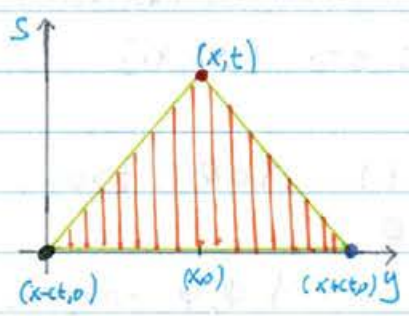
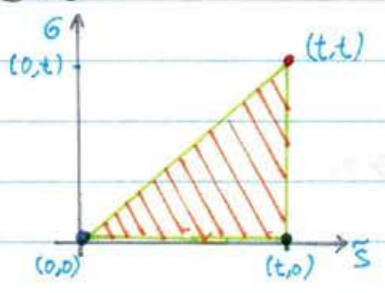


Μάθημα 6^ο Ε8. Μερικές Διαφορικές Εξισώσεις I ΣΤΡΑΤΗΣ 26/3/2019

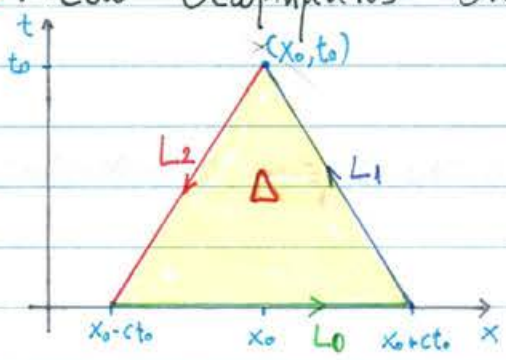
$$\int_0^t \left\{ \int_0^{\tilde{s}} f(\tilde{s} - 2c\tilde{s}t + ct, \tilde{s}) d\tilde{s} \right\} d\tilde{s} = \int_0^t \int_{x-ct-s}^{x+ct-s} f(y, s) \cdot J dy ds, J = \dots = 1/2c$$

προκύπτει με αλλαγή μεταβλητών των αξόνων

$$\begin{cases} y = c\tilde{s} - 2c\tilde{s}t + ct \\ s = \tilde{s} \end{cases}$$



2 Μέσω Θεωρήματος Green.



$$\partial\Delta = L_0 + L_1 + L_2$$

Θεώρημα Green

$$\iint_{\Delta} \left(\frac{\partial P}{\partial x} - \frac{\partial Q}{\partial t} \right) dx dt = \int_{\partial\Delta} (P dt + Q dx)$$

$u_{tt} - c^2 u_{xx} = f(x,t)$, ορίζουμε στο Δ

$$\iint_{\Delta} (u_{tt} - c^2 u_{xx}) dx dt = \iint_{\Delta} f(x,t) dx dt \quad \text{ναίμε } P = c^2 u_x, Q = u_t$$

$$\iint_{\Delta} (c^2 u_x)_x - (u_t)_t dx dt = \int_{\partial\Delta} (c^2 u_x dx + u_t dt) = \int_{L_0} + \int_{L_1} + \int_{L_2}$$

- $\int_{L_0} (c^2 u_x dt + u_t dx) = \int_{x_0-ct_0}^{x_0+ct_0} u_t(x,0) dx = \int_{x_0-ct_0}^{x_0+ct_0} h(x) dx$

- $\int_{L_1} (c^2 u_x dt + u_t dx) \stackrel{\frac{dx}{dt} = -c}{=} -c \int_{L_1} u_x dx + u_t dt = -c [u(x_0, ct_0) - u(x_0+ct_0, 0)] = c [g(x_0+ct_0) - u(x_0, t_0)]$

- $\int_{L_2} (c^2 u_x dt + u_t dx) \stackrel{\text{αλλάζω}}{=} \dots = c [g(x_0-ct_0) + u(x_0, t_0)]$

Άρα $\iint_{\Delta} f(x,t) dx dt = 2 \cdot c \cdot u(x_0, t_0) - c [g(x_0+ct_0) + g(x_0-ct_0)] - \int_{x_0-ct_0}^{x_0+ct_0} h(x) dx$

3) Με τον κανόνα του Leibniz

Τύπος του Leibniz: $\frac{d}{dx} \int_{\alpha(x)}^{\beta(x)} g(x,t) dt = \int_{\alpha(x)}^{\beta(x)} \frac{\partial g(x,t)}{\partial x} dt + g(x, \beta(x)) \beta'(x) - g(x, \alpha(x)) \alpha'(x)$

$g, \frac{\partial g}{\partial x}$ συνεχείς σε μια περιοχή του (x,t) -επιπέδου που περιέχει τα $\alpha(x) \leq t \leq \beta(x)$, $x_0 \leq x \leq x_1$ και $\alpha, \alpha', \beta, \beta'$ συνεχείς στο $[x_0, x_1]$

$u_{tt} - c^2 u_{xx} = f(x,t)$, $x \in \mathbb{R}, t > 0, c > 0$: σταθερά

1) $\begin{cases} u(x,0) = \phi(x) \\ u_t(x,0) = \psi(x) \end{cases}$, $x \in \mathbb{R}$. f, ϕ, ψ επαρκώς ομαλές

Θεωρώ τα προβλήματα:

2) $\begin{cases} v_{tt} - c^2 v_{xx} = 0 \\ v(x,0) = \phi(x) \\ v_t(x,0) = \psi(x) \end{cases}$

3) $\begin{cases} w_{tt} - c^2 w_{xx} = f(x,t) \\ w(x,0) = 0 \\ w_t(x,0) = 0 \end{cases}$

Λύση γραμμικότητας αν λύσω τα 2 και 3, η λύση του 1 είναι το άθροισμά τους

Την λύση του 2 την βρω $v(x,t) = \frac{1}{2} [\phi(x+ct) + \phi(x-ct)] + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} \psi(s) ds$

Παίρνω το 4) $\begin{cases} v_{tt} - c^2 v_{xx} = 0 \\ v(x,c) = \phi(x) \\ v_t(x,c) = \psi(x) \end{cases}$ Την λύση του 4) μπορώ να τη βρω $v(x,t;c) = \frac{1}{2} [\phi(x+c(t-c)) + \phi(x-c(t-c))] + \frac{1}{2c} \int_{x-c(t-c)}^{x+c(t-c)} \psi(s) ds$
 [αν πάρω $\tau := t-c \rightarrow$ κατάληξη στο 2)]

Παίρνω τώρα το 5) $\begin{cases} r_{tt} - c^2 r_{xx} = 0 \\ r(x,c;c) = 0 \\ r_t(x,c;c) = f(x,c) \end{cases}$ ($r(x,t;c)$: λύση)

Η $W(x,t) = \int_0^t r(x,t;c) dc$ είναι η λύση του 3) $f(x,t)$

$W_t = r(x,t,t) + \int_0^t r_t(x,t;c) dc$, $W_{tt} = \int_0^t r_{tt}(x,t;c) dc + r_t(x,t,t)$

$W_{xx} = \int_0^t r_{xx}(x,t;c) dc \stackrel{5)}{=} \frac{1}{c^2} \int_0^t r_{tt}(x,t;c) dc$

Ετσι παίρνω το 3)

2

ΕΒ. Μερικές Διαφορικές Εξισώσεις I

ΣΤΡΑΤΗΣ

26/3/2019

$$H \quad \gamma(x, t; c) = \frac{1}{2c} \int_{x-c(t-\tau)}^{x+c(t-\tau)} f(\xi, \tau) d\xi \quad (\text{από το } \textcircled{4} \text{ για } \phi(x)=0, \psi(x)=f(x, c))$$

4 Αρχή του Duhamel

$$\begin{cases} u_{tt} - c^2 u_{xx} = f(x, t) & x \in \mathbb{R}, t > 0, c > 0: \text{σταθ} \\ u(x, 0) = \phi(x) \\ u_t(x, 0) = \psi(x) \end{cases} \quad x \in \mathbb{R}, \quad f, \phi, \psi \text{ επαρκώς ομαλές}$$

Από Σ.Δ.Ε 1^{ης} Τάξης

$$\begin{cases} u'(t) + \alpha u(t) = f(t) \\ u(0) = \varphi \end{cases} \quad \rightarrow \quad u(t) = \varphi \cdot e^{-\alpha t} + \int_0^t e^{-\alpha(t-s)} f(s) ds$$

Ορίζω $S(t)\varphi := e^{-\alpha t} \varphi$ "Επιλύων τελεστής"

Η $u_0(t) = S(t)\varphi$ είναι η λύση του αντίστοιχου ομογενούς π.α.τ

$$\text{οτ} \begin{cases} u' + \alpha u = 0 \\ u(0) = \varphi \end{cases}$$

Τότε η λύση του μη ομογενούς μπορεί να γραφεί

$$u(t) = S(t)\varphi + \int_0^t S(t-s) f(s) ds$$

Από ΣΔΕ 2^{ης} Τάξης

$$\begin{cases} u''(t) + \alpha^2 u(t) = f(t) & \alpha \neq 0 \\ u(0) = \varphi \\ u'(0) = \psi \end{cases}$$

ορίζω $v := \frac{1}{\alpha} u'$ τότε $v' = \frac{1}{\alpha} u'' = \frac{1}{\alpha} f(t) - \alpha u$

$$\begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix}' = \begin{pmatrix} 0 & \alpha \\ -\alpha & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{1}{\alpha} f \end{pmatrix}$$

$$U := \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix}, \quad F := \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{1}{\alpha} f \end{pmatrix}, \quad A := \begin{pmatrix} 0 & \alpha \\ -\alpha & 0 \end{pmatrix}$$

$$U' + AU = F$$

$$U(0) = \begin{pmatrix} u(0) \\ v(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} u(0) \\ \frac{1}{\alpha} u'(0) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \varphi \\ \frac{1}{2} \psi \end{pmatrix} =: \phi$$

$$e^{At} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{A^n t^n}{n!}$$

$$U(t) = e^{-At} \phi + \int_0^t e^{-A(t-s)} F(s) ds$$

$$S(t)v := e^{At}v$$

$$U(t) = S(t)\phi + \int_0^t S(t-s)F(s) ds$$

$$U_0(t) = S(t)\phi$$

$$\text{όταν } A = \begin{pmatrix} 0 & -\alpha \\ \alpha & 0 \end{pmatrix} \rightarrow e^{At} = \begin{pmatrix} \cos(\alpha t) & -\sin(\alpha t) \\ \sin(\alpha t) & \cos(\alpha t) \end{pmatrix}$$

Κάποιες τις πράξεις μόνο στην 1^η συντεταγμένη

$$u(t) = \varphi \cdot \cos(\alpha t) + \frac{1}{\alpha} \psi \cdot \sin(\alpha t) + \frac{1}{\alpha} \int_0^t \sin(\alpha(t-s)) f(s) ds$$