

<論 文>

複合組織鋼의 破斷延性에 미치는 塑性拘束에 의한 內部應力의 영향†

金 槟 圭*

(1982년 7월 19일 접수)

Effect of Internal Stress due to Plastic Constraint on Fracture Ductility of Dual Phase Steel

Jung Kyu Kim

Abstract

The effect of the micro-internal stress which is induced in the ferrite grain by plastic constraint, on fracture behavior was investigated. The specimen used has combined microstructure with matrix of ferrite encapsulated by second phase of martensite.

The micro-internal stress in the ferrite grain was estimated using a simple mechanical model, and its effect on micro and macro fracture behaviors was discussed. The results obtained are summarized as follows;

The micro-internal stress promotes the formation of cleavage cracks in the ferrite during deformation. Consequently, it was concluded that the internal stress is one of the significant factors which cause the fracture ductility to decrease.

기호 설명

P	: 荷重
σ_a	: 負荷應力
ϵ_z	: 圓柱 및 圓筒의 全變形量
σ_s, σ_p	: 圓柱 및 圓筒의 降伏應力
R, R_2	: 圓柱 및 圓筒의 半徑
$\epsilon_{ze}, \epsilon_{zp}$: 圓柱의 軸方向의 彈性 및 塑性變形量
$\epsilon_{\theta}, \epsilon_r$: 圓柱의 圓周 및 半徑의 塑性變形量
A_p	: 塑性變形에 의한 圓柱의 直徑增加量

† 1981년도 대한기계학회 추계학술대회 (81.11.20)
에서 발표

* 正會員, 漢陽大學校 工科大學

Δ_e, Δ_d	: 彈性變形에 의한 圓柱의 直徑增加量 및 圓形의 內徑增加量
σ_z, σ_z	: ($r=R_1$)에 있어서 圓柱, 圓筒의 軸方向 應力
$\sigma_\theta, \sigma_\theta$: ($r=R_1$)에 있어서 圓柱, 圓筒의 圓筒方 向應力
σ_r, σ_r	: ($r=R_1$)에 있어서 圓柱, 圓筒의 半徑方 向應力
E_e, E_d	: ($r=R_1$) 圓柱, 圓筒의 彈性係數
ν_a, ν_d	: 圓柱, 圓筒의 포화 송比
p_1	: 圓筒의 彈性領域內에서의 界面應力
p_2	: 圓筒에서 降伏이 시작하려고 할 때의 界 面應力

1. 緒 論

공업적으로 중요한合金中에는 그의微視組織의 성질이 각각 다른 2개의相으로 구성된二相混合組織을 가진 것이 많다^{1)~4)}. 그러나 이를鋼의變形 및破壞特性에 대해서는單相組織鋼의 것에 비하여 조직상으로의力學的拘束效果 때문에 명확히 파악되어 있다고 할 수 있으며, 재료의破壞舉動을 지배하는微視的要因을 밝힐은 파괴현상의 본질 규명에 중요한사항이라고 생각된다.

근년,硬·軟質二相으로 구성된페라이트-마르텐사이트複合組織鋼에 있어서 이 강의破壞特性에 대하여微視組織學의 및破壞力學的手法에 의하여 많은 검토를 행하여 오고 있다^{5)~8)}. 그一例로서,複合組織鋼의破壞舉動은 第二相으로서의 마르滕사이트組織의 형태가母相페라이트에 의해 둘러쌓인孤立形態에서 第二相이母相을 둘러싸고 있는連結形態로 변화함에 따라, 그리고連結形態에 있어서는 第二相組織의 두께가 두꺼울수록,母相페라이트의結晶粒은 쉽게劈開크랙을 형성하고, 이것이 원인이 되어破壞強度 및破斷延性, 韌性등에 현저한변화를 가져옴이 밝혀졌다^{9), 8), 9)}. 또한劈開크랙의形成난이는 열처리과정에서 第二相의 채적팽창에 의해 발생하는母相粒內의微視的殘留應力¹⁰⁾이 보고되었고, 그리고降伏強度가 낮은母相의塑性變形에 대한降伏強度가 높은第二相組織의拘束效果도 중요한요인이 됨을母相粒內의슬립특성으로부터定性的으로 설명될 수 있음을 나타내었다⁹⁾.

그러나 이러한母相과Second相과의 불균일塑性變形에 의한塑性拘束의발생에관한체계적인평가에는 아직도 검토할여지가 많다. 특히, 이塑性拘束에의한内部應力은微視組織因子의변화와밀접한관련성이 있다고 생각되어組織因子의변화에따른破壞舉動의차이를微視的内部應力에의해定量적으로평가할수 있는방법의체계화는재료의强度,延性 및韌性的향상에 있어서 중요한사항이라고 할수 있다.

그래서本研究에서는上述의塑性變形의不均一에 의해생기는微視的内部應力をSecond相마르滕사이트組織이母相페라이트를둘러싼Second相連結形態의複合組織鋼을준비하여,간단한연속체역학모델을이용하여해석하고, 더욱 이것을지배하는微視組織因子의검토 및内部應力과破壞舉動과의 상관관계에 대하여定量적으로 검토를 행하였다.

2. 微視的內部應力의 考察 및 力學的모델

일반적으로 어떤영역에서微視크랙이형성되기 위해서는 그영역에서垂直引張應力이크랙形成應力의 임계치까지상승하는것이필요하다.

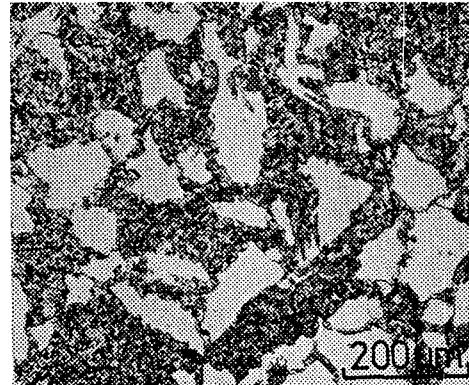
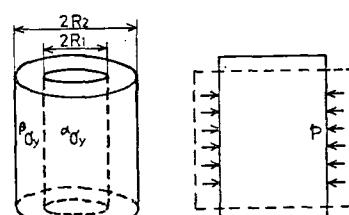


Fig. 1 Martensite encapsulated islands of ferrite (MEF microstructure, light etching phase-ferrite; dark-martensite).

여기에서는 Fig. 1과같이 Second相인마르滕사이트組織이母相페라이트粒을둘러싼複合組織(이하 MEF組織이라고함)에 대하여 변형과정중, 페라이트의塑性變形拘束에의한微視的内部應力의生成을 고찰의 대상으로 한다.

지금 MEF組織에外力이가하여지면 소성영역에 들어서 있는페라이트의變形은 탄성영역상태에있는마르滕사이트組織의구속으로母相의塑性變形은 억제되고, 이결과組織내에微視的内部應力이발생하게되어 이것이페라이트粒내의應力を상승시키는역할을한다고생각된다. 그래서, 이러한의미에서의内部應力を먼저이론적으로검토하기위하여Fig. 2와같이連續體力學모델화하였다. 이그림에서마르滕사이트組織이페라이트粒을완전히둘러싼형태에대응하여剛體인圓筒의內側에軟質體의圓柱(완전소성체)를가



(a) Compound cylinder. (b) Deformation of column.

Fig. 2 Deformation model of compound cylinder.

진 형으로 모델화한 것으로 軸方向으로 압축되어 圓柱 부분만이 降伏이 일어나고 있는 상태를 나타내고 있다. 이러한 모델을 이용하면 變形과정 중, 페라이트의塑性變形이 第二相의 구속에 의해 생기는 微視的内部應力を 평가할 수 있다고 생각된다.

그럼, 이 경우, 圆柱에 자유로운塑性變形이 일어나고 하면 이 원주는 Fig. 2(b)의 楔선과 같이 변형하여야 한다. 즉

$$\begin{aligned}\text{---} \epsilon_{z_p} &= \epsilon_z - \text{---} \epsilon_{z_0} (\text{軸方向}) \\ \text{---} \epsilon_{\theta_p} &= -1/2 \text{---} \epsilon_{z_p} (\text{圓周方向}) \\ \text{---} \epsilon_r &= -1/2 \text{---} \epsilon_{z_p} (\text{半徑方向})\end{aligned}\quad (1)$$

그러나 실체의 변형은 외측圆筒의 弹性變形과 함께 적합하여야 함으로 실선과 같이 되고, 이때 圆筒이 降伏을 막 시작하려고 할 경우 界面에서는 次式과 같은 應力이 발생하게 된다.

$$p = \frac{(2\nu-1)}{6(\nu-1)} \{1 - (R_1/R_2)^2\} \sigma_y / \{\sigma_y / \sigma_e - 1\} \quad (2)$$

이 식은 圆筒이 압축하중을 받는 경우의 界面應力(p_2)이나 引張荷重을 받는 경우에는 (2)식의 각변을 $\sigma_y \rightarrow -\sigma_y$, $\sigma_e \rightarrow -\sigma_e$ 로 두면 되고, 결과는 (-)로 되어 결국, 界面應力은 引張應力으로 되고, 外部應力 σ_e 와 함께 3軸應力상태를 형성하여 圆柱의 降伏應力を 界面應力만큼 상승시키는 결과를 가져오게 된다. 그래서

$$\kappa = 1 + \frac{p}{\sigma_y} \quad (3)$$

를 塑性拘束係數로 정의하여 (2)식의 값을 이용하면 次式을 얻는다.

$$\kappa = 1 + \frac{(2\nu-1)}{6(\nu-1)} \{1 - (R_1/R_2)^2\} \{(\sigma_y / \sigma_e) - 1\} \quad (4)$$

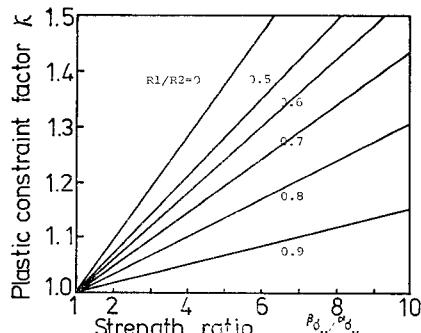


Fig. 3 Plastic constraint factor as a function of strength ratio.

Fig. 3은 上式의 塑性拘束係數 κ 와 σ_y / σ_e 의 관계를 R_1/R_2 을 變數로서 계산한 결과 나타낸 것으로 上式의 ν 값은 0.3(이하 $\nu=0.3$)으로 하였다.

이상의 결과를 MEF組織에 대응하여 고찰하여 보면 페라이트粒의塑性變形이 마르텐사이트組織에 의해 구속되어 相의 界面에서 引張應力의 内部應力이 발생하고, 이것이 페라이트粒의 降伏應力を 높이는 효과를 갖고 있다고 생각될 수 있다. 이를테면 圆筒모델에 대하여 이 κ 를 계산하여 보면 $R_2/R_1=0.5$, $\sigma_y / \sigma_e = 20$ 의 경우, $\kappa=2.4$ 를 얻는다. 즉 MEF組織에 있어서는 변형의 비교적 초기 단계에서 降伏應력의 數倍의 응력상승이 페라이트粒內에서 일어남을 의미한다. 따라서 변형 과정 중 마르텐사이트組織의 구속에 의해 생기는 페라이트粒內의 微視的内部應力은 마르滕사이트의 두께 및 強度의大小에 의해 지배되고, 이를 微視組織의 값이 클수록 응력상승이 현저하여 페라이트粒內의劈開크랙의 형성이 용이하리라 생각된다.

3. 破壞特性에 미치는 微視的 内部應力의 영향

3.1. 實驗方法

지금까지 평가된 内部應力과 MEF組織鋼의 微視, 巨視破壞擊動과의 관련성을 검토하기 위하여 各相의 強度만이 다른 混合組織을 준비하였다. Table 1은 MEF組織을 얻기 위한 供試材(SM25C : 0.25%C, 0.24%Si, 0.43%Mn, 0.035%S, 0.03%P)의 热處理과정 및 이에 따른 組織의 定量的評價 및 템퍼링에 의한 各相의 強度(硬度) 변화를 정리한 것이다. Fig. 1은 微視組織의 形態를 나타낸 것이다. 이를 조직을 가진 각 시험편(平行部의 길이 10 mm, 직경 8 mm)에 대하여 常溫에서 引張試驗을 행하였다. 微視破壞 및 破面의 관찰은 광학현미경 및 走査電子顯微鏡에 의하여 행하고,劈開크랙의 측정은 前報⁷의 實驗方法과 같다.

3.2. 塑性拘束係數 κ 의 구체적인 계산방법

Table 1의 強度比가 다른 供試材의 塑性拘束係數 κ 를 (4)式에 의해 구하기 위해서는 이 κ 를 지배하는 인자인 R_1/R_2 및 σ_y / σ_e 의 값을 알아야 한다. Fig. 2에 있어서 圆柱의 半徑 R_1 은 평균 페라이트結晶粒徑의 1/2과 같고, 또한 外側부분의 容積率 $\{1 - (R_1/R_2)^2\}$ 은 말렌사이트組織의 體積率 V_M 과 같다고 생각될 수 있음으로, 먼저 R_1/R_2 는 第二相의 體積率 $V_M = \{1 - (R_1/R_2)^2\}$ 의 관계로 부터 구하여 진다. 다음에 強度比 σ_y / σ_e 는 第二相의 降伏強度 σ_y 에 대한 페라이트의 降伏強度 σ_e 에 상당하는 것으로 다음과 같이 하여 구하였다. 먼저 σ_y 는 炭素含有量과 밀접한 관련이 있음을 고려하여, 第二相 마르텐사이트組織에 함유되어

Table 1 Heat treatments and metallurgical properties.

Heat treatments and metallurgical proper.	Series	Tempering temp. °C	Micro-Vickers hardness		Hardness ratio
			Martensite	Ferrite	
1200°Cx4h Annealing	A ₁	As quench.	709	197	3.6
780°Cx40min Air cool.	A ₂	200	715	202	3.5
800°Cx50min Quenching (second phase volume fraction: 70, ferrite grain size: 50μm)	A ₃	300	585	186	3.1
	A ₄	400	484	160	3.0

있는 炭素含有量을 추정하고, 이 炭素量을 갖고 있는 單相 마르렌사이트組織鋼을 얻을 수 있으면 이 鋼을 사용하여 σ_y 를 구할 수 있다고 생각된다. 本研究의 경우, 第二相에 함유되어 있는 炭素量은 母材의 炭素量과 烧入溫度가 주어져 있음으로 상태도로 부터 추정하여 보면 거의 0.3%C에 가까운 量임을 알 수 있다. 그리하여 SM 30 C鋼을 준비하여, 이 鋼에 대하여 烧入(1200°C×4h, Annealing→900°C×30min, Quenching)을 행하고, 다시 強度의 변화를 주기 위하여 200°C, 300°C 및 400°C에서 1時間씩 유지하여 空冷한 시험편을 준비한 후, 이를 鋼의 降伏強度의 値을 A₁材~A₄材의 σ_y 로 취하였다. 그리고 σ_y 는 Hutchison¹⁰의 실험결과를 이용하였다.

Table 2 Plastic constraint factor of microstructure calculated from equation (4).

series	R_1/R_2	σ_y/σ_u	κ
A ₁	$(0.3)^{1/2}$	$\frac{143}{5.6} = 25.5$	2.63
A ₂	$(0.3)^{1/2}$	$\frac{140}{5.6} = 25$	2.60
A ₃	$(0.3)^{1/2}$	$\frac{118}{5.6} = 21.1$	2.34
A ₄	$(0.3)^{1/2}$	$\frac{92}{5.6} = 16.4$	2.02

Table 2는 이렇게 하여 얻어진 각 시험편의 塑性拘束係數 κ 와 이를 지배하는 인자인 降伏強度比 및 第二相의 체적율에 관계되는 R_1/R_2 의 값을 정리한 것이다.

3.3. 实驗結果 및 검토

Fig. 4는 A₁材, A₂材, A₃材 및 A₄材의 應力變形率線圖이며, Fig. 5는 이를 線圖로 부터 얻어진 破斷延性의 대표적 값인 斷面收縮率과 그리고 각 시험편의 母相라이트의 脆開크랙의 增加率을 템퍼링溫度에 대하여 나타낸 것이다. 이 그림에 있어서 脆開크랙의 增加率 N 은 다음에 의해 구하여진 것이다. 즉 負荷變形率의 증가에 따른 脆開크랙의 數를 引張軸을 포함한

縱斷面(單位面積 1cm²)에 대하여 조사한 결과, Fig. 6에서 보는 바와 같이 安定의으로 형성된 脆開크랙의 數 N_F 는 變形率 ϵ 의 증대와 함께 직선적으로 증가함으로, 여기에서 직선의 기울기, $dN_F/d\epsilon$ 으로 부터 脆

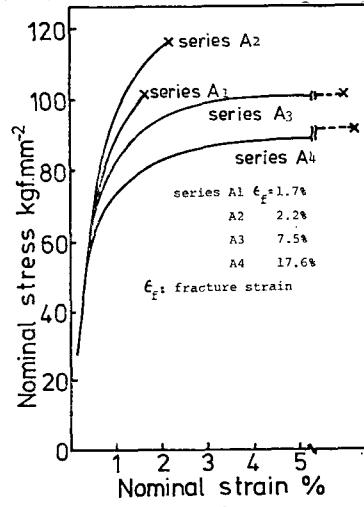


Fig. 4 Stress-strain curves.

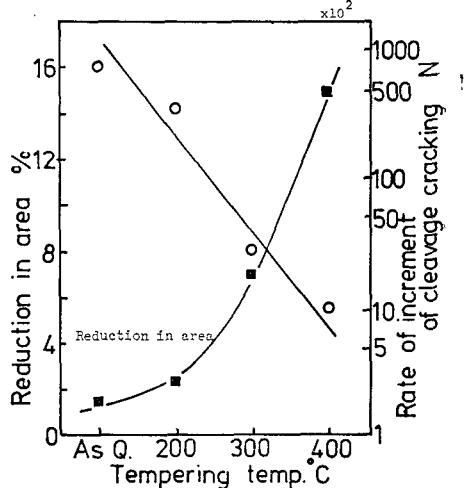


Fig. 5 Reduction in area and rate of increment of cleavage cracking vs. tempering temperature.

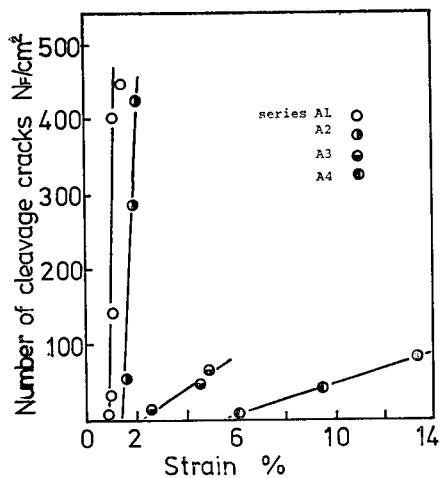


Fig. 6 Number of cleavage cracks as a function of applied strain.

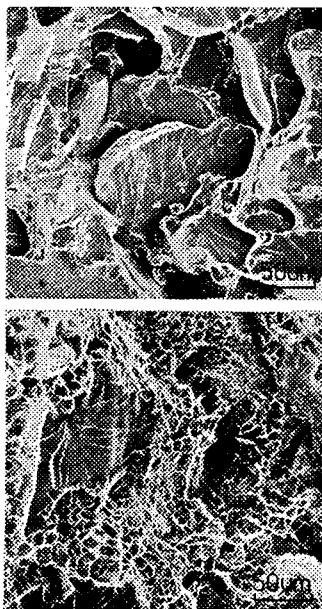


Fig. 7 Scanning electron micrographs of fracture surfaces (above: series A₁, below: series A₄).

開크랙의 增加率 N 이라고 정의하여 구한 것이다. 이 그림으로 부터 템퍼링 溫度의 상승에 따른 強度比의 저하에 의해 破斷延性은 급격히 증가하며, 이것은 裂開크랙의 形成 난이와 밀접한 관련이 있음을 알 수 있다. 또한 이러한 破壞擊動의 차이는 Fig. 7의 微視破面의 변화와도 대응 관계를 보여주고 있다. 즉 強度比가 높은 A₁材의 微視破面의 裂開破面(cleavage facet)의 면적보다 強度比가 낮은 A₄材의 裂開破面의 면적보다

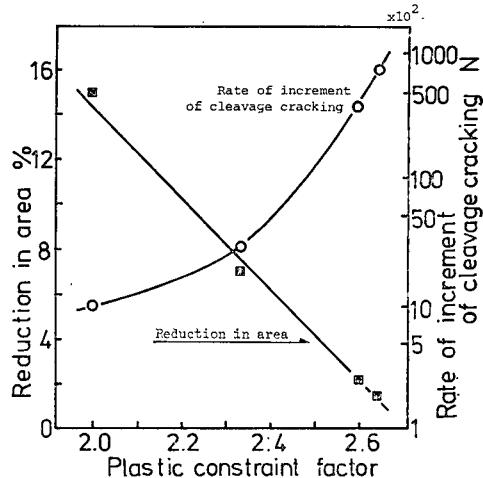


Fig. 8 Reduction in area and rate of increment of cleavage cracking vs. plastic constraint factor.

적이 현저히 저하하고 있다.

그럼 이상의 결과를 前章에서 설명한 塑性拘束性에 대해서 고찰하여 보자. Fig. 8은 각 시험편의 断面收縮率 및 裂開크랙의 增加率 N 과 塑性拘束係數 κ 와의 관계를 나타낸 것으로 κ 와 破斷延性 및 裂開크랙의 增加率과의 사이에는 상관성이 보여지고, κ 의 증가에 따라 破斷延性은 급격히 저하하며, 裂開크랙의 형성이 용이함을 알 수 있다. 이러한 상관관계는 各相의 降伏强度가 일정하고 R_1/R_2 , 즉 母相을 둘러싼 第二相 마르텐사이트의 두께만의 변화에 의한 MEF組織鋼에 있어서도 보고되고 있다¹²⁾.

따라서 強度比의 大小에 따른 破斷延性의 변화는 裂開크랙의 形成 난이에 의한 것이라 할 수 있고, 이것은 변형과정 중 母相의 塑性變形에 대한 第二相 마르텐사이트의 拘束에 의한 母相粒內의 微視的 内部應力의 生成이 하나의 基本的 要因이라고 생각될 수 있다. 결국, 본래 延性를 나타내는 폐라이트相이 第二相의 두께 및 強度의 증가에 의해 拘束性이 높은 경우에는 母相粒內의 内部應力가 상승하여 용이하게 裂開크랙을 形成하여 延性的인 성질을 잃어 버리지만, 拘束性이 낮은 경우에는 폐라이트相의 塑性變形은 자유로운 것이고, 따라서 裂開크랙의 形成은 어렵게 되어 본래의 延性的인 성질을 띠게 되는 것이다. 이렇게 해서, 變形과정 중, 第二相 마르滕사이트組織의 拘束에 의해 생기는 母相粒內의 微視的 内部應力은 裂開크랙의 形成을 촉진시키고 破斷延性를 저하시키는 하나의 基本的 要因이 됨을 밝혔다.

4. 結 論

MEF組織鋼에 있어서, 變形과정중 第二相 말렌사이트組織의 구속에 의해 생기는 페라이트粒內의 微視的 内部應力を 力學모델에 의해 이론적으로 평가하고, 이것과 破壊特性과의 관계에 대해서 定量的 檢討를 행하였다. 얻어진 결과를 요약하면

- 1) 内部應力은 強度比(第二相의 降伏强度에 대한 母相의 降伏强度) 및 第二相의 体積율에 의해 지배된다. 즉 強度比 및 体積율이 증가할 수록 塑性拘束効果는 현저하여 内部應力은 上승한다.
- 2) 이러한 内部應力은 外部應力과 함께 3軸應力 상태를 형성하여 母相粒內의 應力を 上승시키고, 脆開크랙의 형성을 촉진시켜 破斷延性의 저하를 가져온다. 따라서,
- 3) 内部應力은 鋼의 微視 및 巨視破壊挙動의 차이를 가져오는 하나의 기본적 요인이 된다.

參 考 文 獻

- 1) Y. Tomita, K. Miyamoto and K. Okabayashi, The True Fracture Ductility of a 0.42% C-Ni-Cr-Mo Steel having Mixed Structure of Martensite and Bainite, J. Iron and Steel Inst of Japan, Vol. 64, No. 6, pp. 1379—1388, 1978
- 2) H. Ogiyama, H. Tsukuda and Y. Soyama, Tensile Properties and Fracture of Two Phase Iron Alloy of Austenite and Ferrite, Japan Soc. Material Sci., Vol. 27, No. 299, pp. 735—741, 1978
- 3) R.G. Davies, Influence of Martensite Composition and Content on the Properties of Dual Phase Steels, Met Trans., Vol. 9A, pp. 671—679, 1978
- 4) J.Y. Koo, M.J. Young and G. Thomas, On the Law of Mixtures in Dual-Phase Steels, Met Trans. A, Vol. 11A, pp. 852—854, 1980
- 5) T. Kunio et al, An Effect of the Second Phase Morphology on the Tensile Fracture Characteristic of Carbon Steel, Eng. Fract. Mech. Vol. 7, pp. 411—417, 1975
- 6) H. Suzuki and A.J. McEvily, Microstructural Effects on Fatigue Crack Growth in a Low Carbon Steel, Met Trans. Vol. 10A, pp. 475—481, 1979
- 7) 金構圭, 복합조직 강의 파괴거동에 미치는 미시조직 크기의 영향, 대한기계학회 논문집, Vol. 5, No. 3, pp. 223—229, 1981
- 8) T. Kunio, M. Shimizu and T. Nagasawa, Stable Crack Growth in the Two Phase-Microstructure, Recent Research on Mechanical Behavior of Solid, Univ. Tokyo Press, pp. 315—325, 1979
- 9) J.K. Kim et al. The Effect of the Second Phase on Ductile-Brittle Transition Behavior of Carbon Steel with Martensitic-Ferritic Combined Microstructure, Trans Japan Soc of Mech Eng (A), Vol. 45, No. 393, pp. 415—422, 1979
- 10) J.K. Kim et al, Effect of Internal Stress on Fracture Behavior of Carbon Steel with Duplex Microstructure, Trans Japan Soc of Mech Eng (A), Vol. 46, No. 402, pp. 173—179, 1980
- 11) M.M. Hutchison, The Temperature Dependence of the Yield Stress of Polycrystalline Iron, Phil. Mag., Vol. 8, No. 121, pp. 121—127, 1963
- 12) J.K. Kim, M. Shimizu and T. Kunio, Effect of Constraint on Cleavage Crack Formation, Preprint of 57th Annual Meeting of JSME, No. 790—13, pp. 33—35, 1979
- 13) Y.C. Fung, Foundations of Solid Mechanics, Prentice-Hall, pp. 128—131, 1965
- 14) 13)의 문헌, pp. 244—245
- 15) 鵜戸口英善 外 2 名, 材料力学, 蔡華房, pp. 379, 1976

부 록

界面應力 p 的 계산법

$${}^a\Delta_p + {}^a\Delta_e = {}^a\Delta_e \quad (1)$$

$$-P = {}^a\sigma_z \pi R_1^2 + \int_{R_1}^{R_2} {}^b\sigma_z 2\pi r dr \quad (2)$$

그리고 ${}^a\Delta_p$, ${}^a\Delta_e$ 및 ${}^b\Delta_e$ 는 本文의 (1)式과 圓柱와 圓筒의 應力 및 變形率의 관계¹³⁾로 부터

$${}^a\Delta_p = -R_1 \left\{ \epsilon_z - \frac{1}{E_a} ({}^a\sigma_z + 2\nu_a p) \right\}$$

$${}^a\Delta_e = \frac{2R_1}{E_a} \left\{ -p - \nu_a ({}^a\sigma_z - p) \right\} \quad (3)$$

$${}^b\Delta_e = \frac{2R_1}{E_b} \left\{ {}^b\sigma_\theta - \nu_b ({}^b\sigma_z + {}^b\sigma_r) \right\}$$

이다. 또한 圓柱의 垂方向 및 圓筒內에 생기는 각 方向의 應力¹⁴⁾¹⁵⁾은

$${}^a\sigma_z = -({}^a\sigma_y + p) \quad (4)$$

$$\begin{aligned} {}^b\sigma_z &= E_b \epsilon_z + \nu_b ({}^b\sigma_r + {}^b\sigma_\theta) \\ {}^b\sigma_\theta &= (R_2^2 + R_1^2)p / (R_2^2 - R_1^2) \end{aligned} \quad (5)$$

$${}^b\sigma_r = -p$$

이다. 따라서 (3)式, (4)式 및 (5)式을 (1)式, (2)式

에 대입하고, 또한 $E_a = E_b = E$, $\nu_a = \nu_b = \nu$ 로 하여 p 에 대해서 풀면

$$p = \frac{1-2\nu}{5-4\nu} \left(\frac{P}{\pi R_2^2} - {}^a\sigma_y \right) (=p_1) \quad (6)$$

그리고 이 때의 變形量 ϵ_z 는

$$\epsilon_z = -\frac{1}{E} \times \frac{\{(5-4\nu)\left(\frac{R_2}{R_1}\right)^2 - (2\nu-1)^2\} \sigma_a - 4(1-\nu^2) {}^a\sigma_y}{(5-4\nu)\left\{\left(\frac{R_2}{R_1}\right)^2 - 1\right\}} \quad (7)$$

한편 圓筒에 降伏이 막 시작할 경우, (5)式에서 ${}^a\sigma_z < {}^b\sigma_\theta$ 의 관계가 있음으로 Tresca의 항을 기준으로 부터

$${}^b\sigma_\theta = {}^a\sigma_y + {}^b\sigma_z \quad (8)$$

(8)式에 (5)式 및 (7)式을 대입하고, 또한 $E_a = E_b = E$, $\nu_a = \nu_b = \nu$ 로 하여 p 에 대하여 정리하면 圓筒에서 항복이 시작할 때의 계면응력

$$p = \frac{(2\nu-1)}{6(\nu-1)} \left\{ 1 - \left(\frac{R_1}{R_2} \right)^2 \right\} {}^a\sigma_y \left\{ \left(\frac{{}^b\sigma_y}{{}^a\sigma_y} - 1 \right) \right\} (=p_2) \quad (9)$$

이 얻어진다.