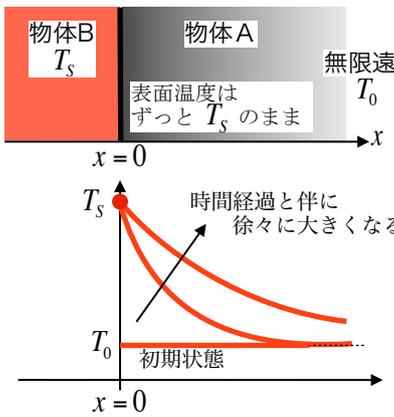


問題26 半無限体の非定常熱伝導 (ラプラス変換を利用して解く)



半無限体の物体Aの端に温度 T_s の物体Bが接触し、端部($x=0$)の温度は $t=0$ からすべての時間において T_s である。解くべき領域は $x>0$ 、すなわち半無限体Aの内部で、時間経過とともに温度分布が図のように変化する。

基礎方程式
$$\frac{\partial T}{\partial t} + v_x \frac{\partial T}{\partial x} + v_y \frac{\partial T}{\partial y} + v_z \frac{\partial T}{\partial z} = \alpha \left(\frac{\partial^2 T}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 T}{\partial z^2} \right) + \frac{Q}{\rho C_p}$$

これまでと同じように簡単化する (しかし、定常ではない)

- y, z方向に無限に広がっている平板なので、y, z方向に変化しない $\rightarrow \frac{\partial}{\partial y} = 0 \quad \frac{\partial}{\partial z} = 0$
- 静止している固体の平板内は流速はない $\rightarrow v_x = v_y = v_z = 0$
- 問題で言及していないので発熱はない $\rightarrow Q = 0$

解くべき式は次のようになる

$$\frac{\partial T}{\partial t} = \alpha \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}$$

初期条件 最初は T_0 で均一であったとする 初期条件 $T = T_0$ at $t = 0$

境界条件 解くべき対象領域は $0 < x < \infty$ 境界条件① $T = T_s$ at $x = 0$

その両端で条件を考える 境界条件② $T = T_0$ at $x = \infty$

両辺を時間に関してラプラス変換する。 $\mathcal{L}\{T(x,t)\} = \hat{T}(x,s)$ 時間に注目しているの、xに関する部分にはラプラス変換は影響しない。

$$\mathcal{L}\left\{\frac{\partial T(x,t)}{\partial t}\right\} = \alpha \frac{\partial^2 \mathcal{L}\{T(x,t)\}}{\partial x^2} \rightarrow s\hat{T}(x,s) - T(x,0) = \alpha \frac{d^2 \hat{T}(x,s)}{dx^2} \rightarrow s\hat{T} - T_0 = \alpha \frac{d^2 \hat{T}}{dx^2}$$

式を整理すると $\frac{d^2 \hat{T}}{dx^2} - \frac{s}{\alpha} \hat{T} = -\frac{T_0}{\alpha}$ 非斉次(同次)となっている

ここで初期条件が反映される (x,t)の変数のセットが(x,s)に変換されたということであるが、sの微分演算がないので、便宜的に常微分とする。

右辺が0でない非斉次(同次)微分方程式の解は、右辺を0とした斉次(同次)微分方程式の解に特殊解を足した形にすれば良い

斉次(同次)方程式 $\frac{d^2 \hat{T}}{dx^2} - \frac{s}{\alpha} \hat{T} = 0$

境界条件もラプラス変換する

境界条件① $\hat{T} = T_s/s$ at $x = 0$

境界条件② $\hat{T} = T_0/s$ at $x = \infty$

斉次(同次)方程式の解 (基本解)

$\hat{T} = Ae^{\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x} + Be^{-\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x}$ 基本解に特殊解P (この場合は定数でPとおく) を足して非斉次(非同次)方程式を満足するように定数Pを決定する。

$\hat{T} = Ae^{\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x} + Be^{-\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x} + P$ 斉次(同次)方程式に代入 $\frac{d^2}{dx^2} \left(Ae^{\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x} + Be^{-\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x} + P \right) - \frac{s}{\alpha} \left(Ae^{\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x} + Be^{-\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x} + P \right) = -\frac{T_0}{\alpha}$

Pは定数なのでこの下線部は同次方程式と同じであり0となる。

$\frac{s}{\alpha}P = \frac{T_0}{\alpha}$ より $P = \frac{T_0}{s}$ よって解は $\hat{T} = Ae^{\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x} + Be^{-\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x} + \frac{T_0}{s}$ となる。(A, Bは定数)

境界条件②より $A = 0$ $x=\infty$ で有限の値であるということは、発散する項は存在してならないことを意味する

境界条件①より $\frac{T_s}{s} = B + \frac{T_0}{s} \rightarrow B = \frac{T_s - T_0}{s}$

よってラプラス空間での解は

$\hat{T} = \left(\frac{T_s - T_0}{s} \right) e^{-\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x} + \frac{T_0}{s}$ と決定できた

ラプラス逆変換して実空間の解を求める。

線形性があるので項別に逆変換 $\mathcal{L}^{-1}\{\hat{T}\} = \mathcal{L}^{-1}\left\{\left(\frac{T_s - T_0}{s}\right)e^{-\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x}\right\} + \mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{T_0}{s}\right\}$ さらに線形性を利用して $T = (T_s - T_0) \mathcal{L}^{-1}\left\{\frac{e^{-\sqrt{\frac{s}{\alpha}}x}}{s}\right\} + T_0$

数学の勉強を参照して

$\frac{e^{-2a\sqrt{s}}}{s} \xrightarrow{\text{逆変換}} \text{erfc}\left(\frac{a}{\sqrt{t}}\right)$ で $a = \frac{x}{2\sqrt{\alpha}}$ $T = (T_s - T_0) \text{erfc}\left(\frac{x}{2\sqrt{\alpha t}}\right) + T_0$ 整理して

と考えると

$$\frac{T - T_0}{T_s - T_0} = \text{erfc}\left(\frac{x}{2\sqrt{\alpha t}}\right)$$