가중평균 해석법을 이용한 래핑된 베어링강 어닐링재료의 깊이방향에 대한 잔류응력분포 측정

한창석[†] · 이찬우

호서대학교 자동차ICT공학과

Measurement of Residual Stress Distribution in the Depth Direction of Annealed Materials of Lapped Bearing Steel Using Weighted Averaging Analysis Method

Chang-Suk Han^{\dagger} and Chan-Woo Lee

Department of ICT Automotive Engineering, Hoseo University, Dangjin 31702, Republic of Korea

(Received February 9, 2023 : Revised April 20, 2023 : Accepted April 20, 2023)

Abstract This paper reports the results of an experimental examination using X-rays to test annealing materials for lapped bearing steel (STB2), to confirm the validity of the weighted averaging analysis method. The distribution behavior for the $\alpha_{\psi} - \sin^2 \psi$ diagram and the presence or absence of differences in the peak method, half-value breadth method, and centroid method were investigated. When lapping the annealed bearing steel (STB2) material, a residual stress state with a non-directional steep gradient appeared in the surface layer, and it was found that the weighted averaging analysis method was effective. If there is a steep stress gradient, the $\sin^2 \psi$ diagram is curved and the diffraction intensity distribution curve becomes asymmetric, resulting in a difference between the peak method, half-value breadth method, and centroid method. This phenomenon was evident when the stress gradient was more than 2~3 kg/mm²/µm. In this case, if the position of the diffraction line is determined using the centroid method and the weighted averaging analysis method is applied, the stress value on the surface and the stress gradient under the surface can be obtained more accurately. When the stress gradient becomes a problem, since the curvature of the $\sin^2 \psi$ diagram appears clearly in the region of $\sin^2 \psi > 0.5$, it is necessary to increase the inclination angle ψ as much as possible. In the case of a lapping layer, a more accurate value can be obtained by considering σ_3 in the weighted averaging analysis method. In an isotropic biaxial residual stress state, the presence or absence of σ_3 can be determined as the presence or absence of strain for $\sin^2 \psi \approx 0.4$.

Key words X-rays, lapped bearing steel, weighted averaging analysis method, $\sin^2 \psi$ diagram, residual stress.

1. 서 론

전보¹⁾에서는 표면층에 급격한 응력구배가 존재할 때 측정된 회절선은 비대칭으로 나타난다는 것에 대하여 보 고하였다. 따라서 회절선 위치를 결정하는 피크법(peak method),^{2,3)} 반가폭 방법(half-value breadth method),^{4,5)} 중

심법(centroid method)^{6,7)} 등을 이용하여 측정한 결과 각각 다른 값을 나타내었다. 따라서 이와 같은 잔류응력 상태일 때 표면에서의 응력(변형률) 및 표면 아래의 응력(변형률) 구배를 파라미터로 한 가중평균 변형률과 편향되지 않은 관계에 있는 것은 회절선 중심위치에 대응하는 변형률이 라는 것을 파악하였다. 또한 가중평균 변형률을 나타내는

[†]Corresponding author

E-Mail : hancs@hoseo.edu (C.-S. Han, Hoseo Univ.)

[©] Materials Research Society of Korea, All rights reserved.

This is an Open-Access article distributed under the terms of the Creative Commons Attribution Non-Commercial License (http://creativecommons.org/licenses/by-nc/3.0) which permits unrestricted non-commercial use, distribution, and reproduction in any medium, provided the original work is properly cited.

관계식은 변형률이 sin² ψ에 대하여 선형적인 관계로는 될 수 없다는 것도 확실하게 파악하였다.

본 논문은 가중평균 해석방법(weighted averaging method)⁸⁾에 대한 유효성을 확인하기 위해 실험을 통하여 검토 를 진행한 결과에 대하여 보고한다. 이 해석법을 검토하기 위하여 가장 간단하며, 현실적으로 제작이 가능한 재료로 서 베어링강(STB2) 어닐링재료를 사용하여 래핑(lapping) 가공법⁹⁾을 선택하였다. 이 재료와 가공방법에 따라서 표 면층에 무방위(등방 2축)로 급격한 응력구배를 갖는 잔류 응력 상태가 나타날 것이라고 판단하였다. 이 재료를 사용 하여 $a_{\psi} - \sin^2 \psi$ 다이어그램에 대한 분포 거동과 피크법, 반가폭 방법, 중심법에 대한 차이점의 유무에 대하여 조사 하였다. 그리고 시료 표면을 연속적으로 전해연마 하면서 그때마다 변형률을 측정하고, 가중평균 해석법을 이용하 여 깊이방향에 대한 응력분포를 조사하였으며, $\sin^2 \psi$ 방 법을 이용한 해석 결과와 비교 및 검토를 진행하였다.

2. 잔류응력의 해석이론

Fig. 1에서 주 응력축 σ_1, σ_2 를 시료 표면에, σ_3 을 표면의법선방향으로 하였다. $\sigma_3 = 0$ 에서 $\sigma_1, \sigma_2, \sigma_{\phi}$ 등이 깊이와관계없이 일정하다고 가정하면

$$\varepsilon_{\phi\psi} = \frac{1+\nu}{E} \sigma_{\phi} \sin^2 \psi - \frac{\nu}{E} (\sigma_1 + \sigma_2) \tag{1}$$

와 같이 되며, 이 관계식이 $\sin^2 \psi$ 법의 기본식 이다.¹⁰⁾ 그러 나 σ_{ϕ} 이 깊이방향으로 응력구배를 가질 때 입사하는 X선 방향을 바꾸면 유효 침입 깊이가 달라지고, σ_{ϕ} 자체가 $\sin^2 \psi$ 의 함수로 되기 때문에 $\sigma_{\phi\psi}$ 와 $\sin^2 \psi$ 의 관계는 선형 적으로 나타나지 않는다. 이와 같은 경우에 식 (1)을 적용

 ϵ_{1},σ_{1} **Fig. 1.** Relationship between stress (strain) such as principal stress, sample surface, normal direction of surface, and coordinate axes.

시키는 것은 바람직하지 않으며, 전보¹⁾에서 제안한 가중 평균 해석법을 사용하여야 한다.

등방 2축 응력 상태에서 표면으로부터 직선적으로 변 화하는 상태 $(\sigma_1 = \sigma_2 = \sigma_{\phi} + \alpha' z)$ 에서 특히 $\sigma_3 = 0$ 을 가 정하고, 가중평균 변형률 $\langle \varepsilon_{\psi} \rangle$ 을 응력성분으로 나타내면 측면경사법(side inclination method)에 대하여

$$\langle \varepsilon_{\psi} \rangle = -\frac{2\nu}{E} \sigma_0 + \frac{1+\nu}{E} \sigma_0 \sin^2 \psi$$

$$-\frac{1}{E} \{ 2\nu - (1+\nu) \sin^2 \psi \} \frac{\sin \theta}{2\mu} \alpha' \sqrt{1 - \sin^2 \psi}$$
(2)

로 나타낼 수 있다. 여기서 σ_0 는 표면에서의 응력, α' 는 표 면 아래의 응력구 배, θ 는 Bragg 각도, μ 는 선 흡수계수, E는 영률 및 ν 는 포아송비 이다. 고찰 부분에서 문제가 될 수 있지만 $\sigma_3 = const. \neq 0$ 으로 가정하여 식 (2)를 바 꾸어 쓰면 다음 식으로 된다.

$$\langle \varepsilon_{\psi} \rangle = \frac{1}{E} (\sigma_3 - 2\nu\sigma_0) + \frac{1+\nu}{E} (\sigma_0 - \sigma_3) \sin^2 \psi$$

$$- \frac{1}{E} \{ 2\nu - (1+\nu) \sin^2 \psi \} \frac{\sin \theta}{2\mu} \alpha' \sqrt{1 - \sin^2 \psi}$$

$$(3)$$

식 (2), 식 (3)에서 확실한 것과 같이 응력구배 α' 가 존재 할 때는 우변 제3항에 따라 $\langle \varepsilon_{\psi} \rangle$ 는 $\sin^2 \psi$ 에 대하여 비선 형적으로 된다. 그리고 식 (2)와 식 (3)을 비교하면 σ_3 은 우 변 제1항 및 제2항의 $\sin^2 \psi$ 에 관한 선형인 항만으로 나타 나기 때문에 $\sin^2 \psi$ 의 휘는 정도에는 영향을 주지 않고, $\sin^2 \psi = 0$ 에서의 절편과 $\sin^2 \psi$ 다이어그램의 평균 구배 에 영향을 미친다.

전보¹⁾에서 상세하게 설명한 것처럼 식 (2), 식 (3)의 $\langle \varepsilon_{\psi} \rangle$ 에 대응하는 것은 회절선의 중심위치에 대응하는 변형률 ε^* 이다. 회절선의 중심위치 θ^* 에서 Bragg의 관계 식으로부터 격자상수 a^* 를 구하고, 무변형률 상태의 격자 상수 a_0 을 알고 있다면

$$\langle \varepsilon_{\psi} \rangle = \varepsilon^* = \frac{a^* - a_0}{a_0} \tag{4}$$

의 관계가 성립되므로, σ_0 , σ_3 및 α' 를 미지수로서 최소 자승법을 적용할 수 있다. 식 (3)을 이와 같은 3개의 미지 수로서 정리하면



$$\langle \varepsilon_{\psi} \rangle = \left(-\frac{2\nu}{E} + \frac{1+\nu}{E} \sin^{2}\psi \right) \sigma_{0} + \left(\frac{1}{E} - \frac{1+\nu}{E} \sin^{2}\psi \right) \sigma_{3} + \left(-\frac{2\nu}{E} + \frac{1+\nu}{E} \sin^{2}\psi \right) \frac{\alpha}{2\mu} \sin\theta \sqrt{1 - \sin^{2}\psi}$$
(5)

로 된다. 여기에서

$$\begin{cases}
Y_i = \langle \varepsilon_{\psi} \rangle_i \\
A_i = -\frac{2\nu}{E} + \frac{1+\nu}{E} \sin^2 \psi_i \\
B_i = \frac{1}{E} - \frac{1+\nu}{E} \sin^2 \psi_i \\
C_i = \left(-\frac{2\nu}{E} + \frac{1+\nu}{E} \sin^2 \psi_i \right) \frac{\sin\theta}{2\mu} \sqrt{1 - \sin^2 \psi_i}
\end{cases}$$
(6)

이라고 하면, σ_0 , σ_3 및 α' 에 관한 선형방정식

$$Y_i = A_i \sigma_0 + B_i \sigma_3 + C_i \alpha \tag{7}$$

을 구할 수 있다. A_i , B_i , C_i 는 측정조건에서 주어진 양이 다. 또한 Y_i 는 측정값이고, 정규분포의 오차를 동반하며, 정확도는 모두 동일하다고 가정한다. 이것으로부터 최소 자승법을 사용하여 σ_0 , $\sigma_3 및 \alpha'$ 의 최대 확률값과 신뢰구 간을 구할 수 있다.¹¹⁾

3. 실험방법

큰 잔류응력을 발생시킬 목적으로 베어링강(STB2)을 시험편으로 선택하였다. 형상은 직경 30 mm, 두께 10 mm 인 원판 형상이며, 미리 850 ℃에서 30분 동안 진공 분위 기에서 소성처리를 하고, 성형가공하여 잔류응력을 제거 하였다. 이어서 시험편 단면에 Table 1의 조건으로 랩핑 (lapping) 가공을 실시하였다. 유성기어장치(epicyclic gear) 가 있는 평면 랩 원판(flat lap board)을 이용하여 시험편 끝 단면에는 랜덤한 방위로 연속 가공을 진행하였다. 가공의 본질이란 결정립과 표면 사이에 전단력을 수반하는 방향

Table 1. Lapping conditions of this experiment.

Lapping method	Plane lapping
Lapping compound	GC #600
Lapping speed	0.44 m/sec
Lapping pressure	0.15 kg/cm ²
Lapping time	30 min.
Lapping fluid	Machine oil

성이 있는 가공이지만, 유성기어 장치기구에 의한 전단력 의 작용은 평균화되어 0이 된다고 판단하였다. 랩 표면의 거칠기는 표면거칠기 측정기(Talysurf® i-Series PRO, AM ETEK Taylor Hobson Co.)를 이용하여 측정한 결과 2.4 µm R_{max} 이었다. 그리고 전해연마(TenuPol-5, STRUERS Co.) 를 실시한 후의 거칠기는 1 µm R_{max} 이하 이었다.

X선 측정조건은 Table 2와 같으며, 측면경사법을 사용 하여 회절면은 (211)면을 이용하였다. 사용한 X선 측정장 비는 JEOL사 제품인 JDX-35HS를 사용하였다. 그리고 K_{α} 2중선 분리 절차의 번거로움을 피하기 위하여 회절선 강 도를 약간 낮춘 CrK_{β} 선을 사용하였으며, 이때 회절각은 $2\theta \approx 126^{\circ}$ 이다. Fixed time방법을 이용하여 back ground에 서 피크를 포함하여 회절선 그래프를 그렸으며, 측정값을 로렌츠형 인자로 보정한 후, 회절피크 양측의 back ground 에서 여러 개의 점을 통과하는 직선을 구하여 back ground 강도를 제거하였다.

Fig. 2는 회절선 위치를 결정하기 위한 3가지 방법을 나 타내었다. 피크 위치는 회절선의 최대 피크 부근에서 여러 개의 점을 이용하여 포물선 근사법으로 결정하였고, 중심 위치는 전보¹⁾에서 설명한 바와 같이 1/5 *I*_{max} 에 대한 2등 분점에서 근사시켜서 결정하였다.

Fabl	e 2.	X-ray	measurement	conditions	used in	1 this	experiment	
------	------	-------	-------------	------------	---------	--------	------------	--

Characteristic X-ray	CrK_{β}
Tube voltage & current	35 kVP, 9 mA
Diffraction plane	Fe (211)
Diffraction angle	$2\theta \simeq 126$ °
Measuring method	Side inclination, Para-focusing
Counting method	1 min. fixed time
Irradicated area	$\sim 1.5 \times 3 \text{ mm}^2$



Fig. 2. Three methods used to determine the location of diffraction lines.

4. 결 과

4.1. 어닐링 상태

Fig. 3은 850 ℃에서 30분 동안 진공 분위기에서 어닐링 처리한 시험편의 sin²ψ 다이어그램이다.

3종류의 회절선 위치결정방법 모두 거의 직선, 특히 수 평관계를 나타내었기 때문에 각각의 평균값을 구하여 무 변형률 상태의 격자정수를 a_0 로 하였다(Table 3). 식 (1)의 $\sin^2\psi$ 법을 이용하여 계산한 초기 잔류응력 값은 Table 3 과 같이 거의 무응력이라는 것을 알 수 있다. 정확한 이유 는 아직 파악하지 못하였으나, CrK_β 선의 (211) 회절면은 어닐링 상태에서 이미 비대칭형태를 나타내었으며, 각 회 절선 위치결정법에 따라서 차이가 확인되었다. 그러나 ψ 가 변경되더라도 위치결정법에 의한 차이는 거의 일정하 였기 때문에 일반적인 오차로 처리하였다.

4.2. 래핑가공으로 발생한 잔류응력의 무방향성 확인

Fig. 4는 Table 1의 조건으로 래핑 가공한 표면에서 피크 법으로 구한 $\sin^2 \psi$ 다이어그램이다. 시료표면 도형(원)에 표시한 4개의 방위에 대하여 측정을 하였는데 각 ψ 방향 에 대한 $\sin^2 \psi$ 다이어그램은 완전히 일치하였으며, 잔류 응력 상태가 무방위라는 것이 확인되었다. 그리고 $\sin^2 \psi$



Fig. 3. $\sin^2\psi$ diagram of STB2 annealed at 850 °C for 30 minutes.

 Table 3. Initial lattice constants and initial stresses measured by three types of positioning methods.

Method of location of	Mean lattice constant	Initial stress
diffraction line	a_0 (Å)	(kg/mm^2)
Peak (parabola)	2.86642	-1.2 ± 1.2
HVB* (1/2 I_{max})	2.86629	-1.8 ± 1.5
Centroid (1/5 I_{max})	2.86557	0.4 ± 1.5

*HVB is the half-value breadth method.

다이어그램이 곡선으로 되어 있다는 사실로부터 표면 아 래에 급격한 잔류응력 구배가 발생하고 있다고 추측된다. 이와 같은 결과로부터 단순화시킨 모델에 따른 식(2) 또 는 식(3)을 적용시킬 수 있다는 것을 파악하였다.

4.3. 랩핑가공 표면 아래의 잔류응력분포

Fig. 5는 동일한 시료에 대하여 2 µm 및 11 µm씩 전해연 마한 면에 대한 $\sin^2 \psi$ 다이어그램으로, 회절선 위치결정 법에 따라 차이가 나타난 것을 알 수 있다. 위치결정법이 서로 다른 결정법에 따라서 뚜렷한 차이가 있는 것을 알 수 있으며, 표면 부근에서는 a_{ψ} 와 $\sin^2 \psi$ 사이에 직선관계가 나타나지 않고 곡선화 되어 있는 것이 Fig. 4와 동일하다. 이것에 반하여 연마한 양이 많아지게 되면 곡선의 정밀도



Fig. 4. $\sin^2 \psi$ diagram obtained by the peak method from the lapping surface under the conditions of Table 1.



Fig. 5. A $\sin^2 \psi$ diagram obtained from an electro-polished surface, showing the method difference in the position of the diffraction lines. (a) 2 µm electro-polished surface, (b) 11 µm electro-polished surface. The dotted line is the mean lattice constant in the annealed state corresponding to the centroid position.

는 감소하며, 평균 구배도 작아지는 경향을 나타내었다. 이와 같은 결과는 표면 부근의 X선 침입깊이 범위 내에서 급격한 응력구배가 존재한다는 것이 뚜렷하게 되었다.

피크위치, 반가폭 위치 및 중심위치에서 계산된 응력값 의 차이를 파악하기 위하여 Fig. 5의 데이터를 기초로 하여 sin² ψ법으로 해석을 실시하였다. 그 결과는 Fig. 6과 같이 표면의 깊은 곳에서는 차이가 거의 없었지만, 표면 부근에 서는 피크법과 중심법과의 사이에 약 10 kg/mm²인 차이가 발생하였다. 따라서 급격한 응력구배가 있을 때는 회절선 위치 결정방법을 반드시 고려하여야 한다고 사료된다.

가중평균 해석법인 식 (2) 또는 식 (3)을 적용한 경우, 2. 절에서도 언급하였듯이 의미 있는 것은 회절선의 중심위 치에 대응하는 변형률이기 때문에 이하의 계산은 모두 중 심법으로 정리하였다. Table 4는 $\sigma_3 = 0$ 이라고 가정한 가중 평균 해석법인 식 (2)를 이용하여 구한 σ_0 과 α' , Table 5는 3축 응력상태와 관계있는 식 (3)을 이용하여 구한 σ_0 , σ_3 및 α' 의 값으로, 이 값들의 신뢰구간은 50 %이다. 이러한



Fig. 6. Results of analysis using the $\sin^2\psi$ method based on Fig. 5 to determine the difference in residual stress values at the peak, half-width, and center positions.

Table 4. The σ_0 and α' values obtained using the weighted averaging method assuming that $\sigma_3 = 0$.

Distance from	σ_0	ά
surface (µm)	(kg/mm^2)	$(kg/mm^2/\mu m)$
0	-102.7 ± 15.6	15.8 ± 2.6
2	$\textbf{-85.3} \pm \textbf{15.8}$	11.4 ± 2.6
4	$\textbf{-83.3} \pm 17.9$	12.0 ± 3.0
6	$\textbf{-36.9} \pm 10.4$	2.2 ± 1.7
8	-16.2 ± 13.1	-1.4 ± 2.2
11	-42.7 ± 9.1	7.0 ± 1.5
14	$\textbf{-9.0}\pm6.6$	0.3 ± 1.1
16.5	-15.7 ± 8.8	1.6 ± 1.5
19.5	-10.7 ± 5.4	1.1 ± 0.9

결과를 요약하여 Fig. 7에 나타내었다. 그래프 내의 $\sin^2 \psi$ 법 결과는 Fig. 6의 중심법으로 구한 값을 플롯 하였으며, 3가지 해석법의 구별이 뚜렷하게 되도록 하였다. Fig. 7(b) 는 식 (3)의 해석에 따른 σ_3 의 값으로, 표면 아래 10 μ m 정 도까지 약 -5 kg/mm²인 응력이 산출되었다. 물론, σ_3 는 표 면 및 전해연마한 표면에서 반드시 0이어야 하므로, X선 침입 깊이 내에서의 평균값을 의미한다.

가중평균 해석법은 X선으로 측정한 표면에서의 응력 값과 깊이방향의 응력구배를 동시에 구하는 방법이다. 이 해석법에서 가정한 것은 응력의 선형적인 분포를 가정하 였기 때문에 응력구배의 변화가 완만하면 전해연마된 표 면에서 측정값으로 해석한 결과는 연속적인 꺾인 선에 근 사되어야 한다. 표면층 제거에 따른 응력분포의 재배열이 나타난다면 당연히 불연속적으로 될 것이지만, Fig. 7에서 구한 결과와 거의 유사한 응력분포모델로 계산한 결과, 재

Table 5. The values of σ_0 , σ_3 and α' obtained using Eq. (3) related to the triaxial stress state.

Distance from	σ_0	σ_3	$\alpha^{'}$
surface (μm)	(kg/mm ²)	(kg/mm^2)	(kg/mm ² / μ m)
0	$\textbf{-86.9} \pm 17.0$	$\textbf{-3.7}\pm2.6$	10.8 ± 3.3
2	$\textbf{-61.0} \pm 11.6$	$\textbf{-5.7}\pm1.8$	3.7 ± 2.2
4	$\textbf{-59.0} \pm 16.8$	$\textbf{-5.7}\pm2.6$	4.3 ± 3.2
6	$\textbf{-}20.7\pm7.2$	$\textbf{-3.8} \pm 1.1$	-2.9 ± 1.3
8	$\textbf{-7.6} \pm 7.6$	$\textbf{-5.6} \pm 1.2$	$\textbf{-8.9} \pm 1.5$
11	-29.6 ± 8.3	-3.1 ± 1.3	2.8 ± 1.6
14	$\textbf{-14.9} \pm \textbf{8.8}$	1.4 ± 1.3	2.2 ± 1.7
16.5	-12.0 ± 11.8	$\textbf{-0.9} \pm 1.8$	0.4 ± 2.3
19.5	$\textbf{-4.2}\pm6.0$	$\textbf{-1.5}\pm0.9$	$\textbf{-0.9} \pm 1.2$



Fig. 7. Relationship between (a) residual stress and (b) σ_3 and the depth from surface obtained by the weighted averaging method and the $\sin^2\psi$ method.

배열에 따른 응력값의 변동은 1 kg/mm² 이하로 완전히 무 시할 수 있다는 것이 확인되었다. 동일한 그래프에서 2개 의 가중평균 해석법의 식을 이용하여 구한 결과를 비교하 면, $\sigma_3 = 0$ 으로 한 것은 연속성이 나쁘고, σ_3 를 포함한 해 석법의 식을 이용한 결과가 연속성이 우수한 것을 알 수 있다. 특히 6 µm 및 8 µm인 깊이에서의 불연속성은 회절 강도 분포곡선의 측정에 오차가 있었기 때문이라고 판단 된다. 이와 같이 판단한 이유로서는 응력구배가 (+)인 경 우 $d - \sin^2 \psi$ 의 분포는 Fig. 5와 같이 위로 볼록한 곡선이 되지만, 6 um 및 8 um 인 깊이에서 중심위치로부터 구한 분포는 아래로 볼록하다. 그러나 동일한 깊이에 대한 피크 위치 및 반가폭 위치로부터 구한 분포는 거의 직선 또는 위로 볼록하였기 때문에 회절선의 1/5 Imax 부근의 측정 값에 오차가 포함되어 있기 때문이다. 특히 당연한 것이지 만, 응력구배가 존재하는 경우 $\sin^2 \psi$ 법을 이용한 해석은 표면에서의 응력값을 부여해주는 것이 아니라, X선 침입 깊이 내의 응력분포의 평균값을 부여해주는 것이므로 표 면 부근의 값은 가중평균 해석법으로 구한 값보다 작은 값 이 된다. 그러나 표면 아래에서 약 16 µm 이상인 응력구배 가 확인되지 않는 깊이에서는 sin² ψ 법으로 구한 결과와 가중평균 해석법으로 구한 결과는 일치하게 된다.

5.고 찰

5.1. 시료표면 법선방향의 응력성분 σ_3 이 $\sin^2 \psi$ 다이 어그램에 미치는 영향

Table 4, Table 5 및 Fig. 7의 결과로부터 가중평균 해석 법에서 σ_3 을 고려할지의 여부에 따라서 계산된 응력값에 확실한 차이가 발생하였다. 따라서 σ_3 이 $\sin^2 \psi$ 다이어그 램에 미치는 영향을 상세히 조사하기 위하여 식 (3)을 이 용하여 응력인자 σ_0 , σ_3 및 α' 를 여러 가지로 변화시켜서 $\langle \varepsilon_{\psi} \rangle$ 을 시뮬레이션하였다. CrK_{β} 선으로 Fe(211)면에 대 한 측정을 고려하여 $\theta = 63^\circ$, $E = 25,000 \text{ kg/mm}^2$, $\nu = 0.26$, $\mu = 647 \text{ cm}^{-1}$ 을 사용하고, $\sigma_1 = \sigma_2$ 로 가정하였다.

Fig. 8(a), (b) 및 (c)는 각각 α['], σ₀ 및 σ₃을 파라미터로 하 였을 때의 결과이며, 각각의 경우에 대한 고정값은 그래프 에 나타내었다.

이 결과, $\sigma_3 = 0$ 이면 α' , σ_0 의 값에 관계없이 $\sin^2 \psi^* = 0.41$ 에서 $\langle \varepsilon_{\psi} \rangle = 0$ 이 된다. 이 값은 식 (1)에서 구할 수 있 는 무변형률방향 $\sin^2 \psi = 2\nu/(1+\nu)$ 의 값과 일치한다. 그리고 Fig. 8(c)에서 σ_3 의 값이 변화하면 무변형률방향 $\sin^2 \psi^*$ 의 값은 크게 변화하고, 이 변화에 따라서 $\sin^2 \psi = 0.41$ 에 대한 변형률 $\langle \varepsilon_{\psi} \rangle$ 도 크게 변동하는 것을 알 수 있 다. Fig. 5(a)의 측정 결과는 $\sin^2 \psi = 0.41$ 인 격자정수가 어 닐링재료의 평균값¹²⁾에서 편향되어 있으며, σ_3 을 고려한 해석법인 식 (3)을 이용하는 것이 적절하다는 것을 의미한 다. 따라서 해석결과 Fig. 7(a)에서도 확실하듯이 σ_3 을 고 려한 해석이 더욱 연속적인 꺾인 선으로 되는 것도 역시 식 (3)을 사용하는 것이 적절하다고 판단된다.

5.2. 응력구배와 회절선 위치결정법 및 $\sin^2 \psi$ 다이 어그램의 만곡(curvature)과의 관계

실험 결과로부터 급격한 응력구배를 나타내는 경우는 앞에서 기술한 3가지 방법으로 회절선 위치에 차이가 나 타나는 것이 확인되었는데, 이것은 응력구배 α' 에 따른 회절강도 분포곡선의 비대칭성에 원인이 있다고 판단된 다. 당연한 것이지만 α' 가 작을수록 비대칭도 작아지며, 3



Fig. 8. The results of simulating for $\langle \varepsilon_{\psi} \rangle$ by varying σ_0 , σ_3 and α . (a) variable of α , (b) variable of σ_0 , (c) variable of σ_3 .

종류의 회절선 위치결정법의 차이도 없어진다. 그리고 sin²ψ 다이어그램의 만곡(curvature)도 α[']의 효과에 의한 것이며, 실험결과 및 해석결과를 종합하여 판단해 보면 응 력구배가 2~3 kg/mm²/μm 이상으로 되면 가중평균 해석 법과 sin²ψ법과의 차이가 뚜렷해지는 것이 확실하다. 잔 류응력의 급격한 구배는 래핑 가공 이외에 연삭이나 절삭 가공 등에서도 나타날 수 있다고 판단된다.

Fig. 8에서 확실하게 나타난 것처럼 Sakakibara et al.¹³⁾ 도 지적한 것과 같이 σ_0 의 응력구배에 따른 $\sin^2 \psi$ 다이어 그램의 만곡성 효과는 $\sin^2 \psi < 0.5$ 에서는 작고, $\sin^2 \psi > 0.5$ 에서는 뚜렷해진다. 따라서 가중평균 해석법을 적용하 기 위해서는 가능하다면 ψ 을 광범위하게 하는 것이 필요 하다.

5.3. 가중평균 해석법을 이용한 잔류응력분포와 $\sin^2 \psi$ 해석법과의 관계

가중평균 해석법으로 구한 결과가 얼마나 응력분포에 기여할지의 여부를 $\sin^2 \psi$ 해석법인 식 (1)을 이용하여 검 토할 수 있다. Iwanaga et al.¹⁴⁾이 보고한 것처럼 표면에서 깊이방향으로 선형적으로 변화하는 응력분포모델을 가 정하고, 식 (2) 또는 식 (3)을 이용하여 $\sin^2 \psi$ 다이어그램 을 구하였다. 이것을 식 (1)인 $\sin^2 \psi$ 해석법을 이용하여 평균 구배에 따라서 응력값으로 환산하였다. 그리고 가정 한 응력분포모델에서 응력값이 몇 µm인 깊이에 상당하는 응력값인지의 여부를 확인하고, 이 깊이 t_e 를 유효깊이라 고 정의한다. 본 실험조건을 부호화하여 $\sin^2 \psi$ 의 값을 0 에서 0.7까지 0.1씩 8개점을 정하면, $\sigma_3 = 0$ 으로 하였을 때 는 표면응력값 σ_0 , 또 응력구배 α' 에 관계없이 유효깊이 는 $t_e = 5.6$ µm이지만, $\sigma_3 \neq 0$ 이라고 가정하면 Fig. 9처럼

10

8

6

4

2

0

-50

Effective depth, t_e (μm)



-25

0

 σ_3 (kg/mm²)

25

50

유효깊이는 σ₃에 따라서 변화한다.

그리고 Fig. 7(b)로부터 가중평균 해석법인 식 (3)을 사용 하면 $z = 0 \sim 10 \ \mu m$ 인 깊이 범위에서 $\sigma_3 = -5 \ kg/mm^2 \equiv 7$ 하였다. 이때의 유효깊이는 Fig. 9에 따라서 $t_e = 6.1 \ \mu m$ 이 된다. Fig. 7의 실험 결과를 보면, 표면(z = 0)에서의 $\sin^2 \psi$ 법으로 계산한 응력값은 약 -50 kg/mm²이며, 이 응력값은 식 (3) ($\sigma_3 \neq 0$)의 응력분포에 대하여 약 6~7 μ m인 깊이의 응력값과 거의 일치하였다. 그리고 식 (2) ($\sigma_3 = 0$)인 경우 에는 약 10 μ m인 깊이의 응력값과 일치하였지만, Fig. 9의 $t_e = 5.6 \ \mu m$ 과는 일치하지 않았다. 이 결과 및 5.1.절의 결 과로부터 가중평균 해석법인 식 (3)은 표면응력값 σ_0 과 표면 아래의 응력구배 α' 을 더욱 정확하게 부여하고 있다 고 판단된다. σ_3 을 반드시 고려해야 한다는 결과로부터 가공층의 잔류응력 상태에 대하여 X선을 이용하여 구할 때에는 3축 상태의 응력해석^{15,16}을 도입할 필요성이 있다 고 판단된다.

5.4. 잔류응력의 지수함수분포 모델에 대한 sin²ψ법 과 가중평균 해석법과의 비교

가중평균 해석법인식(3)은 표면 아래의 잔류응력이 깊 이 z에 대하여 선형적으로 의존한다는 가정하에서 주어졌 지만, 실제로 가공표면층에서는 복잡한 분포로 되어 있다 고 판단되기 때문에 가장 간단한 분포로서 다음과 같이 지 수함수적인 분포를 가정하고, 가중평균 해석법과 sin² ψ 해석법을 비교하였다.

$$\sigma_1 = \sigma_2 = \sigma_0 e^{-nz}, \ \sigma_3 = 0 \tag{8}$$

이때의 가중평균 변형률은

$$\langle \varepsilon_{\psi} \rangle = \frac{\sigma_0}{E} \left\{ -2\nu + (1+\nu)\sin^2 \psi \right\} \frac{2\mu}{2\mu + n\sin\theta\cos\psi}$$
(9)

로 나타낼 수 있다.

5.3.절과 같이 $\sin^2 \psi$ 의 값을 0.1씩 0부터 0.7까지 주어 서 $\langle \varepsilon_{\psi} \rangle$ 를 구하고, 이것에 따라 가중평균 해석법인 식 (2) 및 $\sin^2 \psi$ 법인 식 (1)을 이용하여 구한 응력값 결과를 Fig. 10에 나타내었으며, Table 6에는 $\sigma_0 = 100 \text{ kg/mm}^2$ 로 하여 식 (8)의 지수 n을 여러 가지로 선택하였을 때 z = 0에 대 한 가중평균 해석법에 따른 초기 응력값 $(\sigma_0)_{z=0}$, 초기 구 배 $(\alpha')_{z=0}$ 과 $\sin^2 \psi$ 법에 따른 응력값 $(\sigma)_{z=0}$ 을 모델값 과 같이 나타내었다. 이 결과, 지수 n에 따라서 초기 구배 $(d\sigma/dz)_{z=0}$ 이 클수록 가중평균 해석에 의한 σ_0 와 α' 의 계산값은 모델값과 편차가 크지만, 역시 $\sin^2\psi$ 법으로 구 한 값보다 정확하다는 것을 알 수 있다. 가중평균 해석법 은 $\sin^2\psi$ 다이어그램의 만곡을 이용하여 표면층 제거 방 법을 사용하지 않고 표면의 응력값과 표면 아래의 응력구 배를 구하는 방법이다. 특히 10 μ m 정도인 표면층에 대한 잔류응력분포를 구할 때는 본 분석방법이 유용하다고 판 다되다.

5.5. 응력값의 신뢰성 한계

Table 4 및 Table 5의 가중평균 해석법 결과는 50 % 신뢰 구간을 나타냄에도 불구하고, 큰 오차를 수반한다. 이것 은 주로 가중평균 해석법에서는 요구되는 미지수가 많기 때문이라고 판단된다. 그리고 중심위치를 결정하는 1/5 I_{max} 법으로서 회절강도가 작고, 분포곡선의 구배가 작은 부분을 사용하는 것도 원인이라고 생각되며, 정밀도 측면 에서는 아직 더 검토할 부분이 남아 있다. 그러나 Fig. 6과 같이 약 10 kg/mm²/µm인 응력구배를 나타내는 경우도 5 kg/mm²의 오차를 허용하지 않는다면 충분한 반가폭 위치



Fig. 10. The relationship between the exponential stress distribution and the stress values obtained by the weighted averaging method and the $\sin^2\psi$ method.

에서 중심위치에 근사할 수 있다는 것을 알 수 있다.

특히, 본 논문에서는 고려하지 않았지만 가공층 내에 존재하는 집합조직에 의해서 측정값이 가중평균 변형률 의 식으로 표현되는 곡선에서 편향되는 것도 충분히 생각 할 수 있다.

6. 결 론

가중평균 해석법의 유효성을 확인하기 위하여 래핑 가 공한 베어링강(STB2) 어닐링재료를 시험재료로서 X선을 이용하여 측정한 결과, 다음과 같은 결론을 도출하였다.

- (1) 베어링강(STB2) 어닐링재료를 래핑 가공하면 표면층 에 무방위적인 급격한 구배를 갖는 잔류응력 상태가 나타나며, 가중평균 해석법 검토에 유효한 것을 파악 하였다.
- (2) 급격한 응력구배가 있으면 sin² ψ 다이어그램은 만곡 하고, 회절강도 분포곡선이 비대칭으로 되어 피크법, 반가폭 방법, 중심법 사이에 차이가 나타났다. 이러한 현상은 응력구배가 2~3 kg/mm²/µm 이상에서 뚜렷하 게 나타났으며, 이와 같은 때에는 중심법을 이용하여 회절선 위치를 결정하고, 가중평균 해석법을 적용하 면 표면의 응력값과 표면 아래의 응력구배를 더욱 정 확하게 구할 수 있다.
- (3) 응력구배가 문제가 될 때는 sin² ψ 다이어그램의 만곡
 은 sin² ψ > 0.5인 영역에서 뚜렷하게 나타나므로, 가
 능하다면 경사각 ψ를 크게 하는 것이 필요하다.
- (4) 래핑 가공층 일 때는 가중평균 해석법에 σ₃을 고려하 면 더욱 정확한 값을 구할 수 있다. 등방 2축 잔류응력 상태일 때 σ₃의 존재 유무는 sin²ψ ≈ 0.4에 대한 변형 률의 유무로서 파악할 수 있다. 일반적으로 가공표면 층의 잔류응력 상태를 평가할 때는 3축 응력해석을 진 행할 필요가 있다.

Table 6.	Comparison with	n weighted	averaging method	, sin²ų	b method	and mode	el value	at exponent	n is c	hanged	in vario	ous ways
----------	-----------------	------------	------------------	---------	----------	----------	----------	-------------	--------	--------	----------	----------

		Stress (kg/mm ²)	Stress gradient (kg/mm ² /µm)			
n1	Model	WAM*	$\sin^2\psi$ method	Model	WAM*	
(mm)	σ_0	$(\sigma_0)_{z=0}$	$(\sigma)_{z=0}$	$\left(d\sigma/dz\right)_{z=0}$	$(\alpha')_{z=0}$	
10	100	99.5	94.7	-1	-0.8	
50	100	96.1	78.3	-5	-3.1	
100	100	88.8	64.5	-10	-4.3	
200	100	74.8	47.8	-20	-4.7	
500	100	49.0	27.0	-50	-3.9	

*WAM means the weighted averaging method.

References

- 1. C. S. Han and C. W. Lee, Korean J. Mater. Res., **33**, 54 (2023). *in press*.
- S. K. Sen, T. C. Paul, S. Dutta, M. N. Hossain and M. N. H. Mia, J. Mater. Sci.: Mater. Electron., 31, 1768 (2020).
- 3. D. Nath and R. Das, Phys. E, 144, 115376 (2022).
- T. Sasaki, S. Takahashi, Y. Kobayashi, Y. Morii and N. Metoki, Mater. Sci. Forum, 571/572, 255 (2008).
- 5. Y. Kawabe and S. Kiriyama, J. Soc. Mater. Sci., Jpn., 27, 221 (1978).
- V. P. Nguyen, A. V. H. Nguyen, C. C. Le and T. N. Dang, Appl. Sci., 11, 9523 (2021).
- T. G. Kim, T. H. Kim, J. G. Kim, S. J. Kim and S. J. Im, J. Phys. Chem. C, **118**, 12428 (2014).
- V. G. Getmanov, R. V. Sidorov and R. A. Dabagyan, Meas. Tech., 58, 1029 (2015).
- J. L. Yuan, K. F. Tang, Z. W. Wang, B. H. Lv and X. H. He, Adv. Mater. Res., 69/70, 287 (2009).
- 10. I. G. McDonald, W. M. Moehlenkamp, D. Arola and J. Wang,

Exp. Mech., 59, 111 (2019).

- 11. V. Honkimäki, J. Appl. Cryst., 29, 625 (1996).
- A. N. Wang, C. P. Chuang, G. P. Yu and J. H. Huang, Surf. Coat. Technol., 262, 40 (2015).
- 13. T. Sakakibara and Y. Sato, Powder Diffr., 20, 117 (2005).
- S. Iwanaga, H. Namikawa and S. Aoyama, J. Soc. Mater. Sci., Jpn., 21, 1106 (1972).
- 15. S. Ejiri, H. Ohba and T. Sasaki, Mater. Sci. Forum, **1016**, 423 (2021).
- W. Huang, D. Sun and S. W. Sloan, Int. J. Solids Struct., 44, 1423 (2007).

<저자소개>

한창석

호서대학교 자동채CT공학과 교수

이찬우

호서대학교 자동채CT공학과 학부생