

弾性弦の非線型振動について

東京理大 理 細谷正憲

(Masanori HOSOYA)

次の方程式について考える。

$$(1) \quad \begin{cases} U_{ttt} - M(\int_{\Omega} |\nabla U|^2 dx) \Delta U + |U|^\alpha U + \lambda U_t = f(x, t) \\ x \in \Omega, \quad 0 < t \end{cases}$$

$$(2) \quad \begin{cases} U(x, t)|_{\Gamma} = 0, \\ 0 < t \end{cases}$$

$$(3) \quad \begin{cases} U(x, 0) = U_0(x), \quad U_t(x, 0) = U_1(x), \quad x \in \Omega, \\ \end{cases}$$

ここで, Ω は \mathbb{R}^n の b.d.b. domain, $\Gamma = \partial\Omega$ は smooth boundary, $\alpha \geq 0$, $\lambda > 0$, $T > 0$ である。 $M(\cdot)$ は弦の歪みを表す。

M , α , f に関する, 次の仮定を設ける。

(A.1) $M(\cdot) \in C^1[0, \infty)$, $M(r) \geq m_0 > 0$ for $r \geq 0$.

(A.2) $M'(r) \geq 0$ for $r \geq 0$.

(A.3) $0 \leq \alpha \leq \frac{2}{m-2}$ ($m \geq 3$), $0 \leq \alpha < \infty$ ($m=1, 2$).

(A.4) $f \in L^1(0, \infty; H_0^1(\Omega)) \cap L^\infty(0, \infty; L^2(\Omega))$.

Theorem 1. (Existence). (A.1), (A.3), (A.4) を仮定する。

初期値は, $U_0 \in H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega)$, $U_1 \in H_0^1(\Omega)$ にとる。もし、初期エネルギー $E(0)$ と $\|f\|_{L^1(0, \infty; L^2(\Omega))}$ がある意味で十分小さければ、(1)-(3) の解が一意に存在し、(i) $U \in L^\infty(0, \infty; H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega))$ (ii) $U_t \in L^\infty(0, \infty; H_0^1(\Omega))$ & (iii) $U_{tt} \in L^\infty(0, \infty; L^2(\Omega))$ を満す。

解の漸近挙動に関しては、次の結果が得られる。

Theorem 2. (Decay estimate I). (A.1) - (A.4) を仮定する。もし、 $\delta_0(t) = \left(\int_t^{t+1} \|f(s)\|^2 ds \right)^{1/2} \leq C_0 e^{-\theta_0 t}$, ($C_0, \theta_0 > 0$) ならば全エネルギー-に付し、 $E(t) \leq C e^{-\theta_0 t}$, ($C, \theta > 0$) が成り立つ。

Theorem 3. (Decay estimate II). $f \equiv 0$ の場合、(A.1) - (A.3) を仮定する。もし、 $\lambda < 2\sqrt{m_0}$ ならば、次の評価が成り立つ。

$$E(0)e^{-2\lambda t} \leq E(t) \leq \left[\left(1 + \frac{\lambda}{2\sqrt{m_0}} \right) / \left(1 - \frac{\lambda}{2\sqrt{m_0}} \right) \right] E(0) e^{-\lambda t}.$$

記号: $E(t) = \frac{1}{2} \left\{ \|U_t(t)\|^2 + \bar{M} (\|\nabla U(t)\|^2) + \frac{2}{\alpha+2} \|U(t)\|_{\alpha+2}^{\alpha+2} \right\}$

$$\bar{M}(s) = \int_0^s M(r) dr, \quad \|\cdot\| \text{ は } L^2 \text{-ノルム}.$$

次に、

$$(4) \quad U_{tt} - M(\int_{\Omega} |\nabla U|^2 dx) \Delta U + g(U_t) = f(x, t) \\ x \in \Omega, \quad 0 < t$$

及び

$$(5) \quad U_{tt} - M(\int_{\Omega} |\nabla U|^2 dx) \Delta U + |U|^{\alpha} U - \Delta U_t = f(x, t) \\ x \in \Omega, \quad 0 < t$$

について考える。初期条件、境界条件は、同様に (3) 及び (2) とする。 $g(U_t)$ は nonlinear damping term の場合を考える。主目的は、local, global solvability そして解の漸近的挙動を調べることである。紙面の余白も少なくなってきたので、これらの結果は当日紹介することにする。

注 1) Theorem 2 の仮定に出て来た条件に番号を付けて置く。

$$(A.5) \quad \delta_0(t) \equiv \left(\int_t^{t+1} \|f(s)\|^2 ds \right)^{1/2} \leq C_0 e^{-\theta_0 t} \quad (C_0, \theta_0 > 0)$$

先に (5) について、すなはち次の方程式について考える。

$$\begin{cases} (5) \quad \begin{aligned} u_{tt} - M \left(\int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx \right) \Delta u + |u|^\alpha u - \Delta u_t = f(x, t) \\ x \in \Omega, \quad 0 < t \end{aligned} \\ (2) \quad u(x, t)|_P = 0 \quad 0 < t \\ (3) \quad u(x, 0) = u_0(x), \quad u_t(x, 0) = u_1(x), \quad x \in \Omega. \end{cases}$$

f に関する次の仮定を設ける。

$$(A.6) \quad f \in L^1(0, \infty; H_0^1(\Omega)) \cap L^2(0, \infty; L^2(\Omega))$$

注 2) (A.4) との違いは $f \in L^2$ となること ((A.4) の $f \in L^\infty$)

Theorem 4 (Existence) (A.1), (A.3), (A.6) を仮定する。

初期値は, $u_0 \in H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega)$, $u_1 \in H_0^1(\Omega)$ とする。このとき (5)(2)(3) の解が一意に存在し, Theorem 1 における (i) — (iii) を満す。

注 3) Theorem 4においては 初期値は小さなくてよい。

解の漸近挙動に関する結果が得られる。

Theorem 5 (Decay estimate III). (A.1), (A.3), (A.5), (A.6) を仮定する。このとき全エネルギーに対する。

$$E(t) \leq C_2 e^{-\theta_2 t}, \quad (C_2, \theta_2 > 0; m_0, \theta_0 \text{ depend})$$

かつ成り立つ。

次に (4)について、すなはち次の方程式について考える。

$$\begin{cases} (4) \quad \begin{aligned} u_{tt} - M \left(\int_{\Omega} |\nabla u|^2 dx \right) \Delta u + g(u_t) = f(x, t) \\ \quad x \in \Omega, \quad 0 < t \end{aligned} \\ (2) \quad u(x, t)|_{\Gamma} = 0 \quad 0 < t \\ (3) \quad u(x, 0) = u_0(x), \quad u_t(x, 0) = u_1(x), \quad x \in \Omega \end{cases}$$

ここでは、 g として次の2つの場合を考える。

$$(a) \quad g(s) = |s|^\alpha s, \quad \alpha > 0$$

$$(b) \quad g(s) = |s|^\alpha s + \lambda s, \quad \alpha > 0, \quad \lambda > 0$$

f については、次の仮定を設ける。

$$(A.7) \quad f \in L^2(0, \infty; H_0^1(\Omega)), \quad f' = \frac{\partial f}{\partial t} \in L^1(0, \infty; L^2(\Omega))$$

$$(A.8) \quad f \in L^1(0, \infty; H_0^1(\Omega)), \quad f' = \frac{\partial f}{\partial t} \in L^1(0, \infty; L^2(\Omega))$$

解の存在については、次の結果が得られる。

Theorem 6 (Existence) (a) $g(s) = |s|^\alpha s (\alpha > 0)$ の場合.

(A.1), (A.3), (A.6) を仮定する. 初期値は $u_0 \in H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega)$, $u_1 \in H_0^1(\Omega) \cap L^{2(\alpha+1)}(\Omega)$ にとる. このとき $T_0 > 0$ が存在し.

- (i) $u \in L^\infty(0, T_0 : H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega))$
- (ii) $u_t \in L^\infty(0, T_0 : H_0^1(\Omega))$
- (iii) $u_{tt} \in L^\infty(0, T_0 : L^2(\Omega))$
- (iv) $u_t \in L^{\alpha+2}(\Omega)$, ここで $\Omega = \Omega \times (0, T_0)$

を満す (4)(2)(3) の解が一意に存在する.

注4) (i)(ii)(iii) は Theorem 1 における (i)(ii)(iii) で ∞ を T_0 に $t=0$ に得る.

Theorem 7 (Existence) (b) $g(s) = |s|^\alpha s + \lambda s (\alpha > 0, \lambda > 0)$ の場合

(A.1), (A.3), (A.8) を仮定する. 初期値は $u_0 \in H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega)$, $u_1 \in H_0^1(\Omega) \cap L^{2(\alpha+1)}(\Omega)$ にとる. もし初期エネルギー $E(0)$ と $\|f\|_{L^1(0, \infty; L^2(\Omega))}$ がある意味で十分小ならば、(4)(2)(3) の解が一意に存在し, Theorem 1 における (i)(ii)(iii) を得る.

最後に Theorem 4 の 路証を述べる.

Proof of Theorem 4 (方針のみ)

Galerkin 法を用いる.

$\{W_j\}$ を $-\Delta W_j = \lambda_j W_j$ in Ω , $W_j = 0$ on Γ ($j=1, 2, \dots$)
を満す $H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega)$ の basis とする。

$$\textcircled{1} \quad U_m(t) = \sum_{j=1}^m g_{jm}(t) W_j$$

$$\begin{cases} \textcircled{2} & (U_m''(t), w) + M(a(U_m(t))a(U_m(t), w) \\ & +(|U_m(t)|^\alpha U_m(t), w) = f(t, w) \quad \forall w \in V_m \\ \textcircled{3} & U_m(0) = U_{0m} \xrightarrow{s} U_0 \quad \text{in } H_0^1(\Omega) \cap H^2(\Omega) \\ \textcircled{4} & U_m'(0) = U_{1m} \xrightarrow{s} U_1 \quad \text{in } H_0^1(\Omega) \end{cases}$$

の解とする。

記号: $a(u, v) = \sum_{i=1}^n \int_{\Omega} \frac{\partial u}{\partial x_i} \cdot \frac{\partial v}{\partial x_i} dx$, $a(u) = a(u, u)$
 (\cdot, \cdot) : L^2 内積

$V_m \equiv$ linear hull of $\{W_1, \dots, W_m\}$

$$\bar{M}(s) = \int_0^s M(r) dr \geq m_0 s$$

U_m は $\textcircled{1} \sim \textcircled{4}$ 次の Lemma が得られる。

Lemma 1

$$\textcircled{5} \quad \|U_m'(t)\| \leq C_1$$

$$\textcircled{6} \quad \|U_m(t)\|_{H_0^1} \leq C_2$$

$$\textcircled{7} \quad \int_0^t \|U_m'(s)\|_{H_0^1} ds \leq C_3$$

$$\textcircled{3} \quad \|U_m(t)\|_{L^{\alpha+2}} \leq C_4$$

\therefore ③式 1: $W = U'_m(t)$ を代入する。

$$\frac{1}{2} \left\{ \frac{d}{dt} \|U'_m(t)\|^2 + M(a(U_m(t))) + \frac{2}{\alpha+2} \|U_m(t)\|_{L^{\alpha+2}}^{\alpha+2} \right\} \\ + \|U'_m(t)\|_{H_0^1}^2 \leq \|f(t)\| \cdot \|U'_m(t)\|$$

この式の両辺を積分。

$$\frac{1}{2} \left[\|U'_m(t)\|^2 + m_0 \|U_m(t)\|_{H_0^1}^2 + \frac{\alpha}{\alpha+2} \|U_m(t)\|_{L^{\alpha+2}}^{\alpha+2} \right] \\ + \int_0^t \|U'_m(s)\|^2 ds \leq C(u_0, u_1) + \int_0^t \|f(s)\| \cdot \|U'_m(s)\| ds$$

あとは Granwall の不等式を利用す。

Lemma 2 ⑨ $\|\Delta U_m(t)\| \leq C_5$

$$\textcircled{10} \quad \int_0^\infty \|\Delta U_m(s)\|^2 ds \leq C_6$$

⑩ $W = -\Delta U_m(t)$ in ② と 1 て 同様に計算す。

Lemma 3 ⑪ $\|U'_m(t)\|_{H_0^1} \leq C_7$

$$\textcircled{12} \quad \int_0^\infty \|\Delta U_m(s)\| ds \leq C_8$$

⑫ $W = -\Delta U_m(t)$ in ② と 1 て 同様に計算す。

Lemma 4 ⑬ $\int_0^\infty \|U''_m(s)\|^2 ds \leq C_9$

⑬ $W = U''_m(t)$ in ② と 1 て 同様に計算し, Schwarz の不等式を用いよ。

「註記」

細谷氏はこの講演の後、不幸にして病床に臥すこととなり、この記録の作成時点で原稿を書けない病状である。ここに載せたものは、御本人の講演予稿を古谷氏のノートによって補ったものである。細谷氏の速やかな御回復をお祈り申し上げます。 (高村)