非均布应力场中内埋裂纹的应力强度因子*

袁杰红1,孙鹏飞1,段静波2

(1. 国防科技大学 指挥军官基础教育学院,湖南 长沙 410072;

2. 国防科技大学 航天与材料工程学院,湖南 长沙 410073)

摘 要:在内埋裂纹线性线弹簧模型的基础上,通过引入二维权函数将裂纹面上的非均布载荷进行均布 化等效,求解了中心内埋椭圆形裂纹在沿板厚非均匀分布应力场中的应力强度因子,列出了问题的奇异积分 方程,利用 Gauss-Chebyshev 方法求解了在 4 种应力场分布情形下的数值结果,并与已有文献的解进行了比 较,当 *a*₀/*c*₀ < 0.4、*a*₀/*h*≤0.3 时,两者结果具有较好的一致性,表明了本文方法的合理性和可靠性。

关键词:线弹簧模型;中心内埋裂纹;非均布应力场;权函数;应力强度因子

中图分类号: 0346.1 文献标志码: A 文章编号: 1001 - 2486(2012) 03 - 0044 - 04

The stress intensity factor of embedded cracks in non-uniform stress fields

YUAN Jiehong¹, SUN Pengfei¹, DUAN Jingbo²

College of Basic Education for Commanding Officers, National University of Defense Technology, Changsha 410072, China;
 College of Aerospace and Materials Engineering, National University of Defense Technology, Changsha 410073, China)

Abstract: The stress intensity factor of a center embedded elliptical crack in non-uniform stress fields, which is along the thickness direction of the plate, is gained based on the linear line-spring model for embedded cracks. The two dimensional weight function is used to transform the non-uniform stress field to an equivalent uniform one. The singular integral equations are formulated and the numerical results in four cases of stress distributions are gained by Gauss-Chebyshev method. The results are in good accordance with those given in the previous literature when $a0/c0 < 0.4 a0/h \leq 0.3$, and the rationality and reliability of this method are demonstrated.

Key words: line-spring model; center embedded crack; non-uniform stress field; weight function; stress intensity factor

内埋裂纹(图1)是一种常见的未穿透裂纹, 如结构中的气孔、夹渣等缺陷都可能发展为内埋 裂纹,并且其裂纹面常受到残余应力等复杂载荷 的作用,应力场的非均布性使得内埋裂纹应力强 度因子的求解更加困难。对于非均布应力场中的 裂纹问题,有限元法和权函数法是目前比较有效 的手段。计算量大、费用高和准备工作复杂等问 题限制了有限元法的应用推广,而对于权函数法, 虽然有一系列的报道^[1-3],但是三维裂纹问题的 权函数求解复杂,不便于工程实际应用。

线弹簧模型最初由 Rice 等^[4]提出,用于计算 表面裂纹应力强度因子,袁杰红等^[5]将其推广至 内埋裂纹问题的求解,建立了在远场作用拉伸和 弯曲载荷时无限平板内埋裂纹的线性线弹簧模 型,但是对于裂纹面承受非均布载荷的情况,则不 能直接应用该模型求解。鉴于权函数法求解非均 布应力场中裂纹问题的独特优势,如果将线弹簧 模型和权函数法相结合,则有望求解非均布应力 场中的内埋裂纹问题。本文在无限平板内埋裂纹 线性线弹簧模型^[5]的基础上,通过引入二维权函 数将沿板厚非均匀分布的应力场进行等效处理, 求解了中心内埋椭圆形裂纹在沿板厚非均匀分布 应力场中的应力强度因子,给出了相应的数值结 果,并通过与文献[1]的比较,验证了本文方法的 正确性。



图 1 中心内埋裂纹示意图 Fig. 1 A center embedded elliptical crack

* 收稿日期:2011-06-09 作者简介:袁杰红(1965-),男,湖南长沙人,教授,博士,硕士生导师,E-mail: yjh210048@163.com

无限平板内埋裂纹线性线弹簧模型 描述

如图1和图2(a)所示,在无穷远处单位宽度 上作用有外力 N*和外力矩 M*的内埋椭圆形裂 纹(a₀、c₀分别为短轴和长轴半长)的无限平板, 可以转化为裂纹面上作用有线弹簧的长度为2c₀ 的穿透裂纹平板(图2(b))。线弹簧的本构关系 可由相应位置的平面应变边裂纹板条所受的广义 力和由于裂纹存在引起的附加广义位移的关系来 确定(图2(c));内埋裂纹前缘各点的应力强度 因子等于相应位置的内裂纹板条的应力强度因 子。这样,求解无限平板内埋裂纹问题便转化为 求解穿透裂纹平板问题和一个作用有弹簧N(x)、 M(x)力的内裂纹板条问题,它们都是二维问题。 由前者可获得平板性能方程,由后者可得到线弹 簧本构关系表达式,两者联立后,可得到内埋裂纹 问题的解。







2 非均布应力场的处理

对于在远场作用载荷 N° 和 M° ,在裂纹面作 用非均布载荷 $\sigma(\bar{x},\bar{y})(\bar{x} = \frac{x}{c_0}, \bar{y} = \frac{y}{h}$ 均为无量 纲坐标,h 为板厚)的中心内埋裂纹,上述线弹簧 模型由于非均布载荷的存在而不能直接应用,但 由上节的描述可知,内埋裂纹前缘各点的应力强 度因子等于相应位置的内裂纹板条的应力强度因 子。那么,可以取在 $\bar{x} = \bar{x}_0$ 处(图2(b), $|\bar{x}_0| \le 1$, $\bar{x} = x/c_0, \bar{x}_0 = x_0/c_0$)平行于 YOZ 面的一内裂纹 板条(图2(c))进行研究。在线弹性范围内,根据 叠加原理可将内裂纹板条的应力强度因子分为两 部分求解:一部分是由远场载荷 N^* 和 M^* 引起 的;另一部分是由非均布载荷 $\sigma(\bar{x}_0, \bar{y})$ 引起的。

如图 3(a) 所示为在裂纹面上作用有关于 Y 轴和 Z 轴对称但非均匀分布应力 $\sigma(\bar{x}_0, \bar{y})$ 的内裂 纹板条,根据权函数理论,当 $\frac{l(\bar{x}_0)}{h} \leq 0.3$ 时,其应 力强度因子可由下式^[6] 获得:

$$K_I = f\sigma_0 \sqrt{\pi l(\bar{x}_0)} \tag{1}$$

其中,
$$f = \int_0^{\xi} \frac{\sigma(\bar{x}_0, \bar{y})}{\sigma_0} \sqrt{\frac{h}{\pi\xi}} m(\bar{y}, \xi) \, d\bar{y}, m(\bar{y}, \xi) =$$

$$\frac{2}{\sqrt{\pi\xi h}} \left(\frac{\xi}{\sqrt{\xi^2 - \bar{y}^2}} + \frac{\pi}{2} \sqrt{\xi^2 - \bar{y}^2} \tan \pi \xi\right)$$
为权函

数, σ_0 为原点处应力值, $\xi = \frac{\iota(x_0)}{h}, l(\bar{x}_0) =$

图 3 内裂纹板条示意图

对于作用均布应力场 $\sigma_r(\bar{x}_0)$ 的内裂纹板条 (图 3(b)),其应力强度因子的表达式为

$$K_{I} = \sigma_{r}(\bar{x}_{0}) \sqrt{\pi l(\bar{x}_{0})} \cdot \sqrt{\sec \frac{\pi l(\bar{x}_{0})}{h}}$$
(2)

如果 $\sigma_r(\bar{x}_0)$ 和 $\sigma(\bar{x}_0, \bar{y})$ 两者引起的应力强 度因子相等,那么 $\sigma_r(\bar{x}_0)$ 就可以作为非均布应力 场 $\sigma(\bar{x}_0, \bar{y})$ 的等效均布应力场。令式(1) 和式(2) 相等,可得等效关系式为

$$\sigma_r(\bar{x}_0) = f\sigma_0 \sqrt{\cos \pi \xi} \qquad (3)$$

其中, $f(\sigma_0)$ 和 ξ 均如前所指。这样处理后,由 $\sigma(\bar{x}_0, \bar{y})$ 引起的应力强度因子便可等效为由均布 应力场 $\sigma_r(\bar{x}_0)$ 引起。 由于 x₀ 具有一般性, 那么当 | x | ≤ 1 时, 式 (3) 可以写成

$$\sigma_r(\bar{x}) = f\sigma_0 \sqrt{\cos \pi \xi} \tag{4}$$

其中, $f = \int_0^{\xi} \frac{\sigma(\bar{x}, \bar{y})}{\sigma_0} \sqrt{\frac{h}{\pi\xi}} m(\bar{y}, \xi) \, d\bar{y}, m(\bar{y}, \xi)$ 如前 所指, $\xi = \frac{l(\bar{x})}{h}, l(\bar{x}) = a_0 \sqrt{1 - \bar{x}^2}_{\circ}$

3 非均布应力场中内埋裂纹的应力强度 因子

将非均布应力场 $\sigma(\bar{x},\bar{y})$ 等效为均布应力场 $\sigma_r(\bar{x})$ 后,根据 Bueckner 等效原则, $\sigma_r(\bar{x})$ 便可以 和远场作用的载荷 N^* 和 M^* 进行叠加,根据文献 [5]可直接写出求解非均布应力场中内埋裂纹应 力强度因子的无量纲形式的奇异积分方程

$$\int_{-1}^{1} \left[\frac{1}{\bar{t} - \bar{x}} + k_{11}(\bar{x}, \bar{t}) & k_{12}(\bar{x}, \bar{t}) \\ k_{21}(\bar{x}, \bar{t}) & \frac{3}{\bar{t} - \bar{x}} + 3k(\bar{x}, \bar{t}) + k_{22}(\bar{x}, \bar{t}) \right] \\ \left\{ \frac{\mu_{1}(\bar{t})}{\frac{\mu_{2}(\bar{t})}{6}} \right\} d\bar{t} = -\frac{2\pi}{E} \left\{ \frac{\sigma_{M}^{\infty} + \sigma_{r}(\bar{x})}{\frac{c_{0}}{h} \sigma_{B}^{\infty}} \right\}$$
(5)

其中, $k(\bar{x},\bar{t})$, $k_{i,j}(\bar{x},\bar{t})$,i,j = 1,2 为已知核函数, E 为弹性模量, c_0 为裂纹长轴半长,h 为板厚, $\mu_1(\bar{t})$, $\mu_2(\bar{t})$ 为未知位错密度函数, $\bar{t} = t/c_0$, $\bar{x} = x/c_0$, $\sigma_M^{\infty} = N^{\infty}/h$, $\sigma_B^{\infty} = 6M^{\infty}/h^2$, $\sigma_r(\bar{x}) = f\sigma_0 \sqrt{\cos\pi\xi}$ 为等效均布应力场,其他均如前 所指。

利用 Gauss-Chebyshev 方法^[7]求解方程(5) 的基本未知量 $\mu_1(t)$ 和 $\mu_2(t)$ 。之后,通过平板性 能方程^[5]和内埋裂纹板条应力强度因子的表达 式^[5]就可求得坐标为 $\bar{x}_k(\bar{x}_k)$ Chebyshev 多项式

(a) $a_0/c_0 = 0.2$ $a_0/h = 0.1$

零点)点处的线弹簧内力和裂纹前缘对应点的应力强度因子。为能得到裂纹前缘任意点的应力强度因子,可对所得对应 x_k 的应力强度因子作多项 式拟合。

4 数值结果及分析

令远场拉伸力和弯矩为零,并假设非均布载 荷的分布规律为 $\sigma(\bar{x},\bar{y}) = \sigma_0 \left(\frac{\bar{y}}{\bar{a}_0}\right)^n (\sigma_0)$ 为原点处 应力值, $\bar{y} = \frac{y}{h}, \bar{a}_0 = \frac{a_0}{h}$)。本文分别计算了在n =0,1,2,3 四种情形下,不同 a_0/c_0 及 a_0/h 的中心 内埋裂纹的应力强度因子,为了与文献[1]的解 进行对比,把对应力强度因子 K₁无量纲化:

$$\bar{K}_{I} = \frac{K_{I}}{\left(\sigma_{0} \sqrt{\frac{\pi a_{0}}{Q}}\right)} \tag{6}$$

其中, $Q = 1 + 1.464(a_0/c_0)^{1.65}$ 为裂纹形状因子。

需要指出的是文献[1]计算的为有限宽板,*c*₀/ *b*(*b* 为板宽)的值取为 0.1。计算时取泊松比 *v* = 0.3,计算结果及对比情况如图 4(a)~(f)所示。

图 4(a) ~4(f) 表示在四种不同的载荷分布 形式下,几种中心内埋椭圆裂纹前缘各点(以椭 圆参数角 θ 表示,图 1) 应力强度因子的变化规 律。可以看出,本文与文献[1]的结果有完全相 同的变化趋势。且在 $a_0/c_0 < 0.4 < a_0/h \le 0.3$ 时, 两者的结果具有较好的一致性;随着 a_0/c_0 的增 大,两者相对误差有所增大,这是各线弹簧之间由 于裂纹前缘曲率引起相互作用造成的,且这种相 互作用随 a_0/c_0 的增大而增大,而线弹簧本身并 没有考虑此种相互作用。此外,文献[1]中有限 板宽的影响也是不可忽略的因素。

(b) $a_0/c_0 = 0.2$ $a_0/h = 0.25$

(e) $a_0/c_0 = 0.4$ $a_0/h = 0.25$

5 结 论

(1)计算结果表明:本文所建立的非均布应 力场中内埋裂纹应力强度因子的求解方法是合理 可靠的;

 (2)受所引用权函数适用范围的限制,本文 方法的适用对象为沿板厚非均布应力场中 a₀/c₀
 <0.4、a₀/h≤0.3的中心内埋椭圆裂纹,但是这 已经覆盖了工程实际中的大多数情况,且有足够 的精度;

(3)本文利用线弹簧模型将三维问题转化为 二维问题,计算量小、编程方便,适合于工程实际 应用。

参考文献(References)

Zhao W, Wu X R, Yan M G. Weight function method for three dimensional crack problems-I. basic formulation and application to an embedded elliptical crack in finite plates [J]. Engineering Fracture Mechanics, 1989, 34(3): 593 - 607.

- [2] Wang X, Lambert S B, Glinka G. Approximate weight functions for embedded elliptical cracks [J]. Engineering Fracture Mechanics, 1998, 59: 381-392.
- [3] Krasowsky A J, Orynyak I V, Gienko A Y. Approximate closed form weight function for an elliptical crack in an infinite body [J]. International Journal of Fracture, 1999, 99: 117-130.
- [4] Rice J R, Levy N J. The part-through surface cracks in an elastic plate [J]. Journal of Applied Mechanics, 1972, 39: 185-194.
- [5] 袁杰红,唐国金,周建平,等.无限平板内埋裂纹线弹簧 模型[J].固体力学学报,1999,20(1):69-75.
 YUAN Jiehong, TANG Guojin, ZHOU Jianping, et al. The line-spring model for embedded crack in an infinite plate [J]. Acta Mechanica Solida Sinica, 1999, 20(1):69-75. (in Chinese)
- [6] Wu X R. Approximate weight functions for center and edge cracks in finite bodies [J]. Engineering Fracture Mechanics, 1984, 20(1): 35 - 49.
- [7] Erdogan F, Gupta G D. On the numerical solution of singular integral equations [J]. Quarterly of Applied Mathematics, 1972, 29: 525 - 534.