema, quando o sistema está relaxado (basta anular o segundo termo) enquanto que o segundo termo é a resposta de entrada nula (fazendo X(s)=0). Por superposição, a transformada inversa leva a resposta total no domínio do tempo.

Voltando ao exemplo, Q(s) = (s+2)(s+3), substituindo Q(s) e X(s) na equação acima resulta em

$$Y(s) = \frac{s+1}{(s+2)(s+3)} \frac{1}{(s+4)} + \frac{2s+11}{(s+2)(s+3)},$$

$$Y(s) = \frac{2s^2 + 20s + 45}{(s+2)(s+3)(s+4)} = \frac{A_1}{s+2} + \frac{A_2}{s+3} + \frac{A_3}{s+4},$$

de onde determinamos que $A_1=\frac{13}{2},\,A_2=-3$ e $A_3=\frac{-3}{2}.$ A resposta no domínio de Laplace é

$$Y(s) = \frac{13}{2} \frac{1}{s+2} - \frac{3}{s+3} - \frac{3}{2} \frac{1}{s+4}.$$

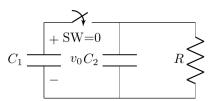
A resposta no domínio do tempo é encontrada com as transformadas inversas dos termos do lado direito.

$$y(t) = \left(\frac{13}{2}e^{-2t} - 3e^{-3t} - \frac{3}{2}e^{-4t}\right)u(t).$$

1.1.7 Aplicação ao Estudo de Transitórios

Exemplo Neste primeiro exemplo iremos considerar a situação em que um capacitor com uma tensão inicial v_0 é conectado em t=0 à um segundo capacitor com carga nula em paralelo com um resistor. O fato dos dois capacitores estarem em paralelo indica que as tensões devem ser as mesmas em ambos, o que exige que uma corrente impulsiva esteja presente para forçar o carregamento instantâneo do segundo capacitor.

```
[7]: import lcapy as lc
    s=lc.s
    t=lc.t
    cct=lc.Circuit("""
    C1 1 0 C1 v0;down, v=v_0
    SW 1 2 no;right
    C2 2 0_2 C2;down
    W 2 3;right
    R 3 0_3 R;down
    W 0 0_2;right
    W 0_2 0_3;right
    ;draw_nodes=none, label_nodes=none""")
    cct.draw()
```



Inicialmente faremos a análise do circuito usando a transformada de Laplace, e para torna-la mais simples iremos considerar os dois capacitores idênticos, $C_1 = C_2 = C$. Podemos agora obter obter a impedância equivalente para a associação em paralelo do segundo capacitor e resistor, isto é:

$$Z_p = \frac{R}{1 + j\omega RC}$$

No estudo em regime permanente normalmente usa-se $s=j\omega,$ e substituindo na expressão acima temos

$$Z_p = \frac{R}{1 + sRC}$$

O capacitor inicialmente carregado pode ser modelado como sua impedância em série com uma fonte fonte de tensão v_o . A equação transformada da malha resultante é (lembrando que o acionamento da chave pode ser associado á um degrau unitário $v_0u(t)$)

$$I(s)(\frac{1}{sC}+Z_p)-\frac{V_0}{s}=0$$

$$I(s)\left(\frac{1}{sC} + \frac{R}{1 + sRC}\right) = \frac{V_0}{s}$$

$$I(s)\left(\frac{1+s2RC}{sC(1+sRC)}\right) = \frac{V_0}{s}$$

$$I(s) = V_0 C \frac{1 + sRC}{1 + s2RC}$$

O denominador e numerador de I(s) possuem o mesmo grau (1) e portanto ainda não podem ser expandidos em frações parciais. Antes, é necessário fazer a divisão polinomial, de forma que

$$\frac{1+sRC}{1+s2RC} = \frac{1}{2} + \frac{\frac{1}{2}}{1+s2RC}$$

Substituindo este resultado na equação de I(s), temos

$$I(s) = \frac{V_0 C}{2} \left(1 + \frac{1}{1 + s2RC} \right) = \frac{V_0 C}{2} \left(1 + \frac{\frac{1}{2RC}}{s + \frac{1}{2RC}} \right)$$

de forma que a corrente i(t) é:

$$i(t) = \frac{v_0 C}{2} \left(\delta(t) + \frac{1}{2RC} e^{-\frac{t}{2RC}} \right)$$

onde a parcela impulsiva da corrente é responsável pela transferência instantânea da metade da carga do capacitor C_1 para o capacitor C_2 , equalizando suas tensões a partir do momento que o circuito é chaveado, como será mostrado ao final deste exemplo.

Vamos agora refazer a análise com o programa Lcapy, mantendo inicialmente a generalidade do circuito original.

C:\Users\vanti\OneDrive\Desktop\WPy64-31230\python-3.12.3.amd64\Lib\sitepackages\lcapy\netlist.py:80: UserWarning: Missing initial conditions for C2
warn('Missing initial conditions for %s' %

[9]:

$$\frac{-\frac{C_{1}C_{2}v_{0}}{C_{1}+C_{2}}\left(s+\frac{1}{C_{2}R}\right)}{s+\frac{1}{R(C_{1}+C_{2})}}$$

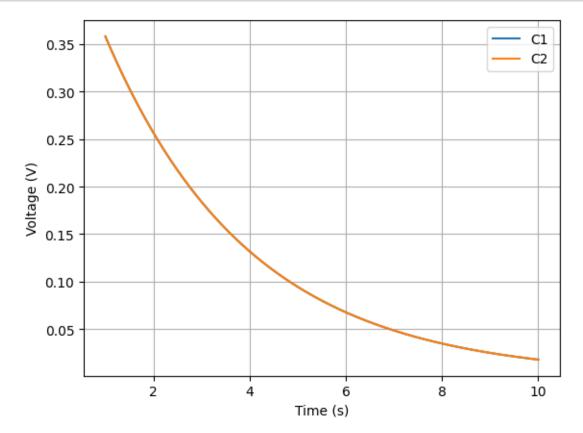
[10]:

$$-\frac{C_{1}C_{2}v_{0}\left(\frac{C_{1}e^{-\frac{t}{R\left(C_{1}+C_{2}\right)}}}{C_{1}C_{2}R+C_{2}^{2}R}+\delta\left(t\right)\right)}{C_{1}+C_{2}}\ \ \text{for}\ t\geq0$$

Fazendo $C_1=C_2=C$ a expressão acima é idêntica a resultante de nossa análise anterior. A tensão sobre o capacitor C_2 é

[11]: cct_ivp.C2.v
[11]:

$$\frac{C_1 v_0 e^{-\frac{t}{R(C_1 + C_2)}}}{C_1 + C_2} \text{ for } t \ge 0$$



O capacitor C_1 , no gráfico acima possui uma tensão inicial de 1 V, enquanto que C_2 está inicialmente descarregado, e portanto, com tensão inicial nula sobre ele. Quando a chave é fechada a metade da

carga de C_1 é instantaneamente transferida para C_2 , de forma que em t=0 ambos os capacitores possuem 0.5 V sobre eles, tensão esta que decai exponencialmente a partir deste momento.

Exemplo Neste segundo exemplo iremos usar o programa Lcapy para simular um circuito RC série conectado em t=0 à uma fonte de tensão senoidal. O programa permite que o chaveamento seja modelado multiplicando a fonte pela função degrau, ao invés de uma chave, como mostrado abaixo.

```
[13]: import lcapy as lc
s=lc.s
t=lc.t
cct=lc.Circuit("""
V 1 0 {sin(omega_0*t+theta)*u(t)};down
R 1 2 R;right
C 2 0_2 C;down
W 0 0_2;right
; draw_nodes=none, label_nodes=none""")
cct.draw()
```

$$V = \sin(\omega_0 t + \theta) u(t) + C$$

[14]:

$$\frac{s\frac{\sin\left(\theta\right)}{R}\left(\frac{\omega_{0}}{\tan\left(\theta\right)}+s\right)}{\left(s+\frac{1}{CR}\right)\left(-\mathrm{j}\omega_{0}+s\right)\left(\mathrm{j}\omega_{0}+s\right)}$$

[15]:

$$\frac{\left(C^{2}R^{2}\omega_{0}^{2}e^{\frac{t}{CR}}\sin\left(\omega_{0}t+\theta\right)+CR\omega_{0}e^{\frac{t}{CR}}\cos\left(\omega_{0}t+\theta\right)-CR\omega_{0}\cos\left(\theta\right)+\sin\left(\theta\right)\right)e^{-\frac{t}{CR}}u\left(t\right)}{R\left(C^{2}R^{2}\omega_{0}^{2}+1\right)}$$

A resposta acima terá um período transitório, indicado no termo exponencial, e será estabilizada em regime em uma função senoidal. Por outro lado, se o ângulo de fase θ é escolhido de forma que $\frac{\omega_0}{\tan(\theta)} = \frac{1}{CR}$, o zero da na expressão da corrente I(s) será igual à um dos polos, cancelando-se mutuamente, e a resposta agora será uma senoide pura, sem o termo transitório, como mostrado abaixo (para ω =100 rad/s).

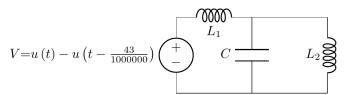
[16]:

$$\frac{s\sin\left(\theta\right)}{R\left(s^2 + 10000\right)}$$

$$\frac{\sin(\theta)\cos(100t)}{R} \text{ for } t \ge 0$$

Exemplo Neste último exemplo um circuito LC é composto de dois indutores e um capacitor. A fonte é conectada ao circuito através de uma chave que fecha em t=0 e portanto inicialmente não existe corrente circulando. A a chave é aberta em seguida, de foma que a alimentação consiste de um pulso retangular isolado de tensão. O pulso, com duração de $43\mu s$, é descrito por meio de duas funções degrau como mostrado abaixo. A resposta é a tensão sobre o indutor L_2 de saída.

```
[18]: import lcapy as lc
    s=lc.s
    t=lc.t
    cct = lc.Circuit("""
    V 1 0 {u(t)-u(t-43e-6)}; down
    L1 1 2; right
    C 2 0_2; down
    W 2 3; right
    L2 3 0_3; down
    W 0 0_2; right
    W 0_2 0_3; right
    ;draw_nodes=none, label_nodes=none""")
    cct.draw()
```



[19]:

$$\frac{L_2 \left(e^{\frac{43s}{1000000}}-1\right) e^{-\frac{43s}{1000000}}}{s \left(C L_1 L_2 s^2+L_1+L_2\right)}$$

[20]:

$$\frac{L_{2}\left(\left(L_{1}+L_{2}-\left(L_{1}+L_{2}\right)\cos\left(\frac{t\sqrt{L_{1}+L_{2}}}{\sqrt{C}\sqrt{L_{1}}\sqrt{L_{2}}}\right)\right)u\left(t\right)-\left(L_{1}+L_{2}-\left(L_{1}+L_{2}\right)\cos\left(\frac{\sqrt{L_{1}+L_{2}}\left(t-\frac{43}{1000000}\right)}{\sqrt{C}\sqrt{L_{1}}\sqrt{L_{2}}}\right)\right)u\left(t-\frac{43}{1000000}\right)u\left(L_{1}+L_{2}\right)^{2}}{\left(L_{1}+L_{2}\right)^{2}}$$

Do resultado acima podemos inferir que o circuito funciona como um oscilador com frequência dada por

$$\omega_0^2 = \frac{L_1+L_2}{L_1L_2C}$$

Usando valores $L_1=40\,mH,\,L_2=5\,mH$ e \$ C=0.01 F\$, a frequência de oscilação é $\omega_0=150000\,rad/s$ com período

$$T = \frac{2\pi}{\omega_0} = 41,9\,\mu s.$$

[22]:

$$\frac{\left(1-\cos\left(150000t\right)\right)u\left(t\right)}{9}+\frac{\left(\cos\left(150000t-\frac{129}{20}\right)-1\right)u\left(t-\frac{43}{1000000}\right)}{9}$$

