

Estadística de fractura por torsión y relaciones de dispersión en barras circulares

Fracture statistics of torsion and dispersion relations in round bars

G. DÍAZ

Departamento de Ciencia e Ingeniería de Materiales (IDIEM),
Facultad de Ciencias Físicas y Matemáticas, Universidad de Chile,
Casilla 1420, Santiago, Chile

Fecha de recepción: 26-IV-90

RESUMEN

Se estudió desde un punto de vista teórico la estadística de fractura de barras de sección circular sometidas a torsión y se determinó las probabilidades acumulativas de fractura usando la función riesgo específico de Weibull para materiales con fragilidades volumétrica y superficial. Mediante el método de las funciones definidas se obtuvo la función riesgo específico de fractura, además se separó la parte volumétrica de la parte superficial para materiales que poseen ambas fragilidades. La dispersión de los parámetros se determinó con la matriz de información de Fisher.

ABSTRACT

This paper has adopted a theoretical viewpoint for studying Fracture Statistics in round bars subjected to torsion, and for determining the cumulative probabilities of fracture using Weibull's specific-risk function for materials that exhibit volume and surface brittleness. The use of the defined-functions method has allowed to get the specific-risk-of-fracture function and, in addition, to carry out a separation between volume part and surface part concerning materials presenting both brittlenesses at the same time. Dispersion of the parameters are determined resorting to Fisher's information matrix.

1. INTRODUCCIÓN

En la actualidad se usa ampliamente la mecánica estadística de fractura, propuesta por Weibull [1], para describir el comportamiento a la fractura de materiales frágiles. Las investigaciones han estado dirigidas a diversos aspectos, entre ellos: sus fundamentos [2, 3]; su aplicación a la obtención de la probabilidad acumulativa de fractura de diversos materiales sometidos a distintos estados de tensión como los biaxiales [4] y los multiaxiales [5]; torsión [6-9]; flexión [10]; estimación de los parámetros de Weibull [11, 12]. El objetivo de este trabajo es el estudio teórico del problema de la torsión, determinando las probabilidades acumulativas de fractura, los parámetros de la función riesgo específico de fractura y las dispersiones de los mismos.

1. INTRODUCTION

Statistical mechanics of fracture proposed by Weibull [1] is now being widely used for describing the fracture behaviour of brittle materials. Investigation has been directed to diverse aspects such as: the foundations of said mechanics [2, 3]; the application thereof for getting the cumulative probability of fracture concerning sundry materials subjected to different states of stress as for instance biaxial [4] and multiaxial [5] states, torsion [6-9], bending [10]; the evaluation of Weibull's parameters [11, 12]. This work is endeavouring to achieve the theoretical study of the torsion problem determining therefor the cumulative probabilities of fracture, the parameters of the specific-risk-of-fracture function, and the dispersion of the same.

2. ESTADÍSTICA DE FRACTURA POR TORSION

2.1. Fragilidad volumétrica

De acuerdo con la teoría de Weibull la probabilidad acumulativa de fractura $F(\tau)$ para materiales con fragilidad volumétrica sometidos a un estado uniaxial de tensiones de corte es:

$$F(\tau) = 1 - \exp \left\{ - \frac{1}{V_0} \int_V \phi[\tau(r)] dV \right\} \quad (1)$$

donde V_0 es la unidad de volumen, V es el volumen del cuerpo, r es el vector posición, τ es el esfuerzo máximo de corte que alcanza el material antes de romperse, $\tau(r) \leq \tau$ es el campo uniaxial de tensiones y $\Phi(\tau)$ es la función riesgo específico de fractura. Weibull [1] propuso para ella la siguiente forma analítica:

$$\phi(\tau) = \begin{cases} \left(\frac{\tau - \tau_L}{\tau_0} \right)^m & \tau \geq \tau_L \\ 0 & \tau < \tau_L \end{cases} \quad (2)$$

donde τ_0 y m son parámetros que dependen del proceso de fabricación del material mientras que τ_L es el esfuerzo bajo el cual no hay rotura.

De acuerdo con la teoría elemental de la torsión, el campo de tensiones en coordenadas cilíndricas para una barra, con fragilidad volumétrica, de sección circular de radio r y longitud L está dado por:

$$\tau(\rho) = \frac{\rho}{r} \tau \leq \tau = \frac{2M}{\pi r^3} \quad (3)$$

$$0 \leq \rho \leq r ; 0 \leq \theta \leq 2\pi ; 0 \leq z \leq L$$

donde M es el momento de torsión actuando sobre la barra. Reescribiendo la ecuación (1) se obtiene:

$$\xi(\tau) = \ln \frac{1}{1 - F(\tau)} = \frac{1}{V_0} \int_V \phi[\tau(r)] dV \quad (4)$$

2. STATISTICS OF FRACTURE THROUGH TORSION

2.1. Volume brittleness

The cumulative probability of fracture $F(\tau)$ for materials with volume brittleness and subjected to some uniaxial state of shear stress is as follows according to Weibull's theory:

where V_0 is the volume unit, V is the body volume, r is the position vector, τ is the maximum shear-stress reached in the material before breaking, $\tau(r) \leq \tau$ is the uniaxial stress-field, and $\Phi(\tau)$ is the specific-risk-of-fracture function. Weibull [1] has proposed the following analytical form for this function:

where τ_0 and m parameters depending on the manufacturing process of the material, while τ_L is the stress under which there is no fracture.

In accordance with the elemental theory of torsion, the stress field, in cylindrical coordinates, for a round bar exhibiting volume brittleness and L in length and r in radius, may be expressed as follows:

where M is the torsional moment acting on the bar. The rewriting of equation (1) gives:

Si $\Phi(\tau)$ está dada por la ecuación (2), i.e., empleando el método de las funciones definidas, y considerando las ecuaciones (3) y (4) se obtiene:

If $\Phi(\tau)$ is given by equation (2) i.e. using the defined functions method and considering the above equations (3) and (4) we get:

$$\xi(\sigma) = \frac{2\pi L r^2}{V_0(m+2)} \frac{\sigma_0}{\sigma} \left[1 + \frac{1}{m+1} \frac{\sigma_L}{\sigma} \right] \left(\frac{\sigma - \sigma_L}{\sigma_0} \right)^{m+1} \quad (5)$$

Si $\tau_L = 0$ en la ecuación (2), tomando en cuenta las ecuaciones (3) y (4) entonces:

If $\tau_L = 0$ in equation (2), the consideration of equations (3) and (4) yields:

$$\xi(\sigma) = \frac{2\pi L r^2}{V_0(m+2)} \left(\frac{\sigma}{\sigma_0} \right)^m \quad (6)$$

Los parámetros de Weibull m , τ_0 y τ_L pueden obtenerse a partir de la ecuación (5) ya que $\xi(\tau)$ se conoce de los ensayos. Si $\tau_L = 0$ se puede confeccionar un diagrama de Weibull y obtener los parámetros m y τ_0 usando la ecuación (6).

Weibull's parameters m , τ_0 and τ_L may be obtained from equation (5) inasmuch as $\xi(\tau)$ is known from the tests. If $\tau_L = 0$ a Weibull diagram may be plotted, and parameters m and τ_0 may be obtained using the equation (6).

2.2. Fragilidad superficial

En el caso de materiales con fragilidad superficial, de acuerdo con la teoría de Weibull, la probabilidad acumulativa de fractura $F(\tau)$ está dada por una expresión análoga a la ecuación (1) y podemos escribirla como la ecuación (4).

2.2. Surface brittleness

In the case of materials with surface brittleness, according to Weibull's theory the cumulative probability of fracture $F(\tau)$ is given by an expression similar to equation (1) and that may be written in the following way, as equation (4):

$$\xi(\sigma) = \ln \frac{1}{1-F(\sigma)} = \frac{1}{S_0} \int_S \phi[\sigma(r)] dS \quad (7)$$

donde S_0 es la unidad de superficie y S es la superficie del material.

where S_0 is surface unit and S is the surface of the material.

De acuerdo con la teoría elemental de la torsión, el campo de tensiones para una barra, con fragilidad superficial, de sección circular de radio r y longitud L está dado por:

In accordance with the elemental theory of torsion, the stress field for a round bar exhibiting surface brittleness and L in length and r in radius may be expressed as follows:

$$\begin{aligned} \sigma(\rho=r) &= \sigma \\ 0 \leq \theta &\leq 2\pi ; \quad 0 \leq z \leq L \end{aligned} \quad (8)$$

Si $\Phi(\tau)$ viene dado por la función de Weibull, ecuación (2), luego considerando las

If $\Phi(\tau)$ is given by Weibull's function, namely equation (2), then the consideration of

ecuaciones (7) y (8) se tiene:

equations (7) and (8) yields:

$$\xi(\sigma) = \frac{2\pi Lr}{S_0} \left(\frac{\sigma - \sigma_L}{\sigma_0} \right)^m \quad (9)$$

Si $\tau_L = 0$ en la ecuación (2), entonces considerando las ecuaciones (7) y (8) se tiene:

If $\tau_L = 0$ in equation (2), then equations (7) and (8) allow to get.

$$\xi(\sigma) = \frac{2\pi Lr}{S_0} \left(\frac{\sigma}{\sigma_0} \right)^m \quad (10)$$

Con las ecuaciones (9) y (10) se pueden confeccionar los diagramas de Weibull respectivos para determinar los parámetros m , τ_0 y τ_L , cuando $\tau_L \neq 0$ y $\tau_L = 0$, respectivamente.

Equations (9) and (10) permit the plotting of the respective Weibull diagrams for getting the parameters m , τ_0 and τ_L , when $\tau_L \neq 0$ and $\tau_L = 0$, respectively.

2.3. Fragilidad volumétrica y superficial conjunta

2.3. Combined volume and surface brittlenesses

En el caso de torsión de una barra de sección circular con fragilidad volumétrica y superficial, se pueden obtener separadamente las respectivas funciones riesgo específico de fractura. Considerando las ecuaciones (5) y (9) se tiene:

In the case of torsion applied to some round bar presenting volume and surface brittlenesses, the respective specific-risk-of-fracture functions may be obtained in a separate manner. Considering equations (5) and (9) we have:

$$\begin{aligned} \xi(\sigma) &= \frac{2\pi Lr^2}{V_0} \phi_V(\sigma) + \frac{2\pi Lr}{S_0} \phi_S(\sigma) \\ \phi_V(\sigma) &= \frac{\sigma_{0V}}{\sigma} \left[1 + \frac{1}{m_V+1} \frac{\sigma_{LV}}{\sigma} \right] \left(\frac{\sigma - \sigma_{LV}}{\sigma_{0V}} \right)^{m_V+1} \\ \phi_S(\sigma) &= \left(\frac{\sigma - \sigma_{LS}}{\sigma_{0S}} \right)^{m_S} \end{aligned} \quad (11)$$

y si tomamos dos grupos de muestras con L_i y r_i , $i = 1, 2$, se obtienen las siguientes ecuaciones:

and if we take two groups of samples with L_i and r_i , where $i = 1, 2$, then we get the following equations:

$$\begin{aligned} \xi_1(\sigma) &= \frac{2\pi L_1 r_1^2}{V_0} \phi_V(\sigma) + \frac{2\pi L_1 r_1}{S_0} \phi_S(\sigma) \\ \xi_2(\sigma) &= \frac{2\pi L_2 r_2^2}{V_0} \phi_V(\sigma) + \frac{2\pi L_2 r_2}{S_0} \phi_S(\sigma) \end{aligned} \quad (12)$$

Este sistema tiene una solución no trivial, ya que si $r_1 \neq r_2$ el determinante asociado a él es no nulo y el sistema es linealmente independiente. Por lo tanto, resolviendo la ecuación (12) para Φ_v y Φ_s se obtiene:

This system has a non-trivial solution, because if $r_1 \neq r_2$ the associated determinant is not null, and the system is linearly independent. Hence the resolution of equation (12) for getting Φ_v and Φ_s yields:

$$\phi_v(\delta) = \frac{V_0}{2\pi(r_1 - r_2)} \left[\frac{\xi_1(\delta)}{L_1 r_1} - \frac{\xi_2(\delta)}{L_2 r_2} \right] \quad (13)$$

$$\phi_s(\delta) = \frac{S_0}{2\pi(r_1 - r_2)} \left[\frac{r_1}{L_2 r_2} \xi_2(\delta) - \frac{r_2}{L_1 r_1} \xi_1(\delta) \right]$$

De esta manera ha sido posible separar ambas funciones riesgo específico de fractura, cuando el material posee en forma conjunta fragilidad volumétrica y superficial. Además los parámetros de las respectivas funciones riesgo específico de fractura, para fragilidad volumétrica y superficial, se pueden evaluar confeccionando un nomograma adimensional [12]. En el caso de fragilidad volumétrica, considerando Φ_v de las ecuaciones (11) y (13) obtenemos:

In this way it has been possible to separate both functions of the specific risk of fracture, when the material is exhibiting volume brittleness and surface brittleness at the same time. Moreover the parameters of the respective specific-risk-of-fracture functions, for volume and surface brittleness, may be evaluated by preparing a non dimensional nomogram [12]. In the case of volume brittleness, considering Φ_v of the equations (11) and (13), we get.

$$\ln \phi_v(\delta) = \ln \left\{ \left[1 + \frac{\delta_{LV}/\delta}{m_v + 1} \right] \frac{\delta_{LV}}{\delta} \left(\frac{\delta}{\delta_{LV}} - 1 \right)^{m_v + 1} \right\} + \ln \left(\frac{\delta_{LV}}{\delta_{OV}} \right)^{m_v} \quad (14)$$

Entonces, graficando:

Then plotting

$$\ln \left\{ \left[1 + \frac{\delta_{LV}/\delta}{m_v + 1} \right] \frac{\delta_{LV}}{\delta} \left(\frac{\delta}{\delta_{LV}} - 1 \right)^{m_v + 1} \right\} \quad (15)$$

versus $\ln(\tau_{LV}/\tau_{OV})$ para diversos valores del parámetro de Weibull m_v podemos obtener un nomograma y, entonces, el mejor ajuste de los puntos experimentales sobre una curva del nomograma arrojará los valores de m_v , τ_{OV} y τ_{LV} . Para el caso de fragilidad superficial, considerando Φ_s de las ecuaciones (11) y (13) obtenemos:

against $\ln(\tau/\tau_{LV})$ for several values of Weibull's parameter m_v we obtain the nomogram, and the best fits the experimental points on the nomogram curve allows to obtain m_v , τ_{OV} and τ_{LV} . In the case of surface brittleness, considering Φ_s of the equations (11) and (13), we get.

$$\ln \phi_s(\delta) = m_s \ln \left(\frac{\delta}{\delta_{LS}} - 1 \right) + \ln \left(\frac{\delta_{LS}}{\delta_{OS}} \right)^{m_s} \quad (16)$$

Ahora si graficamos $m_s \ln(\tau/\tau_{LS} - 1)$ versus $\ln(\tau/\tau_{LS})$ para diversos valores del módulo de Weibull m_s obtenemos un gráfico

Now if we plot $m_s \ln(\tau/\tau_{LS} - 1)$ against $\ln(\tau/\tau_{LS})$ for various values of Weibull's modulus m_s we obtain a non-dimensional

adimensional, luego del mismo modo ya explicado se determinan los parámetros m_s , τ_{0s} y τ_{LS} .

3. DISPERSIÓN DE LOS PARÁMETROS

La dispersión de los parámetros de las funciones de probabilidad acumulativa de fractura puede estimarse mediante la matriz de información de Fisher [13]. Los coeficientes de la matriz de Fisher se determinan usando la siguiente relación:

$$r_{ij} = -n \int \left[\frac{\partial^2 \ln f(\tau; \theta)}{\partial \theta_i \partial \theta_j} \right] f(\tau) d\tau \quad (17)$$

donde r_{ij} es el coeficiente i, j , n es el tamaño de la muestra, θ son los parámetros y $f(\tau) = dF(\tau)/d\tau$ es la función de densidad de probabilidad de fractura. Si la función riesgo específico de fractura es una de Weibull con $\tau_L = 0$, entonces los elementos de la matriz de Fisher son los siguientes

$$\begin{aligned} r_{11} &= n \left(\frac{1}{g} \frac{\partial g}{\partial m} \right)^2 + \frac{2n}{gm} \frac{\partial g}{\partial m} (0.42277 - \ln g) \\ &\quad + \frac{n}{m^2} (1.82379 - 0.84555 \ln g + \ln^2 g) \\ r_{12} &= \frac{n}{\tau_0} \left(\ln g - \frac{m}{g} \frac{\partial g}{\partial m} - 0.42277 \right) \\ r_{22} &= n \left(\frac{m}{\tau_0} \right)^2 \end{aligned} \quad (18)$$

donde $g = g(m)$ para ambos casos de fragilidad, está dada por:

$$\begin{aligned} g_v(m) &= \frac{2\pi Lr^2}{V_0(m+2)} & ; & \quad \frac{\partial g_v}{\partial m} = -\frac{2\pi Lr^2}{V_0(m+2)^2} \\ g_s(m) &= \frac{2\pi Lr}{S_0} & ; & \quad \frac{\partial g_s}{\partial m} = 0 \end{aligned} \quad (19)$$

Luego, si consideramos sólo los casos donde $\tau_L = 0$, ecuaciones (6) y (10), para fragilidad volumétrica y superficial respectivamente, la matriz de varianzas y covarianzas se obtiene

graph, and in the same way as explained above we obtained m_s , τ_{0s} and τ_{LS} .

3. DISPERSIONS OF THE PARAMETERS

The dispersion of the parameters of the cumulative-probability-of-fracture functions may be estimated through Fisher's information matrix [13]. The coefficients of the Fisher matrix are determined using the following relationship:

where r_{ij} is the coefficient i, j , n is sample size, θ are the parameters, and $f(\tau) = dF(\tau)/d\tau$ is the density function of fracture probability. If the specific-risk-of-fracture function is a Weibull function with $\tau_L = 0$ then the Fisher matrix elements are as follows:

where $g = g(m)$ for both cases of brittleness is given by:

Hence if we consider only the cases where $\tau_L = 0$ as well as the respective equations (6) and (10) for volume brittleness and surface brittleness, then the matrix of variances and

fácilmente mediante la inversión de la matriz de Fisher, con la condición que $r_{11} > 0$. Por lo tanto, las varianzas y covarianzas se determinan como sigue:

covariances is easily obtained through the inversion of the Fisher matrix, with the condition $r_{11} \geq 0$. Therefore the variances and covariances are determined as follows:

$$\text{Var}(m) = \frac{r_{22}}{r_{11}r_{22} - r_{12}^2}$$

$$\text{Var}(\delta_0) = \frac{r_{11}}{r_{11}r_{22} - r_{12}^2} \quad (20)$$

$$\text{Co-var}(m, \delta_0) = \frac{r_{12}}{r_{12}^2 - r_{11}r_{22}}$$

AGRADECIMIENTOS

El autor desea expresar su reconocimiento al Profesor P. Kittl por sus sugerencias y comentarios, al Fondo Nacional de Desarrollo Científico y Tecnológico (FONDECYT) por los fondos asignados a través de los proyectos 545/85 y 516/88.

ACKNOWLEDGEMENTS

The author would like to express their gratitude to Professor P. Kittl for his suggestions and discussions, to the Fondo Nacional de Desarrollo Científico y Tecnológico (FONDECYT) for the funds granted through Project N.º 545/85 and Project N.º 516/88, and to R. Toledo for his assistance in the rendering of the manuscript.

REFERENCIAS (REFERENCES)

- [1] WEIBULL, W.: Ingeniors Vetenskaps Akad. Handl. 151 (1939) 1-45.
- [2] FREUDENTHAL, A. M., In: Fracture, and Advanced Treatise, Academic Press, New York (1968) 591-619.
- [3] KITTL, P.: J. Appl. Mech., 51 (1984) 221-222.
- [4] RADFORD, K. C. and LANGE, F. F.: J. Am. Ceram. Soc., 61 (1978) 211-213.
- [5] LAMON, J. and EVANS, A. G.: J. Am. Ceram. Soc., 66 (1983) 177-182.
- [6] PETROVIC, J. J. and STOUT, M. G.: J. Am. Ceram. Soc., 64 (1981) 656-660.
- [7] PETROVIC, J. J. and STOUT, M. G.: J. Am. Ceram. Soc., 64 (1981) 661-666.
- [8] STOUT, M. G. and PETROVIC, J. J., J. Am. Ceram. Soc., 67 (1984) 14-18.
- [9] PETROVIC, J. J. and STOUT, M. G.: J. Am. Ceram. soc., 67 (1984) 18-23.
- [10] KITTL, P.: Res Mech., 1 (1980) 161-165.
- [11] TRUSTRUM, K. and JAYATILAKA, A. de S.: J. Mater. Sci., 14 (1979) 1.080-1.084.
- [12] LEON, M. and KITTL, P.: J. Mater. Sci., 20 (1985) 3.778-3.782.
- [13] KITTL, P., LEON, M. and CAMILO, G. M., In: Advances in Fracture Research Vol. 4, Pergamon Press, Oxford, 1984, p. 2.743-2.750.