

文章编号: 1000-2022(2004) 06-0822-06

受迫 Li nard 方程周期解的存在性

邹兰军, 周伟灿, 朱利华

(南京信息工程大学 数学系, 江苏 南京 210044)

摘要: 对于受迫 Li nard 方程, 利用 Sobolev 空间范数, 给出了周期解的估计, 进而利用变分原理、Schauder 不动点定理, 证明了周期解的存在性。

关键词: Li nard 方程; 临界点; Schauder 不动点定理; 全连续算子

中图分类号: O175.1 **文献标识码:** A

由于 Li nard 方程在理论上和实际应用中具有重要的意义, 所以引起了人们对其周期解的广泛关注^[1-2]。王克^[3]利用非临界线性系统理论和不动点方法得到了 Li nard 方程概周期解的存在唯一性。林发兴^[4]利用指数型二分性理论和系统解的一致渐近稳定得到其周期解及概周期解的存在性。Tan 等^[5]通过行波法将广义的二维非齐次 KdV-Burgers 方程化为 Li nard 型方程并进行了研究。在大气科学中也能得到类似的 Li nard 方程^[6]。本文将讨论受迫 Li nard 方程 $-w'' - (Aw - D)w' - Bw + F(w) = h(\tau)$, 其中 A, B, D 为常数, $(Aw - D)w', F(w), h(\tau)$ 分别为非线性阻尼项、非线性强迫项和周期强迫项。如果 $A = 0$ 时, 就是文献[5]已讨论的结果。本文利用 Sobolev 空间范数, 给出了解的估计, 然后利用变分方法, 通过 Schauder 不动点定理, 证明了周期解的存在性。

1 解的估计

可将上述 Li nard 方程周期解的存在性问题转化为两点边值问题(P1)

$$-w'' - (Aw - D)w' - Bw + F(w) = h(\tau), \tag{1}$$

$$w^{(i)}(0) = w^{(i)}(T), i = 0, 1. \tag{2}$$

不失一般性, 设 $F(0) = 0, w(0) = w(T) = 0$ 。

考虑 Sobolev 空间 $W^{1,2}([0, T], R)$ 。

定义 $W^{1,2}$ 的子空间 $E = \{w \in W^{1,2} \mid w^{(i)}(0) = w^{(i)}(T), i = 0, 1\}$, 以下简记 $\|\cdot\|_{L^2} = \|\cdot\|_E$ 。

引理 1 设 (1) $F \in C(R), h(\tau)$ 是 R 上的以 T 为周期的连续函数, (2) $\inf_{s \in R} \frac{F(s)}{s} = \lambda > -\infty$,

(3) $1 + \frac{T^2}{2}(-B + \lambda) > 0$, 则问题(P1)的解有界, 且有估计式

$$\|w\| \leq k \|h\|,$$

$$w \leq kT^{\frac{1}{2}} h \quad (3)$$

其中 $k = \left[\frac{2}{T^2} - B + \lambda \right]^{-1} > 0$, $h = \sup_{\tau \in [0, T]} h(\tau)$ 。

证明 由(1)式, 对方程两边与 w 作内积

$$-(w', w) - (Aw - D)w', w - Bw, w + F(w), w = h, w, w \in E。$$

也即

$$\int_0^T (w'^2 - Bw^2 + F(w)w) d\tau = \int_0^T h(\tau)w d\tau \quad (4)$$

由 $w(\tau) = \int_0^\tau \hat{w}(t) dt$ 及 Schwartz-Cauchy 不等式, 有

$$\int_0^T w^2 d\tau \leq \frac{T^2}{2} \int_0^T \hat{w}^2 d\tau \quad (5)$$

从条件(2)及 Schwartz-Cauchy 不等式, (4)式化为

$$\begin{aligned} \left[\frac{2}{T^2} - B + \lambda \right] \int_0^T w^2 d\tau &= \int_0^T (w'^2 - Bw^2 + F(w)w) d\tau \\ &= \int_0^T h(\tau)w d\tau \\ &\leq \left[\int_0^T h(\tau)^2 d\tau \right]^{\frac{1}{2}} \left[\int_0^T w^2 d\tau \right]^{\frac{1}{2}} \end{aligned}$$

可得

$$w \leq \left[\frac{2}{T^2} - B + \lambda \right]^{-1} h \quad (6)$$

另一方面, 有

$$\begin{aligned} \left[\frac{2}{T^2} - B + \lambda \right] \int_0^T w^2 d\tau &\leq \sup_{\tau \in [0, T]} h(\tau) \int_0^T w d\tau \\ &\leq T^{\frac{1}{2}} \sup_{\tau \in [0, T]} h(\tau) w \\ &= T^{\frac{1}{2}} h w \end{aligned} \quad (7)$$

也即 $w \leq T^{\frac{1}{2}} \left[\frac{2}{T^2} - B + \lambda \right]^{-1} h$ 。证毕。

推论1 在引理1条件下, 若 $F(w)$ 单调不减, 且 $1 - \frac{T^2}{2}B > 0$, 则问题(P1)的解有界且

$$\begin{aligned} w &\leq \bar{k} h, \\ w &\leq \bar{k} T^{\frac{1}{2}} h \end{aligned} \quad (8)$$

其中 $\bar{k} = \left[\frac{2}{T^2} - B \right]^{-1} > 0$ 。

证明 因 $F(w)$ 连续且单调不减, $F(0) = 0$, 所以 $wF(w) \geq 0$, 在引理1的每个表达式中取 $\lambda = 0$, 即证。

引理2 设引理1的条件(1)满足, 则在下列情形下: () 若 $-\frac{D}{A} > \eta$, 则问题(P1)的解有界

且 $w \leq \frac{T}{2} A\eta + D^{-1} h$, $w \leq \frac{T^{\frac{3}{2}}}{2} A\eta + D^{-1} h$; () 若 $\frac{D}{A} > \eta$, 则问题

(P1)的解有界且 $w \leq \frac{T}{2} A\eta - D^{-1} h$, $w \leq \frac{T^{\frac{3}{2}}}{2} A\eta - D^{-1} h$ 。其中

$$\eta = \sup_{\tau \in [0, T]} w(\tau).$$

证明 (略)。

从

$$w(t) \leq T^{\frac{1}{2}} \left[\int_0^t w^{\circ 2} d\tau \right]^{\frac{1}{2}}, \forall t \in [0, T], \quad (9)$$

及引理 1、引理 2, 可得推论 2~4。

推论 2 设在引理 2() 或引理 2() 情形下, 则问题(P1) 的解有界且

$$() w(\tau) \begin{cases} T^{\frac{1}{2}} A \eta + D^{-1} h; \\ T A \eta + D^{-1} h. \end{cases} \quad (10)$$

$$\text{或} () w(\tau) \begin{cases} T^{\frac{1}{2}} A \eta - D^{-1} h; \\ T A \eta - D^{-1} h. \end{cases} \quad (11)$$

推论 3 设在引理 1、2 条件下, 则

$$w(\tau) \begin{cases} \min \left\{ k, \frac{T}{2} A \eta + D^{-1} h \right\} h; \\ \min \left\{ k T^{\frac{1}{2}}, \frac{T^{\frac{3}{2}}}{2} A \eta + D^{-1} h \right\} h. \end{cases}$$

$$\text{或} w(\tau) \begin{cases} \min \left\{ k, \frac{T}{2} A \eta - D^{-1} h \right\} h; \\ \min \left\{ k T^{\frac{1}{2}}, \frac{T^{\frac{3}{2}}}{2} A \eta - D^{-1} h \right\} h. \end{cases}$$

推论 4 在引理 1、2 条件下, 若 $h(\tau) = 0$, 则问题(P1) 不存在非平凡周期解。

证明 由 $h(\tau) = 0$, 则 $h = 0$, 得出 $w = 0$ 。又 $w \in C^1[0, T]$, 所以 $w = 0$, 即 $w = 0$ 。

2 解的存在性

首先考虑问题(P2):

$$-w^{\circ\circ} + F(w) = h(\tau), \quad (12)$$

$$w^{(i)}(0) = w^{(i)}(T), i = 0, 1. \quad (13)$$

定义泛函 $J: E \rightarrow R$,

$$J(w) = \int_0^T \left[\frac{1}{2} w^{\circ 2} + V(w) \right] d\tau - \int_0^T h(\tau) w, w \in E. \quad (14)$$

其中 $V(w) = \int_0^w F(t) dt$ 。

易证下面的变分原理。

引理 3 J 在 E 中的临界点是问题(P2) 的解。

引理 4 E 上的 $W^{1,2}$ 范数 $\|w\|_E = \|w\|_{W^{1,2}} = \left[\int_0^T (w^2 + w^{\circ 2}) d\tau \right]^{\frac{1}{2}}$ 等价于下述模

$$\|w\| = \left[\int_0^T w^{\circ 2} d\tau \right]^{\frac{1}{2}}, \forall w \in E. \quad (15)$$

证明 对 $\forall w \in E$, (5) 式成立

$$\int_0^T w^{\circ 2} d\tau = \int_0^T (w^2 + w^{\circ 2}) d\tau - \int_0^T \left(1 + \frac{T^2}{2} \right) w^{\circ 2} d\tau. \quad (16)$$

结论即证。

引理5^[5] 设(1) $F(w) \in C(R)$, $h(\tau)$ 是 R 上的以 T 为周期的连续函数且 $\int_0^T h(\tau) d\tau = 0$;
 (2) $V(w) > M, \forall w \in R, M \in R$, 则问题(P2) 至少有一个 T -周期解 $w \in C^2[0, T]$ 。

定理1 设(1) $F(w) \in C(R)$, $h(\tau)$ 是 R 上的以 T 为周期的连续函数且 $\int_0^T h(\tau) d\tau = 0$; (2)
 $\inf_{s \in R} \frac{F(s)}{s} = \lambda > -\infty, 2 + \lambda T^2 > 0$; (3) $V(w) = \int_0^w F(t) dt > M, \forall w \in R, M \in R$; (4) 当 $\lambda > 0$ 时,
 $T(1 + \frac{T^2}{2})^{1/2} < \frac{1}{K}$; 或者当 $\lambda < 0$ 时, $\left[1 + \frac{\lambda T^2}{2}\right] \beta > K$, 其中 $K = \max\{A + D, B\}, \beta =$
 $\frac{\lambda}{\lambda - 1}$, 则问题(P1) 至少有一个解 $w \in C^2[0, T]$ 。

证明 令 $\theta \in C^2[0, T] \cap E$ 为满足 $\theta < 1$ 且 $\int_0^T \theta d\tau = 0$ 的周期函数, 考虑周期问题:

$$-w^{(i)} + F(w\theta) = h(\tau) + (A\theta - D)\theta + B\theta, 0 \leq \tau \leq T, \tag{17}$$

$$w^{(i)}(0) = w^{(i)}(T), i = 0, 1. \tag{18}$$

由引理5, 问题(17)、(18)式对于给定的 $\theta \in C^2[0, T] \cap E$ 至少有一个 T -周期解 $w_\theta \in C^2[0, T]$ 。另外, 映射 $\Gamma: C^2 \cap E \rightarrow C^2$ 由 $\Gamma\theta = w_\theta$ 定义。 Γ 是连续的。也能够证明 Γ 在 $E \subset W^{1,2}$ 中是紧的。事实上, 对某个 $r > 0$, 设 $\theta \in E, \|\theta\|_r \leq r$ 。由引理4, 亦即 $\theta \in C^0[0, T]$ 或 $\theta \in L^2$ 。

对(17)式与 w_θ 作内积, 有

$$\int_0^T w_\theta^{(i)2} d\tau + \lambda \int_0^T w_\theta^{(i)2} d\tau = \int_0^T [h(\tau) + (A\theta - D)\theta + B\theta] w_\theta d\tau. \tag{19}$$

从定理条件(2), 有

$$\begin{aligned} \frac{2}{T^2} \int_0^T w_\theta^{(i)2} d\tau + \lambda \int_0^T w_\theta^{(i)2} d\tau &\leq \int_0^T \{ h(\tau) + (A\theta - D)\theta + B\theta \} w_\theta d\tau \\ &\leq \int_0^T \sup_{\tau \in [0, T]} h(\tau) w_\theta d\tau + K \int_0^T (\theta + |\theta|) w_\theta d\tau \\ &\leq \left[T^{1/2} \sup_{\tau \in [0, T]} h(\tau) + \sqrt{2K} \|\theta\|_E \right] \|w_\theta\|_{L^2}. \end{aligned} \tag{20}$$

其中 $K = \max\{A + D, B\}$ 。

因此

$$\|w_\theta\|_{L^2} \leq \frac{T^2}{2 + \lambda T^2} \left[T^{1/2} \|h\| + \sqrt{2K} r \right]. \tag{21}$$

另一方面, 当 $\lambda > 0$ 时, 由(19)、(20)和(5)式得

$$\int_0^T w_\theta^{(i)2} d\tau \leq \left[T^{1/2} \|h\| + \sqrt{2K} \|\theta\|_E \right] \frac{T}{2} \|w_\theta\|_{L^2},$$

即

$$\|w_\theta\|_{L^2} \leq \frac{T}{2} \left[T^{1/2} \|h\| + \sqrt{2K} r \right]. \tag{22}$$

当 $\lambda < 0$ 时, 有

$$\|w_\theta\|_{L^2} \leq \frac{\sqrt{2} T}{2 + \lambda T^2} \left[T^{1/2} \|h\| + \sqrt{2K} r \right]. \tag{23}$$

由(21) ~ (23)和(9)、(16)式, 显然可知函数族 $\{w_\theta\}$ 等度连续, 而且从(9)、(22)和(23)式

得出 $\{w_\theta\}$ 一致有界。据 Ascoli-Arzela 定理, $\{w_\theta\}$ 在 $C^2[0, T]$ 是相对紧的, 即映射 Γ 是紧的。

现在选择 $r > 0$, 使得 $\mu \left(T^{\frac{1}{2}} h + \frac{1}{2} Kr \right) < r$ 或者 $T^{\frac{1}{2}} h < \frac{1}{\mu} (1 - \frac{1}{2} K \mu) r$ 。

其中, 当 $\lambda = 0$ 时, $\mu = \frac{1}{2 + T^2}$; 或当 $\lambda < 0$ 时, $\mu = \frac{2T}{(2 + \lambda T^2) \beta}$, $\beta = \frac{\lambda}{\lambda - 1}$ 。这对条件(4)显然是可能的, 则有 $w_\theta \in E_r$ 。由引理 4, 有 $w_\theta \in r$ 或者 $w_\theta \in L^2(r)$ 和 $w_\theta \in r, \forall \tau \in [0, T]$ 。

这表明 Γ 把适当的球 $B = B(0, r) \subset C^2[0, T] \in E$ 映射到自身, 也即 $\Gamma B \subset B$ 。应用 Schauder 不动点定理, Γ 有一个不动点 $\bar{\theta}$ 即 $\bar{\theta} = w_\theta$ 。由于 h 和 F 均连续, $w = w_\theta \in C^2[0, T]$ 就是所求的问题(P1)的解。证毕。

定理 2 设(1) $h(\tau)$ 是 R 上的以 T 为周期的连续函数且 $\int_0^T h(\tau) d\tau = 0$; (2) $F(w)$ 连续且单调不减; (3) $1 - KT \left(1 + \frac{T^2}{2} \right)^{\frac{1}{2}} > 0, K = \max\{A + D, B\}$, 则问题(P1)至少有一个解 $w \in C^2[0, T]$ 。

证明 因 $F(w)$ 连续且单调不减, $F(0) = 0$, 知 $w F(w) \geq 0$, 在定理 1 证明中取 $\lambda = 0$ 即证。

3 讨论

对于一般性的 Li nard 方程 $\ddot{x} + f(x)\dot{x} + g(x) = p(t)$ 解的问题正如本文开头所述, 由于研究方法的不同, 对 $f(x), g(x)$ 所需条件也不同。本文考虑的是一类较特殊的 Li nard 方程, 因此方程存在解的条件比一般性条件要弱。

例: $\ddot{w} + (Aw - D)\dot{w} + Bw - w = A \sin \tau \cos \tau - D \cos \tau + (B - 2) \sin \tau, 0 < B < 1$, 易证本例满足定理 1 的条件, 进而有相应的结论, 且可知 $w = \sin \tau$ 为本例的解, 但本例不满足文献 [7] 中的 $f(x), g(x)$ 条件: (1) $f(x)$ 连续, $\lim_{x \rightarrow \pm \infty} \int_0^x f(u) du = \pm \infty$, (2) $g(x)$ 连续, 对 $x > a$, 有 $xg(x) > 0$ 。所以本例的结论不能由文献 [7] 中的定理所得。

参考文献:

- [1] Sugie J, Hara T. Non-existence of periodic solutions of the Lienard system[J]. J Math Anal Appl, 1991, 159(1): 224-236.
- [2] Lazer A C. On Schauder's fixed point theorem and forced second order nonlinear oscillation[J]. J Math Anal Appl, 1968, 21: 421-425.
- [3] 王克. 强迫 Li nard 方程的概周期解[J]. 数学年刊, 1995, 16A(4): 417-423.
- [4] 林发兴. Li nard 方程周期解、概周期解的存在性[J]. 数学学报, 1996, 39(3): 314-318.
- [5] Tan J Y, Wen S L. Periodic traveling wave solution to a forced two-dimensional generalized KdV-burgers equation[J]. J Math Research & Exposition, 2001, 21(4): 483-490.
- [6] 赵瑞星. 层结大气中重力惯性波的非线性周期解[J]. 气象科学, 1990, 48(3): 275-283.
- [7] Yoshizawa T. Stability Theory and the Existence of Periodic Solutions and Almost Periodic Solutions[M]. New York: Springer-Verlag, 1975.

Existence of Periodic Solution to a Forced Li nard Equation

ZOU Lan-jun, ZHOU Wei-can, ZHU Li-hua

(Department of Mathematics, NU IST, Nanjing 210044, China)

Abstract: To a forced Li nard equation discussed in this paper, the estimates of the periodic solution are given by using the norm estimate in the Sobolev space, then by virtue of the variation principle and Schauder's fixed point theorem, the existence of the periodic solution is proved.

Key words: Li nard equation; critical point; Schauder's fixed point theorem; completely continuous operator