

弹性力学中集中力下的奇异性问题*

王 泉 王大钧

(北京大学力学系, 1992年5月4日收到)

摘 要

本文先讨论一类含有 δ 函数的偏微分方程的奇异性问题。作为此结果的推论, 给出集中力作用下各种弹性力学问题的奇异性结果。最后指出振动问题中的相应结论。

关键词 弹性力学 集中力 奇异性

在弹性力学中, 研究集中力作用下的奇异性是个很重要的问题, 一部分问题可以直接求解^[3,5], 如集中力作用于无限半平面的弹性力学解等。还有一些问题可以从模型上简化求解, 如圆板的轴对称解等。但很多问题直接去求解来分析奇异性是件繁琐的事情。而且振动理论中^[1]研究具有集中质量、弹簧和支承的结构理论的合理性问题直接依赖于力学的奇异性与否。所以给出弹性力学集中力下的奇异性结论是有意义的。本文从分析一类含有 δ 函数的偏微分方程的奇异性来导出问题的结果。

1. 考虑 m 维偏微分方程

$$D^n u(\mathbf{x}) = P(\mathbf{x}) \quad (1)$$

其中 $(\mathbf{x}) = (x_1, x_2, \dots, x_m)$, D^n 为微分算子, 它的表达式为

$$D^n = \sum_{a_1} \sum_{a_2} \cdots \sum_{a_m} \frac{\partial^n}{\partial^{a_1} x_{a_1} \partial^{a_2} x_{a_2} \cdots \partial^{a_m} x_{a_m}}$$

a_1, a_2, \dots, a_m 为为非负整数, 且有 $\sum_{i=1}^m a_i = n$.

对于各种力学问题, a_1, a_2, \dots, a_m 为确定的, 并且存在 $a_i = n$ ($i=1, 2, \dots, m$) 的情形。

设方程(1)的右端项为

$$P(\mathbf{x}) = F \delta(\mathbf{x} - \mathbf{x}_0)$$

\mathbf{x}_0 为给定的点, 则方程(1)有积分

$$\int_{x_{10}-\varepsilon_1}^{x_{10}+\varepsilon_1} \int_{x_{20}-\varepsilon_2}^{x_{20}+\varepsilon_2} \cdots \int_{x_{m0}-\varepsilon_m}^{x_{m0}+\varepsilon_m} D^n u(\mathbf{x}) dx_1 dx_2 \cdots dx_m = F \quad (2)$$

其中 $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \dots, \varepsilon_m$ 为任意小的数。

* 朱照宣推荐。

高等学校博士学科点专项科研基金课题。

以下为讨论方便设:

$$\varepsilon_i = \varepsilon \quad (i=1, 2, \dots, m)$$

定理 a) 若 $n \leq m$, 则解 $u(x)$ 在点 (x_0) 是奇异的.

$n < m$ 时, 其奇异性阶数为 $O(\varepsilon^{n-m})$.

$n = m$ 时, 其奇异性阶数为 $O(\ln \varepsilon)$.

b) 若 $n > m$, 则 $u(x)$ 在点 (x_0) 是非奇异的.

这里给出简单的证明:

a) 由(2)知, $D^n u(x)$ 在 (x_0) 有 $O(1/\varepsilon^m)$ 的奇异性. 设 $n, m > 2$ (如果 $n = m = 1$, 则是简单的推论.)

由 Taylor 展开式:

$$\begin{aligned} D^{n-1}u(x_0 + \varepsilon) &= D^{n-1}u(x_0) + \frac{1}{n!} D^n u(x_0) \cdot \varepsilon + \frac{1}{(n+1)!} D^{n+1}u(x_0) \cdot \varepsilon^2 + \dots \\ &= D^{n-1}u(x_0) + O\left(\frac{1}{\varepsilon^{m-1}}\right) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} D^{m-2}u(x_0 + \varepsilon) &= D^{m-2}u(x_0) + \frac{1}{(n-1)!} D^{n-1}u(x_0) \cdot \varepsilon + \dots \\ &= D^{m-2}u(x_0) + O\left(\frac{1}{\varepsilon^{m-2}}\right) \end{aligned}$$

当 $n = m$ 时, 有:

$$Du(x_0 + \varepsilon) = Du(x_0) + O\left(\frac{1}{\varepsilon}\right)$$

即 $Du(x_0)$ 具有 $O(1/\varepsilon)$ 奇异性.

$\therefore u(x_0)$ 的奇异性为 $O(\ln \varepsilon)$.

若 $n < m$, 则有:

$$u(x_0 + \varepsilon) = u(x_0) + O\left(\frac{1}{\varepsilon^{m-n}}\right)$$

$\therefore u(x_0)$ 具有 $O(1/\varepsilon^{m-n})$ 的奇异性.

b) 的结论是显然的.

2. 如上所述, 各种力学问题的微分算子 D^n 是由一些条件限定的. 且存在 $\alpha_i = n (i=1, 2, \dots, m)$ 的情形. 但从奇异性角度分析, 定理的结论仍是成立的. 下面给出集中力作用下弹性力学奇异性问题的结论.

(1) 弦问题

$$\text{方程为: } T \frac{d^2 u}{dx^2} = P(x)$$

T 为弦的张力.

此微分方程阶数为 2, 维数是 1. 由定理知, 在集中力作用下, 不存在奇异性.

(2) 梁问题

$$\text{方程为: } EI \frac{d^4 u}{dx^4} = P(x)$$

其中, EI 为弹性常数.

此方程阶数为 4, 维数是 1. 由定理知, 在集中力作用下, 不存在奇异性.

(3) 薄膜问题

方程为: $T\Delta u = P(x, y)$

其中, T 为张力, Δ 为Laplace算子.

方程阶数为2, 维数是2. 由定理知, 在集中力作用下, 存在奇异性 $O(\ln e)$.

(4) 二维弹性力学问题

以平面应力问题计, 方程为:

$$\frac{E}{1-\mu^2} \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{1-\mu}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{1+\mu}{2} \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} \right) + X = 0$$

$$\frac{E}{1-\mu^2} \left(\frac{\partial^2 v}{\partial y^2} + \frac{1-\mu}{2} \frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{1+\mu}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} \right) + Y = 0$$

其中 E, μ 为弹性常数.

方程阶数为2, 维数是2. 由定理知在集中力作用下, 存在奇异性为 $O(\ln e)$.

(5) 三维弹性力学问题

方程为:

$$\frac{E}{z(1+\mu)} \left(\frac{1}{1-2\mu} \frac{\partial e}{\partial x} + \nabla^2 u \right) + X = 0$$

$$\frac{E}{z(1+\mu)} \left(\frac{1}{1-2\mu} \frac{\partial e}{\partial y} + \nabla^2 v \right) + Y = 0$$

$$\frac{E}{z(1+\mu)} \left(\frac{1}{1-2\mu} \frac{\partial e}{\partial z} + \nabla^2 w \right) + Z = 0$$

其中
$$e = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z}$$

方程阶数为2, 维数是3. 由定理知, 在集中力作用下, 存在奇异性为 $O(1/e)$.

(6) 板问题

1) Kirchhoff板 (不考虑横剪效应)

方程为: $D\nabla^4 W = q(x, y)$

其中 $D = Eh^3/12(1-\mu^2)$, $\nabla^4 = \nabla^2 \nabla^2$, h 为板厚.

方程阶数为4, 维数是2. 由定理知, 在集中力作用下, 不存在奇异性.

2) Reissner板 (考虑横剪效应).

方程为: $D\nabla^4 w = q - D_1 \nabla^2 q$

(*)

其中
$$D_1 = \frac{h^2}{10} \frac{2-\mu}{1-\mu}$$

处理方程如下

先说明算子 ∇^{-2} .

若 $\nabla^2 u = f(x, y)$

则我们把 u 写成: $u = \nabla^{-2} f(x, y)$.

即 u 是 ∇^{-2} 作用于 $f(x, y)$ 的解. 就是逆算子意义.

方程(*)两边作用算子 ∇^{-2} .

$$D\nabla^2 w = \nabla^{-2} q - D_1 q$$

在 q 为 δ 函数情况下, $\nabla^{-2}q$ 为二维Laplace问题的Green函数, 形式为 $A+B\ln r$. 对照定理的证明知, 在集中力作用下, 存在奇异性为 $O(\ln r)$.

(7) 壳问题

不失一般性, 以圆柱壳为例, 并只说明挠度 w 的奇异性问题.

1) 壳的无矩理论

方程为:

$$\left[\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\mu}{a} \left(\frac{\partial w}{\partial x} + \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial \varphi} \right) \right] + \frac{(1-\mu)}{2a} \left(\frac{\partial^2 v}{\partial x \partial \varphi} + \frac{1}{a} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} \right) + \frac{1-\mu^2}{Eh} q_n = 0 \quad (a)$$

$$\frac{1}{a} \left[\frac{1}{a} \frac{\partial w}{\partial \varphi} + \frac{1}{a} \frac{\partial^2 v}{\partial \varphi^2} + \mu \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial \varphi} \right] + \frac{(1-\mu)}{2} \left[\frac{\partial^2 v}{\partial x^2} + \frac{1}{a} \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial \varphi} \right] + \frac{1-\mu^2}{Eh} q_\varphi = 0 \quad (b)$$

$$\frac{1}{a} \left[\frac{w}{a} + \frac{1}{a} \frac{\partial v}{\partial \varphi} + \mu \frac{\partial u}{\partial x} \right] + \frac{1-\mu^2}{Eh} q_n = 0 \quad (c)$$

这里 a 为柱壳半径, h 为壳厚, q_n , q_φ 为切向力, q_n 为法向力.

方程(c), 关于 w 阶数为0, 维数是2. 由定理知, 在法向集中力作用下, 存在奇异性为 $O(1/\varepsilon^2)$.

方程(a), (b), 关于 w 阶数为1, 维数是2. 由定理知, 在切向集中力作用下, 存在奇异性为 $O(1/\varepsilon)$.

2) 壳的有矩理论

方程为: (前两式与无矩理论相同, 第三式不同)

$$\frac{1}{a} \left(\mu \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{1}{a} \frac{\partial v}{\partial \varphi} \right) + \left(\frac{h^2}{12} \nabla^4 + \frac{1}{a^2} \right) w + \frac{12\mu^2}{Eh} q_n = 0 \quad (d)$$

方程(d), 关于 w 阶数为4, 维数是2. 由定理知, 壳的有矩理论中, 法向集集中力不存在奇异性. 这一点与无矩理论不同.

(8) 振动问题中的一点说明

在振动问题中, 有一类具有集中质量、弹簧和支承的结构^[1], 它的合理性也取决于上面讨论的各种弹性力学的奇异性与否.

本文在写作中, 孟庆国博士生给予了很好的建议和帮助, 在此表示感谢.

参 考 文 献

- [1] 王大钧等, 振动问题中具有集中质量、弹簧和支承结构理论的合理性问题, 固体力学学报, 10(2) (1989), 184—187.
- [2] 胡海昌, 关于用里兹法求位移等量的收敛条件, 力学学报, 16(1) (1984), 36—42.
- [3] 徐芝纶著, 《弹性力学》, 人民教育出版社 (1978).
- [4] Fung, Y.C., *Foundation of Solid Mechanics*, Prentice-Hall, INC. (1965).
- [5] Graff, Karl F., *Wave Motion in Elastic Solids*, Oxford University Press (1975).

Singularity under a Concentrated Force in Elasticity

Wang Quan Wang Da-jun

(Department of Mechanics, Peking University, Beijing)

Abstract

We first discuss singularity problem of a sort of partial differential equation involving δ function. Using this result we then have the answer to various singularity problems in elasticity due to the presentation of a concentrated force. Lastly corresponding conclusions in vibration problem are drawn.

Key words elasticity, concentrated force, singularity