要約版

川崎製鉄技報 KAWASAKI STEEL GIHO Vol.5 (1973) No.2

内部摩擦による冷延鋼板の歪時効の研究

Study of Strain Ageing of Mild Steel Sheet Using Internal Friction Technique

志賀 千晃(Chiaki Shiga) 佐々木 徹(Tooru Sasaki) 松村 洽(Ko Matsumura)

要旨:

商用の Al キルド, リムド冷延鋼板を用い, Snoek damping を測定した結果, AlN が析出 していると, 固溶炭素量が減少することがわかった。加工後, 固溶している, C, N原子 が転位へ固着していく過程, また, その固着が試料に弾性限内の再付加応力を加えると, はずれる現象を dislocation damping の測定により検討した。固着過程の速度は, Granato-Lucke の理論と Koehler の分布を用いると説明できる。また, この固着過程の時 間則として t1/3 を見出し, その活性化エネルギーは, C, Nの拡散の活性化エネルギーの 約6~7割に相当することがわかった。

Synopsis:

It was found by the measurements of the Snoek damping that the precipitation AlN decreases the amount of carbon atoms in solution, in the specimens quenched from 700°C. The increase in yield strength $\Delta \sigma$ was compared with the decrease of the amplitude independent dislocation damping, during the strain-ageing for the commercial Al-killed and rimmed steel. It was found that the increase in yield strength was observed only for the rimmed steel, in spite of decrease in the dislocation damping of both steels. The phenomenon that no increase in yield strength is observed for Al-killed steel aged for a long time, is due to the breakaway of dislocations from the pinning points by the application of a static stress below the flow stress. This breakaway could well be followed by the immediate increase in the damping due to the applied stress. The damping after the immediate increase due to the applied stress usually decreased faster than that pre-strain. This difference in the kinetics can be explained by the Koehler-Granato-Lucke theory, on the basis of the new distribution of the pinning lengths with longer average loop length produced by the applied stress.

The kinetics of the recovery obeys a t 1/3 ageing law rather than the more familiar t 2/3 ageing law. The recovery process obeying a t 1/3 ageing law had activation energies of approximately 11.8 kcal/mole and 14.0 kcal/mole in the rimmed and Al-killed steel, respectively, the values of which are from 60 to 70% of those normally associated with bulk interstitial diffusion in a strain free lattice.

本文は次のページから閲覧できます。

igi

内部摩擦による冷延鋼板の歪時効の研究

Study of Strain Ageing of Mild Steel Sheet Using Internal Friction Technique

志	賀 千	晃*	佐々木 徹**
C	hiaki Shig	a	Tooru Sasaki
松	村	洽***	
Ko	Matsumu	ra	

Synopsis :

It was found by the measurements of the Snoek damping that the precipitation AlN decreases the amount of carbon atoms in solution, in the specimens guenched from 700°C.

The increase in yield strength $\Delta \sigma$ was compared with the decrease of the amplitude independent dislocation damping, during the strain-ageing for the commercial Al-killed and rimmed steel. It was found that the increase in yield strength was observed only for the rimmed steel, in spite of decrease in the dislocation damping of both steels. The phenomenon that no increase in yield strength is observed for Al-killed steel aged for a long time, is due to the breakaway of dislocations from the pinning points by the application of a static stress below the flow stress. This breakaway could well be followed by the immediate increase in the damping due to the applied stress.

The damping after the immediate increase due to the applied stress usually decreased faster than that pre-strain. This difference in the kinetics can be explained by the Koehler-Granato-Lucke theory, on the basis of the new distribution of the pinning lengths with longer average loop length produced by the applied stress.

The kinetics of the recovery obeys a $t\frac{1}{3}$ ageing law rather than the more familiar $t\frac{3}{3}$ ageing law. The recovery process obeying a $t\frac{1}{3}$ ageing law had activation energies of approximately 11.8 kcal/mole and 14.0 kcal/mole in the rimmed and Al-killed steel, respectively, the values of which are from 60 to 70% of those normally associated with bulk interstitial diffusion in a strain free lattice.

1. まえがき

軟鋼の歪時効は加工によって生じた自由な転位 のところへ、マトリックスに固溶しているC, N 原子が拡散していき、転位の動きを妨げるため起 きると考えられている。歪時効でまず問題になる のは、マトリックスに固溶しているC, N原子の 絶対量である。 商用冷延鋼板では、 Al キルド鋼 はリムド鋼に比べ, Nの固溶量は著しく少なく, 時効現象を示さないことがよく知られている。そ の理由として Al キルド鋼では、 Al により固溶N 原子が AlN として析出しているからだといわれ ている。確かに、これが Al キルド鋼の非時効性

^{*} 技術研究所物理研究室主任研究員

^{***} 技術研究所建素鋼研究室主任研究員

^{**} 技術研究所水島研究室主任研究員

の主因ではあるが,このほか細かく分散析出して いる AIN が,固溶C量にも多大な影響をおよぼ していると考えられる。

従来時効過程を追跡した多くの実験事実がある が、そのうち多くのものが電気抵抗あるいは内部 摩擦のSnoekビークを用いて、マトリックスに残 留する固溶C,N原子量の変化を観察している。 しかし、時効初期における、特に転位線上C,Nの 原子の分布についての知見を得るには、これらの 測定では十分ではない。ところで加工によって急 上昇した転位による歪振幅非依存の内部摩擦は、 時効初期に大きく減少する。これは内部摩擦が固 着点間隔の4乗に比例するからだと解釈されてい る。時効初期の自由な転位がC,N原子によって 固着される様子をとらえるには、転位による内部 摩擦の観察が良き手段であると思われる。

この報告は商用の Al キルド, リムド冷延鋼板 を用いて

- Snoek damping の測定により AIN が固溶 C量におよぼす影響
- (2) 歪振幅非依存の dislocation damping を測定し, 歪時効における降伏応力の増加および転位による内部摩擦の変化に対する固溶量の影響
- (3) 固容量が少ない場合または時効初期において時効後弾性限内の付加応力を与えると、C原子による転位の固着がはずれ内部摩擦が上昇する現象、上昇後の時効速度
- (4) 内部摩擦の減少過程の活性化エネルギーに

ついて実験事実を述べ、降伏応力の増加の機 構ならびに転位による内部摩擦の減少機構に ついて、Granato-Luckeの理論を中心とし て考察を行なったものである。

2. 実験方法

実験に用いた試料は商用のリムド冷延鋼板(R) と Al キルド冷延鋼板(K)の 2 鋼種の as received 材, 脱窒材, 固溶化熱処理材およびリムド冷延鋼 板の脱炭脱窒材である。**Table 1** に各試料の化学 成分, **Table 2** に両鋼の固溶化熱処理ならびに脱 炭脱窒処理条件を示す。リムド鋼板 (R-REC) の 平均粒径は 0.018mm で, これを脱炭脱窒したも の (R-DCN) は 0.020mm である。Al キルド鋼板 (K-REC) は 0.013×0.030mm (C方向×L方向) であり, その脱窒したもの (K-DN) は 0.060mm である。他の熱処理条件ではあまり粒径は変らな い。

Snoek ピークの測定には、当社で新たに製作し たコレット型捩り振動内部摩擦測定装置を用い、約2 Hz の周波数で振動させ、100個の波高から対 数滅衰率を求めた。磁気に起因する内部摩擦を消 すため 280 Oe の均一磁場をかけ、真空中で温度 を上昇(1°C/min)させながら測定した。試料形 状は 0.83×10×120mm である。C,Nピーク $Q^{-1}_{max,C}, Q^{-1}_{max,N}$ の分離は本装置を用い他の実 験から導き出した測定周波数 f_{C}, f_{N} とピーク温 度 T_{PC}, T_{PN} の関係式

(wt %)

Material	с	N	Mn	Р	s	0	Al
R	0.021	0.0019	0.28	0.008	0.017	0.0393	0.001
R-DN	0.026	0.0005	0.30	0.009	0.022		0.001
R-DCN	0.001	0.0007					
К	0.041	0.0049	0.32	0.006	0.020	0.0038	0.048
K-DN	0.036	0.0007	0.33	0.007	0.021		0.052

Table 1 Chemical compositions of specimens

R...rimmed steel, R-DN...denitrided rimmed steel, R-DCN...decarburised and denitrided rimmed steel, K...Al-killed steel, K-DN...denitrided Al-killed steel.

Treatment	Mark	Condition				
1 reatment	(R- or K-)	Rimmed steel (R)	Al-killed steel (K)			
Decarburized and denitrided	DCN	R-REC→700°C × 30hr in wet H ₂ →Furnace cooled				
Denitrided	DN	R-REC→670°C×10hr in dry H ₂ +CH ₄ (little)	K-REC \rightarrow 1 350°C×3hr in dry H ₂ \rightarrow 700°C×3hr in dry H ₂ +CH ₄			
As received	REC	As box annealed in factory	As box annealed in factory			
Precipitated at 200°C	PPD		K-REC→600°C×2hr in Ar →Furnace cooled→200°C×50hr →Quenched in ice water			
Furnace cooled	FC .		K-REC \rightarrow 600°C \times 2hr in Ar \rightarrow Furnace cooled			
Air cooled	AC	R-REC→685°C×5hr in Ar →Air cooled	K-REC→710°C×5hr in Ar →Air cooled			
Quenched	Q	$R-REC \rightarrow 600^{\circ}C \times 5hr$ in Ar \rightarrow Quenched in ice water	K-REC \rightarrow 600°C × 5hr in Ar \rightarrow Quenched in ice water			

Table 2 Conditions of heat treatment

13.37-log
$$f_{\rm C} = 4193.95/T_{\rm PC}$$
....(1)
13.48-log $f_{\rm N} = 4016.64/T_{\rm PN}$...(2)
から $T_{\rm PC}$, $T_{\rm PN}$ を決め,次式
 $Q^{-1} = Q^{-1}_{\max,{\rm C}}$ ·sech { $(E_{\rm C}/R) (1/T - 1/T_{\rm PC})$ }
 $+ Q^{-1}_{\max,{\rm N}}$ ·sech { $(E_{\rm N}/R) (1/T - 1/T_{\rm PC})$ }
 $- 1/T_{\rm PN}$ }....(3)
 $E_{\rm C}$, $E_{\rm N}$: C, N の拡散の活性化エネルギー

4109 DE / T

に最も満足する $Q^{-1}_{\text{max,C}}$, $Q^{-1}_{\text{max,N}}$ を決めた。

引張試験による降伏応力の増加 4o の測定は島 津製オートグラフを用いた。0.8×10×120mmの 短ざく試片を, 2.0×10-4 sec-1 の歪速度(5)で10 %の予歪を室温で与え、付加荷重を零にもどし室 温時効または 80°C×40min の時効を与え, 再引 張りしたときの降伏応力の増加 Δσ を測定した。 4σの定義は Fig. 1 のとおりである。転位による 内部摩擦の測定は横振動型の装置を用い、降伏応 力の増加 4o を測定したときと同形状の試料を, 同条件で10%の引張り予歪を与え、長さ 100mm に剪断し試料とした。試片を引張り試験機からは ずし、剪断し終えるまでドライアイスアルコール

中で冷却し時効が起こらないようにした。強磁性 材の内部摩擦を測定する際、問題になる磁気に起 因する内部摩擦いを、コンデンサー型横振動方式 で磁場を変え調べた結果、加工した試料を低振幅

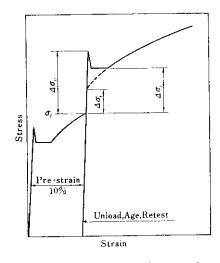


Fig. 1 Schematic stress-strain curve for a pre-strain, age and retest sequence

— 35 —

 (4×10^{-6}) で振動を与えた場合, 磁気一機械的静 履歴による内部摩擦は 5×10^{-5} 以下であることを 確認した。この事実は杉本²⁰ らの実験事実とよく 一致し, 十分小さいことがわかった。そこで時効 初期を追跡するうえに加工直後, 迅速な測定が必 要であるため, この実験では電磁型横振動方式を 用い室温, 空気中, 無磁場で測定した。測定周波 数約 400 Hz, 最大歪振幅 4×10^{-6} である。

3. 実験結果

3·1 固溶C量の決定

Fig. 2 はリムド冷延鋼板の as-received 材 (R-REC)について Snoek ピークを測定したものである。試料形状が悪いため少しバラついているが、 C ピーク値として $Q^{-1}_{\max,0}=3.5\times10^{-4}$, N ピー ク値として $Q^{-1}_{\max,N}=5.5\times10^{-4}$ が得られた。な な Al キルド鋼の as-received 材 (K-REC) の Snoek ピークはほとんど観察されなかった。これ ら 2 つの試料は同じ冷却過程を経ているにもかか わらず、リムド鋼のみC ピークが観察されるのは 注目される。

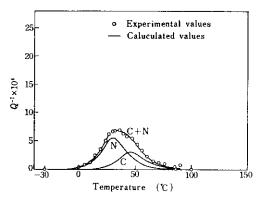


Fig. 2 Log dec. vs. temperature curve for as received rimmed steel (R-REC)

Fig. 3, 4 は、 リムド鋼を脱窒処理したものと as-receivedの Al キルド鋼、両試料を同時に700° Cで 3hr 焼鈍し油焼入れしたものについて、 Snoek ピークを測定したものである。 N ピークから試料 Kでは内耗値にして3×10⁻⁴ だけNが AlN として 固定されず残存しており、また試料 R-DN では

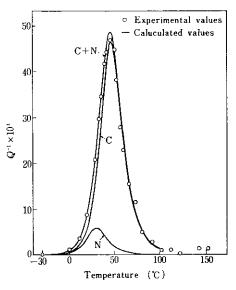


Fig. 3 Log dec. vs. temperature curve for denitrided rimmed steel quenched in oil from 700°C (R-DN)

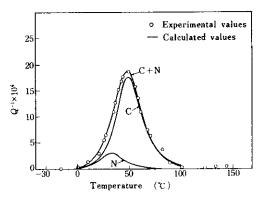


Fig. 4 Log dec. vs. temperature curve for Al-killed steel quenched in oil from 700°C (K)

5.8×10⁻⁴ まだ脱窒されず残っていることがわか る。一方、Cピーク値は試料 R-DN で 46.2×10⁻⁴ であるのに対し,試料Kは 17.5×10⁻⁴ であり, 試料 R-DN の約38%に相当する。 Fig. 5 はこの Al キルド鋼を1350°Cで AIN を分解脱窒し,さら に加炭した試料 K-DNを Fig. 4 の試料と同様の 700°C の固溶化熱処理をほどこし Snoekピークを 測定したものである。明らかにCピーク値がFig. 4 の試料Kより増加していることがわかる。 ş

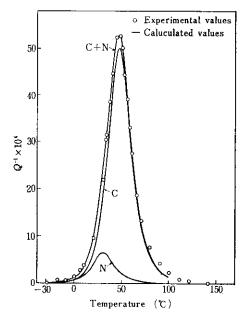


Fig. 5 Log dec. vs. temperature curve for denitrided Al-killed steel quenched in oil from 700°C (K-DN)

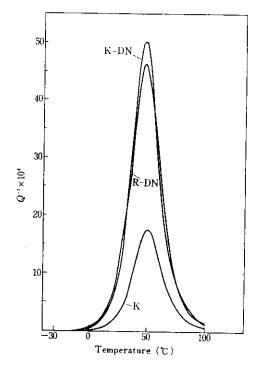


Fig. 6 Comparison of peak heights due to carbon for specimens quenched in oil from 700°C (R-DN, K, K-DN)

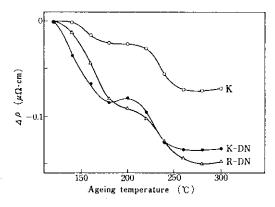


Fig. 7 The isochronal annealing curves of electrical resistivities for specimens quenched in oil from 700°C (R-DN, K, K-DN). The annealing period is 15min

Fig. 6 は、Fig. 3, 4, 5 のCビークだけを取 り出し比較したものである。析出物 AlN がある のとないのとで焼入れ材の固溶C量に,はっきり と差がある。この事実を確認するため、3つの試 料K,K-DN,R-DNを120°Cから20°C おきに 各 15min ずつ等時焼鈍して電気抵抗の変化を調 べた。その結果を Fig. 7 に示す。試料Kおよび K-DN の電気抵抗の変化量は、試料 R-DN の変 化量の48%および90%に相当し、電気抵抗の変化 からも、焼入れ後の固溶C量に差のあることが裏 付けられる。

3·2 転位による内部摩擦 Δ₁ および降伏応力の 増加 Δσ

Fig.8はリムドおよびAlキルド鋼のas-received 材,(R-REC, K-REC)に10%の予歪を与え 室温時効させた場合の転位による内部摩擦と剛性 率の変化曲線である。剛性率の変化は共鳴周波数 の変化を示す。加工後(4min)の転位による内部 摩擦は,Alキルド鋼のほうがリムド鋼に比べ約 2.5倍大きく、時効時間10⁴minまでの変化量も 大きい。また剛性率の変化量もこれに対応してい る。両鋼の内部摩擦および剛性率の変化曲線は約 10³minからゆるやかになり始め、リムド鋼が時 間10⁴minまでに飽和するのに対し、Alキルド鋼 は時間10⁴minまでに飽和せず、減少し続ける。

転位による内部摩擦 41 に対応する降伏応力の 増加 40 の変化を比較しまとめたものが Fig. 9 で

— 37 —

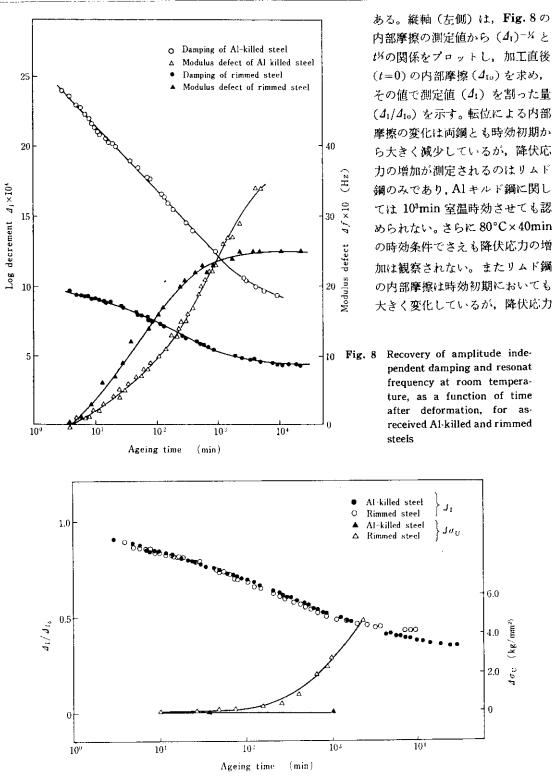


Fig. 9 Change of Δ_I/Δ_{10} and $\Delta\sigma_u$ of as-received Al-killed and rimmed steels as a function of ageing time

— 38 —

の増加 4σ_u は時間 10²min まで非常にゆるやかな 挙動をすることがわかる。

以上の実験は両鋼の as-received 材についての ものであるが、両鋼の7種の固溶量を変えた試料 についても加工後の転位による内部摩擦を、室温 時効させて測定し、as-received 材と比較してみ た。その結果を Fig. 10 に示す。Table 3 は、こ の実験に用いた両鋼の as-received 材と C, N固 溶量を変えた7種の試料の上降伏応力(U.Y.S.)、 下降伏応力(L.Y.S.)、および降伏伸び(Y.El.)と 80°C×40minの時効処理にともなう降伏応力の増 加 $4\sigma_{u}$, $4\sigma_{t}$, $4\sigma_{t}$ などの機械的諸性質を示す。7 種の試料の熱処理条件については Table 2 に示し たとおりである。C, N固溶量の大きい材料ほど

3-3 再付加応力による内部摩擦の上昇および 剛性率の回復

1.3×10⁴min 室温時効させた Al キルド鋼 (K-RC) について,引張試験機で弾性限内での再付加 応力を与えると,付加応力に比例して転位による 内部摩擦が上昇する現象をはっきり観察すること ができた。その挙動を Fig. 11 に示す。Fig. 12は 両鏑の as-received 材 (K-RC, R-RC) につい て,いろいろの時効時点で再付加応力を加え内部 摩擦の上昇度を調べたものである。再付加応力を 加えるまでに減少した内部摩擦の変化量 a に対す る再付加応力によって上昇した内部摩擦の大きさ b の比 (b/a) が縦軸である (Fig. 11 参照)。横軸

時効後の降伏応力 の増加は大きく測 定されると解釈し, Table 3 からこれ らの試料のC、N 固溶量の大小を推 定すると,加工後 の転位による内部 摩擦は固溶量の最 も少ないリムト鋼 の脱炭脱窒材(R-DCN) がいちばん 大きく, 固溶量の 最も多いリムド鋼 の 600°C 焼入れ材 (R-Q) がいちば ん小さく 観察さ れる,他の試料に ついても固溶され ているC, N原子 量に対応している ことは明らかであ る。

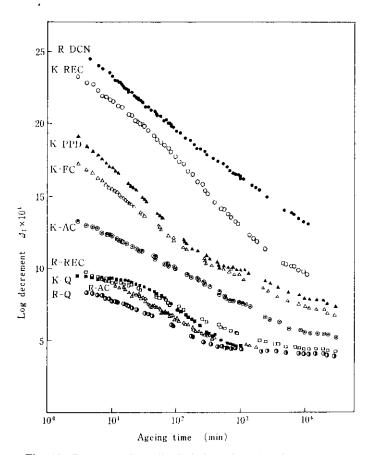


Fig. 10 Recovery of amplitude independent damping at room temperature as a function of time after deformation, for both as-received specimens and seven groups of specimens having different dissolved solute contents. Each mark is indicated in Table 2

	Sample mark	mple mark U.Y.S.		L.Y.S. kg/mm ²		σι 10%	$\Delta \sigma_{u}$	Δσι	∆ar
	Sample mark	kg/mm ²	max.	min.	%	kg/mm ²	kg/mm ²	kg/mm²	kg/mm ²
el	DCN	7.6	_	7.4	0.1	24.4	0	0	0
d steel	REC	23.3	22.4	22.2	4.0	27.4	6.5	4.5	3.6
Rimmed	AC	23.4	22.0	21.1	3.6	27.7	6.8	5.7	4.3
	Q	23.8 🕸	24.1	23.8	3.2	32.1	6.2	6.2	4.3
Al-killed steel	REC	20.7	20.5	20.4	2.6	27.9	0	0	0
	PPD	22.5	22.5	20.3	3.2	27.7	1.5	0.9	0.5
	FC	20.9 🛠	21.2	20.8	3.4	27.7	2.3	1.6	0.9
	AC	24.0	22.7	22.2	3.4	28.6	4.6	4.2	4.1
	Q	23.6	23.4	23.1	3.2	31.6	5.9	5.9	4.3

- 40 ---

 Table 3 Mechanical properties with strain-ageing index of as-received specimens and seven groups of specimens which contain various amount of dissolved carbon and nitrogen

Note • Strain rate

rain rate· Test temperature 2×10^{-4} /sec 20° C

 Ageing condition 80°C × 40min ☆Stress when plastic deformation started

は10%予歪における flow stress (σ_t) に対する再 付加応力(σ)の比(σ/σ_t)を表わす。Al キルド鋼 の場合,室温時効 200minの時点で flow stressの ¼の大きさの再付加応力($0.25 \sigma_t$ と表示する) を与えると内部摩擦は10%予歪直後の値まで上昇 する。この試料に続いて再付加応力を $0.50 \sigma_t$, $0.75 \sigma_f$, σ_t と漸次増しても内部摩擦は上昇せず 一定の値を示す。flow stress を越し塑性域には いると内部摩擦は急激に 上昇 する。室温時効を

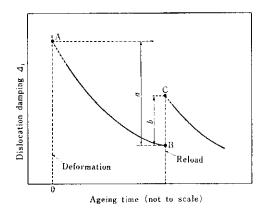
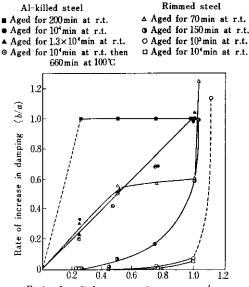


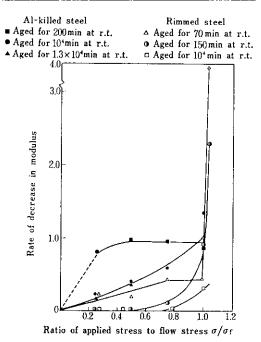
Fig. 11 Schematic representation of deformation, ageing and reload sequence

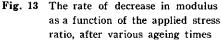


Ratio of applied stress to flow stress σ/σ_f

Fig. 12 The rate of increase in dislocation damping (b/a), as a function of the applied stress ratio (σ/σ_f) after various ageing times. *a* is the damping value decaying till reload after deformation and *b*, the damping value increased immediately after appling stress. σ is applied stress and σ_f , flow stress 10⁴min および 1.3×10^4 min 与えたもの,室温時 効10⁴min与えさらに 80° C×11hr 焼鈍したもの, これら 3 つの試料の内部摩擦の上昇度は付加応力 に比例して大きくなり、 σ_i に相当する荷重で予歪 直後の値にまで上昇する。

リムド鋼の場合,室温で70min時効させた時点 で 0.25 σ_{c} の再付加応力を加えると内部摩擦は上 昇するが,その上昇度は Al キルド鋼に比べ時効 時間の短さにもかかわらず小さい,そのうえ付加 応力を σ_{c} の大きさまで増しても10%予歪直後の 値までは上昇しない。時効時間が 150min になる とその上昇度はますます小 さくなり,10³min, 10⁴min の時点ではほとんど上昇しない。flow stress より $\Delta\sigma$ だけ付加応力を与えて塑性域には いると急激に上昇する。弾性限内での付加荷重 は,内部摩擦の上昇ばかりでなく共鳴周波数の回 復をももたらす。Fig. 13 は種々の時効時点で付 加応力を与えることにより生じた剛性率の回復率 である。この図から内部摩擦の上昇度と全く対応 した挙動をとることがわかる。





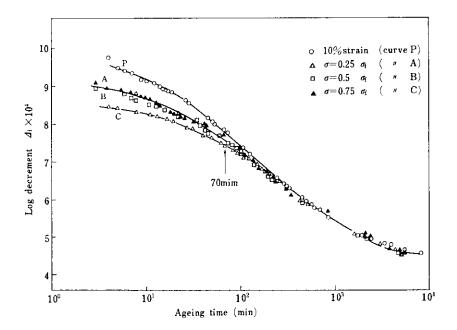


Fig. 14 Amplitude independent damping of as-received rimmed specimens, as a function of time after the immediate increase due to the static stress, which was applied to specimen aged for 70 min at room temperature

- 41 ---

時効後試料に付加応力を加えると、転位による 内部摩擦が上昇する現象を観察することができた が、その上昇後の時効速度を調べ予歪後の時効速 度と比較してみる。リムド鋼の場合、Fig. 12 か らわかるように内部摩擦の上昇がはっきり測定さ れるのは時効初期である。室温で 70min 時効さ せた時点で、 $0.25 \sigma_{\rm f}, 0.50 \sigma_{\rm G}, 0.75 \sigma_{\rm f}, \sigma_{\rm f}$ 4 種類の再付加応力を与え内部摩擦を上昇させ、そ の後の時効曲線を追跡した。その結果が Fig. 14 である。上昇後の時効曲線から 再付加応力直後 (t=0)の内部摩擦の値を外挿して求め、その値が 予歪後の曲線上で等しくなる時間を見つけ、そこ を時効開始時点としてプロットしてみた。その時 効曲線が Fig. 15 である。上昇後の時効曲線は予 歪後の曲線に比べ異ることがわかる。 この時効速度のずれは Al キルド鋼の場合いっ そう顕著になる。Fig. 16 は 1.3×10^4 min 室温時 効させた Al キルド 鋼に, $0.25 \sigma_f$, $0.50 \sigma_f$, $0.81 \sigma_f$, σ_f の4つの再付加応力を与之内部摩擦 を上昇させた後の時効曲線である。Fig. 15 のリ ムド鋼の場合と同様, 予歪後の時効曲線と対応さ せ再びプロットした結果を Fig. 17 に示す。再付 加応力を σ_f の大きさまで与之内部摩擦を予歪直 後の値まで上昇させた場合は, 予歪後の時効曲線 と一致して減少するが, σ_f より小さい再付加応力 のとき, すなわち $0.81 \sigma_f$, $0.50 \sigma_f$, $0.25 \sigma_f$ の 付加応力のとき, 上昇後の時効速度は予歪後の時 効曲線に比べ速く減少する。また上昇度が小さい ほど速く減少していく。共鳴周波数の変化も内部 摩擦の変化に対応していることがわかった。

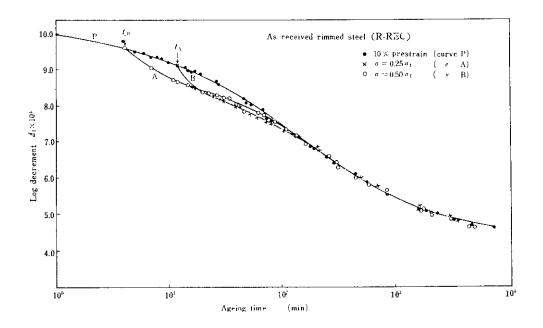


Fig. 15 Comparison of the damping curves after the immediate increase and the curve after prestrain in Fig. 14, where curve A and B are the damping changes after the immediate increase due to the applied stress, $0.25 \sigma_f$ and $0.50 \sigma_f$, respectively. Curve A and B are replotted as a function of time starting from arrow t_A and t_B , respectively. Each arrow t_A and t_B represents the ageing time corresponding to the value on the damping curve after prestrain equal to the value obtained by extrapolating the damping curves after the immediate increase to zero time

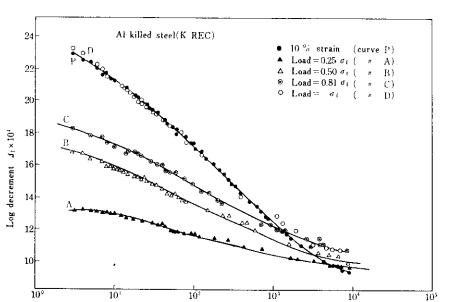


Fig. 16 The damping behaviours after the immediate increase, as a function of time after reload. Each stress $0.25 \sigma_{f}$, $0.50 \sigma_{f}$, $0.81 \sigma_{f}$ and σ_{f} was applied to four specimens of as-received Al-killed steel aged for 1.3×10^{4} min

(min)

Ageing time

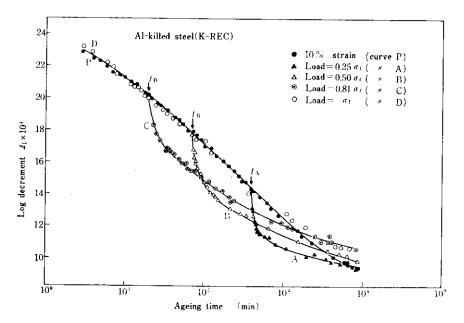


Fig. 17 Comparison of the damping change after prestrain and after the immediate increase due to the applied stress (replot of Fig. 16). Curve A, B and C are replotted as a function of time starting from arrow t_A , t_B and t_C , which indicate the same meaning with the arrows in Fig. 15

- 43 -

3・4 内部摩擦による時効の時間則と 活性化エネルギー

加工後の内部摩擦の減少について Granato^{3,4)} らは、加工によってできた自由な転位へ点欠陥が 集まり、転位を固着し平均の固着点間隔を短くす るからだと解釈している。また彼らによると転位 への点欠陥の集合則として Cottrell and Bilbyの が別を用いているが、ここでは¹⁵のほか¹⁵⁴につ いても検討してみる。

歪振幅非依存の内部摩擦(4)の時間依存性は 次のように書き表わされる。

$\Delta_{I} = \Delta(t) = \alpha \cdot \Lambda / (1 + \beta t^{n})^{4} \cdots (4)$
$\alpha = t_1 \Omega B \omega L^4_{\ \text{A}} / \pi^3 C \cdots (5)$
$\beta = (n_0 L_A / \Lambda) (A D_0 / k T) \cdot$
$\exp(-n G/k T) \cdots (6)$

- *∆*(*t*):時刻*t*における内部摩擦
 - A:転位密度
 - n: シ₃あるいはシ₃
 - t₁:転位の固着点間隔の分布によって定まる 定数
 - Ω :方向係数
 - B:転位の動きに対する摩擦係数
 - ω: 測定周波数
 - L_A: t=0 における転位の平均固着点間隔
 - C:転位の張力
 - A:転位と侵入溶質との相互作用係数
 - n₀:マトリックスに固溶しているC,N濃度
 - **D**₀: 侵入型溶質原子の拡散定数

G: 固着過程の活性化エネルギー

(4)式においては次式

が導入され、加工後の内部摩擦の減少が平均周着 点間隔のみに依存すると仮定している。この測定 周波数は共鳴周波数より小さいこと、摩擦係数 B は温度依存が小さくC,N固溶量にほとんど依存 しない⁵⁰ ことから(4)式は成立する。

nの値を決めるため(4)式を次のように書きな おす。

 $(1/d_1)^{1/2} = (1/\alpha \ A) \cdot (1+\beta \ t^n) \cdots (8)$ すなわち $(1/d_1)^{1/4} t^{1/n}$ との間に直線関係がある。 Fig. 18, 19はリムドおよび Al キルド鋼について n として ½, ½とした場合のものである。内部摩 擦は両鋼とも n=½のほうがより長時間直線関係 が満たされ、リムド鋼については 470min まで, Al キルド鋼は 640min まで ¹⁵の間に直線関係が なりたつことがわかる。この¹⁵に対し直線関係が

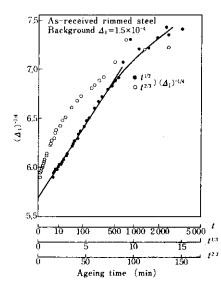


Fig. 18 Plot of (\$\Delta_1\$)=\% vs. t\% for as-received rimmed steel according to equation (8). (replot of Fig. 8)

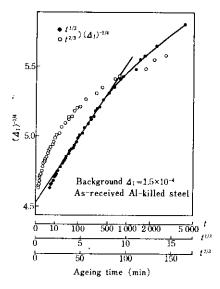


Fig. 19 Plot of (Δ1)-¼ vs. t½ for as-received Al-killed steel according to equation (8) (replot of Fig. 8)

なりたつ過程の活性化エ ネ ル ギーを求めるため (6)式を次のように表わす。

$$\beta = (K/T^{\frac{1}{2}}) \cdot \exp(-G/3 k T) \cdots (9)$$

 $\therefore \log(\beta T^{\lambda}) = \log K - G/3kT$ ………(10) $\log \beta T^{\lambda} \ge 1/T$ に対してプロットすると,その 勾配から活性化エネルギーが求まる。Fig. 20, 21 はリムドおよび Al キルド鋼について測定温度を 変え求めた $\log \beta T^{\lambda} \ge 1/T$ の関係である。その 結果 t^N 過程の活性化エネルギーはリムド鋼でG =11.8 kcal/mole, Al キルド鋼でG=14.0 kcal/ mole が得られた。

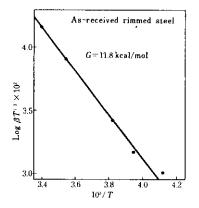


Fig. 20 Plot of log $(\beta T \times 10^2)$ vs. $10^3/T$ for as-received rimmed steel

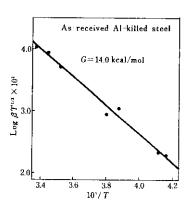


Fig. 21 Plot of log $(\beta T \times 10^2)$ vs. $10^3/T$ for as-received Al-killed steel

- 45 -

4.考察

4-1 AIN が固溶炭素量におよぼす影響

試料 K-DN は, R-DN, K の2 試料に比べ結 晶粒が約3倍大きい。そのため試料 K-DN の Snoek ビークは大きく観察されている。従来の報 告をもとに補正すると, 測定ビークの75%の値が 他のビークと比較されるべき値である。700°C か ら焼入れた試料 R-DN, K-DN および KのSnoek ピークから求めた固溶 C量の比は,1:0.81:0.38 の大きさになる。比抵抗の変化量から求めたこれ らの3種の試料の固溶 C量比は,1:0.90:0.48 である。電気抵抗の変化から固溶Nの寄与を独立 に分離をすることができないので, Snoek ビーク から求めた比とこの程度誤差があるのはやむをえ ない。

一般に、AI添加による非時効化は、固溶N原子 を AIN として固定してしまうためであるとされ ているが、本実験により AIN が固溶C量をも減 少させることがわかった。AIN が分解する高温で 脱窒処理をすると固溶C量が増大することから考 え、固溶C量を減少させる原因は、AI単独でなく AIN であることがわかる。微細な AIN が分散し ている場合、焼入れ途中に析出するC量はもちろ ん多くなると考えられるが、固溶Cがある程度存 在しないと AIN が析出し難いといわれている点 から、700°Cの固溶状態においても AINと固溶C の間には何らかの相互作用があると思われる。

4・2 再付加応力による内部摩擦の上昇と その後の時効速度

加工後の内部摩擦の減少を最も簡単に平均固着 点間隔の変化で図式的に画くと**Fig. 22** になる。 時間とともに固着点間隔は L_1 , L_2 , …… L_6 と小 さくなり, その固着点の数はふえる。両鋼につい て(7)式の物理定数 Q, A, B, C は同じだとし, L_4 でもって検討すると, **Fig. 22** において Al キ ルド鋼およびリムド鋼の加工直後(t=0)の間隔 L_0 , L_q は, それぞれ L_1 , L_8 に相当し, 両鋼の飽 和しかけた時点($t=1.3 \times 10^4$ min, 10⁴min)の間

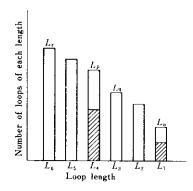


Fig. 22 Schematic distribution of average loop length. Shaded area corresponds to distribution at the immediate increase due to the applied stress

隔 L_p , L_r は, L_i , L_b に相当する。ところで,外 部から剪断応力 σ をかけたとき、 l_i 、 l_a の長さで 隣接している固着点にかかる力 Fは,

 $F=4b\sigma(l_1+l_2)/\pi$ b: バーガスベクトル
(11)

で表わせる。だから時間が経ち平均固着間隔が小 さい Loの方向に近づくにつれ、固着ははずれに くくなる。また転位が一つの固着点よりはずれる と,隣接の固着点には長くなった間隔だけ余分の 力がかかり連鎖反応的に固着がはずれ、節点か、 また非常に強い固着点のところで止まると考えら れる。AI キルド鋼の場合, 1.3×10⁴minの時点で 0.25 of の再付加応力を与えると、Lp の長さの数 が減少し L。の長さのものがふえ斜線を施した分 布になる。付加応力を増すにつれ Lp の斜線の部 分が減少し L_o の部分がふえ、 σ_r の付加応力で、 すべて L。の長さになったと考えられる。時効 200minの時点では、固着点間隔は L_p より長く L_2 に相当する, 0.25 or の付加応力ですでに L₁ の 長さになるため、弾性限内で $0.50 \sigma_{f}$ 、 σ_{t} と付加 応力を増しても、これ以上の長さにはなれず内部 摩擦は一定の値を示すと考えられる。一方、リム ド鋼の場合,室温時効 10⁴min の時点の固着点間 隔 L_r は、Al キルド鋼の L_p に比べ短いので付加 応力を与えてもほとんどはずれない。時効時間が 150min, 70min と短くなるにつれ, 固着点間隔 が長くなるのではずれやすくなり、内部摩擦はよ

り大きく上昇するが、リムド鋼では固溶C、N量 が多いため加工直後の間隔がすでに L_q と短く、 弾性限内の応力では L_1 の長さにすることは不可 能である。flow stress σ_f を越えると急上昇する のは、転位が増殖するためと解釈される。

内部摩擦が同じ値であっても固着点間隔の分布 状態が大きく異なるとその後の時効速度が大きく 変わる。Al キルド鋼を室温時効 1.3×10⁴min さ せた時点で再付加応力を与え、内部摩擦を上昇さ せ,その後の時効速度を調べた Fig. 17 は,この 現象を顕著に捕えた例である。この時効速度につ いて計算を試み実測値と対応させてみる。内部摩 擦の時間則については(4)式,固着点間隔の分布 として Koehler⁶⁾ の指数関数分布を用いる。Fig. 22 と対応させて解釈すると、加工直後(t=0)の 時点は L。を平均値とする指数関数分布をしてい るが、時効時間が経過するにつれ平均固着点間隔 は小さい値になり、 $t=1.3 \times 10^4$ min の時点 では 平均の長さを Lp とする指数関数分布になる。こ の時点で再付加応力を与えると, 固着がはずれ, 長い固着点間隔がふえるため L_p を平均とする指 数関数分布はくずれ、Lpより長い固着点間隔を平

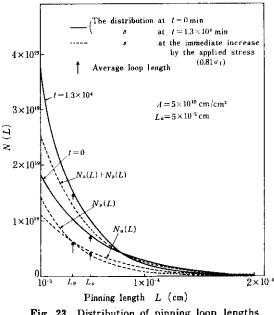


Fig. 23 Distribution of pinning loop lengths before and after the applied stress $(0.81 \sigma_f)$

- 46 --

均値とする新しい分布になる。この新しい分布を Lpを平均とする指数関数分布と Loを平均とする 指数関数分布の和と考え計算してみる。これらの 分布を Fig. 23 に示す。

平均値として L_p , L_o をもつ2つの分布の転位 密度を A_p , A_o とし, その比を δ とすると

$\delta\!=\!\Lambda_{\rm p}/\Lambda_{\rm o}$	•••••••••••	 (12)
$A = A_{\rm p} + A_{\rm c}$		 (13)

がなりたつ。

再付加応力を与えた直後の内部摩擦は

$$\Delta_{\rm I} = (t_1 \, \mathcal{Q} \, B \, \omega / \pi^3 \, C) \, (\Lambda_{\rm p} \, L^4_{\ \rm p} + \Lambda_{\rm o} \, L^4_{\ \rm o})$$

で表わされる。ここで A_p は $t=1.3 \times 10^4$ min の内 耗値で $A_p=8.11^{-4}$ であり、 A_o は t=0の内耗値で $A_o=24.17 \times 10^{-4}$ である(実測値からバックグラ ウンドとして 1.5×10^{-4} を差し引いた値)。この式 で第1項は L_p を平均とする分布によるものであ り、第2項は L_o を平均とする分布によるもので ある。

その後の時効速度は次式で表わされる。

 $\Delta_{\mathrm{I}}(t) = \delta \cdot \Delta_{\mathrm{p}} / \{ (\delta + 1) \cdot (1 + \beta_{\mathrm{p}} t^{\frac{1}{3}})^4 \}$

 $+ \Delta_{o} / \{ (\delta + 1) \cdot (1 + \beta_{o} t^{\frac{1}{3}})^{4} \} \cdots (15)$

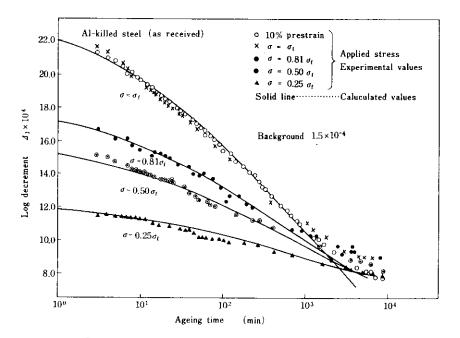
再付加後 10⁸min の時効時間において,第1項の 時間変化は第2項に比べ非常に小さい。ゆえに (15)式は

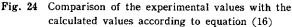
 $\Delta_{\mathrm{I}}(t) = \delta \cdot \Delta_{\mathrm{p}}/(\delta + 1) + \Delta_{\mathrm{o}}/\{(\delta + 1) (1 + \beta_{\mathrm{o}} t^{\mathsf{H}})^{4}\}$(16)

で近似される。この式は次式に変形される。

 $\{\Delta_{\rm o}/\Delta_{\rm I}(t)\cdot(\delta+1)-\beta\,\Delta_{\rm p}\}^{1/2}=1+\beta_{\rm o}\,t^{1/2}\quad\cdots(17)$

Fig. 16 に示した実測値を代入し左辺を t¹⁵ に対 しプロットとすると約 700min まで良い直線関係 が満たされた。Fig. 24 はこの直線関係の勾配か ら β。を決め(16)式より計算した上昇後の内部摩 擦の時間変化を示す。この実測と計算値との一致 は上の考え方を支持するものである。固裕C, N 量の少ない Al キルド鋼は十分時効させても弾性 限内の付加応力により固着がはずれ,固着点間隔 の分布は大きく変化する。そのため内部摩擦は大 きく上昇し時効速度も予歪後の時効速度に比べ速 くなる。付加応力を増し内部摩擦を加工直後の大 きさまで上昇させたときは,その固着点間隔の分 布は予歪直後の分布と同じになるから,時効速度





- 47 --

は一致すると考えられる。一方,固溶C,N量の 多いリムド鋼材は加工直後からすでに固着点間隔 が短いため,固着ははずれ難い。そのため時効後 付加応力を与えても固着点間隔の分布は大きく変 わらず上昇度も小さく,またその後の時効速度も 予歪後の時効速度に比べ,Alキルド鋼のような顕 著な差が現われないと考えられる。

4.3 加工後の内部摩擦の減少過程と活性化エ ネルギー

 $(1/4_1)^8 \ge t^{1/3}$ のプロットにおいて、両鋼とも 直線関係がなりたつ時間領域がある。リムド鋼で は時効初期から直線関係がなりたつが、固溶 C, Nの少ない Al キルド鋼では時効初期では直線か らはずれる。この時効初期において $t^{1/3}$ がなりた たない領域は、両鋼について測定温度が低いほど 大きく観察される⁷⁰。最近、Humphreys 6⁸⁰、ま た Rosinger 6⁹⁰ は、超音波測定装置を用いて零 度以下の測定温度で加工後約 17min までに $t^{1/3}$ 領域 域 $t^{1/3}$ 領域を観察し、 $t^{1/3}$ 領域が Schoeck and Seeger¹⁰⁰が述べているところの Snoek reorganization であると報告している。今回の測定方式 で、加工直後の時効を精度よく追跡することはむ ずかしいが、が則以外の領域が前段階にあると考 えられる。

 t^{13} がなりたつ過程の活性化エネルギーを求める と、リムド鋼で G=11.8 kcal/mole, Al キルド 鋼で G=14.0 kcal/mole であった。Lord and Beshers¹²⁾ が Snoek ピークから、測定した焼鈍 試料の C, N の拡散の活性化 エネルギーは, 19 160 cal/mole と18 350 cal/moleであると報告 している。Al キルド鋼の固溶原子は、主として C であり、リムド鋼の固溶原子はN, Cであると考 えると、両鋼の求められた ¹⁵ 過程の活性化エネ ルギーはこれらの値の約60~70%であることがわ かる。

Carpenter¹³⁾ は、LiF の加工後の dislocation damping の回復過程について、やはり t¹⁵ 過程を 観察し、その過程の活性化エネルギーが bulk の 中の点欠陥の拡散の活性化エネルギーの約½であ ることを述べている。また、Oren and Bauer¹⁴⁾ はいくつかの銅の希薄合金について、高振幅振動 後の回復過程の活性化エネルギーを求めた。そし て各不純溶質原子が、bulkの中での拡散の活性化 エネルギーの約½であること、また、これが、転 位線にそった不純溶質原子の拡散であることを指 適している。さらに、藤元^{15,16)}らは、低炭素鋼 の歪時効を調べ、t¹⁵法則過程を見い出し、その機 構について、刃状転位からラセン転位への転位心 にそってのC原子の流れを示唆している。ゆえ に、この t¹⁶ の過程を転位のところへ、マトリッ クスからC、N原子が、拡散していく過程である とは思えない。むしろ t¹⁶ 過程の前段階の過程が この拡散過程であり、t¹⁶ 過程の前段階の過程が この拡散過程であり、t¹⁶ 過程は転位にそった流れ の過程であると解釈したほうが妥当である。詳細 は今後の研究を待たねばならない。

4.4 加工後,転位に集まるC,N原子数

加工後の内部摩擦の減少について、Granato-Luckeの理論を用い、平均固着点間隔が短くなる からだと考えてきた。また、Al キルド鋼とリムド 鋼の内部摩擦の大きさが異なるのは、C、Nの固 溶量の違いのため、加工直後の平均固着点間隔 (L_o, L_p) が違うからだと解釈した。Granato-Luckeの式において、問題になる定数は摩擦係数 Bと転位密度 A である。これらの定数が、これま でに報告されている値に満足するように加工直後 の固着点間隔 L_o を定め、両鋼について飽和する までに $(L_p, L_r の長さになるまで) 転位へ集まる$ C、N原子数を計算した。

4・4・1 BとL。の関係

Alキルド鋼の $(4_i)^{-\chi} - t^{\chi}$ の グラフから t=0へ 外そうして求められる内部摩擦 $4_i = 24.17 \times 10^{-4}$ は、 L_o と次の関係がある。

 $t_1 \Omega B \omega A L_{\sigma}^4 / \pi^3 C = 24.17 \times 10^{-4} \dots (18)$ $\Sigma \subset \mathcal{C}$

ωは測定値で $420 \times 2\pi$ であり Ω , *C*, *t*₁に次の値 を用いる。 $\Omega = 1/25^{17,18}$, *C*= 2.55×10^{-4} (g·cm/sec²)¹⁸⁾, *t*₁= 120^{17} 。

(18)式より B は

で与えられる。10%加工の転位密度 *A*として、いくつかの報告があるが、10¹⁰ cm/cm³、5×10¹⁰ cm/

Table 4 Relation between B and L_0 , according to equation(19), $B(g/\sec \cdot cm), L_0(cm), A(cm/cm^3)$

$\frac{\Lambda(\rm cm/cm^3)}{L_0\rm (cm)}$	$1.0 imes 10^{10}$	5.0×10^{10}	3. 3×10 ¹¹
1×10^{-5}			4.48×10^{-1}
2×10^{-5}	9.24×10^{-1}	1.85×10^{-1}	2.79×10^{-2}
3×10^{-5}	1.82×10^{-1}	3.65×10^{-2}	5.53×10^{-3}
5×10^{-5}	2.36×10^{-2}	4.73×10^{-3}	7.17×10^{-4}
7×10^{-5}	6.16×10^{-3}	1.23×10^{-3}	1.87×10^{-4}
9×10 ⁻⁵	2.25×10^{-3}	4.51×10^{-4}	6.83×10 ⁻⁵

 cm^{3} , $3 \times 10^{11} cm/cm^{3} 2^{01}$ と仮定し $B \ge L_{o}$ の関係 を求めると**Table 4** になる。これまでの実験報告 によると、Bの大きさとして $10^{-6} \sim 10^{-5}$ (dyn-sec $cm^{5,17,21,22}$)の値が、節点間隔 L_{N} として約 10^{-4} cm が適当である。

4·4·2 転位へ集まる C, N 原子数

 α -Fe の場合, B の値は少量の不純原子にも固 溶C, N量にもほとんど依存しない⁵⁾ といわれて いる。そこで両鋼の定数 B, Q, C は同じだとす ると, Al キルド鋼の飽和しかけた時点(t=1.3×10⁴min)の平均固着点間隔 L_p とリムド鋼の加 工直後 (t=0) の平均固着点間隔 L_q , 飽和しかけ た時点 (t=10⁴min) の平均固着点間隔 L_r の各長 さは、内部摩擦の実測値から L_o で表わされる。

$L_{\rm p} = 0.7611 \ L_{\rm c}$	(20)
$L_{q} = 0.7928 L_{c}$	
$L_{\rm r} = 0.6532 L_{\rm o}$	

一般に平均固着点間隔 $L \ge C$, Nによる固着点間 隔 L_c , L_N との間には、次式がなりたつ。

$$1/L = 1/L_{\rm C} + 1/L_{\rm N}$$
(23)

平均固着点間隔 L_{o} , L_{p} , L_{r} から, C, Nによる 固着点間隔 L_{oc} , L_{pc} , L_{qc} , L_{rc} が求まる。その 計算結果を Table 5 に示す。

両鋼の加工直後転位へ集まっている原子数 n_{o} , n_{q} , 飽和しかけるまでに集まった原子数 n_{q} , n_{t} は 次式により計算できる。

$n_{\rm o} = \Lambda / L_{\rm oC}$	
$n_{\rm p} = \Lambda / L_{\rm pC}$	(25)
$n_{\rm q} = \Lambda / L_{\rm qC}$	

 $n_{\rm r} = \Lambda / L_{\rm rC} \qquad (27)$

この結果を Table 6 に示す。

 L_0 2×10^{-5} 3×10^{-5} 5×10^{-5} 7×10^{-5} 9×10^{-5} L_{oC} 9.01×10^{-4} 2.53×10^{-5} 4.31×10^{-5} 1.02×10^{-4} 2.28×10^{-4} 1.52×10^{-5} 2.28×10^{-5} 3.81×10^{-5} 5.33×10^{-5} 6.85×10^{-5} $L_{\rm p}$ 1.80×10^{-5} 2.96×10^{-5} 6.14×10^{-5} 2.17×10^{-4} L_{pC} 1.14×10^{-4} L_q 1.59×10^{-5} 2.38×10^{-5} 3.96×10^{-5} 5.55×10^{-5} 7.14×10^{-5} 1.88×10^{-5} 3.12×10^{-5} 1.25×10^{-4} 2.49×10^{-4} $L_{\rm qC}$ 6.57×10^{-5} L_r 1.31×10^{-5} 1.96×10^{-5} 3.27×10^{-5} 4.57×10^{-5} 5.88×10^{-5} 1.43×10^{-4} $L_{\rm rC}$ 1.50×10^{-5} 2.44×10^{-5} 4.85×10^{-5} 8.42×10^{-5}

Table 5 Values of L_{oC} , L_{p} , L_{pC} , L_{q} , L_{qC} , L_{r} and L_{rC} for five different values of L_{o}

(cm)

 L_{0} ...Average loop length of as-received Al-killed steel at t=0

 $L_{\rm p}$...That of as-received Al-killed steel at $t=1.3\times10^4$ min

 L_q ...That of as-received rimmed steel at t=0

 $L_{\rm r}$...That of as-received rimmed steel at $t=1\times10^4$ min

(point/cm³)

<u> </u>	L _o n	2×10 ⁻⁵	3×10 ⁻⁵	5×10 ⁻⁵	7×10 ⁻⁵	9×10 ⁻⁵
	no	4.01×10^{14}	2.31×10^{14}	1.03×10 ¹⁴	4.28×10 ¹³	1.13×10 ¹³
$A = 1.0 \times 10^{10} \text{ cm/cm}^3$	np	5.57×10^{14}	3.38×10^{14}	1.63×10^{14}	8.77×10^{13}	4.60×10^{13}
<i>n</i> =1.0 × 10 ⁻¹ cm/cm ²	nq	5.31×10 ¹⁴	3.20×10^{14}	1.52×10 ¹⁴	8.02×10^{13}	4.02×10 ¹³
-	nr	6.65×10 ¹⁴	4.10×10 ¹⁴	2.06×10^{14}	1.19×10 ¹⁴	7.01×10^{13}
	no	2.02×10^{15}	1.21×10^{15}	5.03×10^{14}	2.24×10^{14}	5.61×10 ¹³
4 E O (1010 am /am 3	np	2.78×10^{15}	1.69×10 ¹⁵	8.14×10^{14}	4.38×10^{14}	2.30×10^{14}
$\Lambda = 5.0 \times 10^{10} \mathrm{cm/cm^3}$	nq	2.65×10^{15}	1.60×10^{15}	7.60×10^{14}	4.01×10^{14}	2.00×10^{14}
	nr	3.33×10 ¹⁵	2.05×10^{15}	1.03×10 ¹⁵	5.94×10 ¹⁴	3.51×10^{14}
	n _o ,	1.32×10^{16}	7.68×10 ¹⁵	3.28×10 ¹⁵	1.41×10 ¹⁵	3.71×10 ¹⁴
42 2 × 1011 am (am3	np	1.84×10^{16}	1.12×10 ¹⁶	5.37×10 ¹⁵	2.89×10^{15}	1.52×10 ¹⁵
$\Lambda = 3.3 \times 10^{11} \text{ cm/cm}^3$	nq	1.75×10^{16}	1.06×10^{16}	5.01×10^{15}	2.65×10^{15}	1.32×15 ¹⁵
	nr	2.20×10^{16}	1.35×10^{16}	6.80×10^{15}	3.92×10 ¹⁵	2.31×10^{15}

Table 6 The number of pinning points, n_0 , n_p , n_q and n_r for three different values of Λ and five different values of L_0

5. ま と め

(1) Al キルド鋼で Al 添加による非時効化は、 固溶N原子を AlN として固定してしまうためば かりでなく、AlN が固溶C量を下げるためでもあ る。

(2) C, N固溶量差の著しいAIキルド, リムド 冷延鋼板の歪時効について, 降伏応力の増加 4 と内部摩擦の変化を比較対応させて調べてみる と,加工後両鋼とも内部摩擦は減少するのに対 し,降伏応力の増加 4 のが観察されるのは固溶量 の多いリムド鋼だけである。両鋼とも新しくでき た転位のところへ固溶C,N原子が拡散していき 固着するが,AIキルド鋼は弾性限内の力で固着が はずれてしまうのに対し,リムド鋼は,はずれな い。これがリムド鋼だけ降伏応力の増加 4 のが観 察される原因である。また,この固着がはずれる 現象を,種々の時効時点で弾性限内の再付加応力 を与えることにより,転位による内部摩擦の観察 から捕えることができる。

(3) 加工後時効時間が経過し一度内部摩擦が減

少した試料に再付加応力を与えることにより内部 摩擦を上昇させると、もとの時効速度に比べ、そ の時効速度は、一般には速くなる。これは、C, N原子による転位の固着点間隔の分布を考えた場 合、再付加応力により、転位の固着点間隔の長い ものが増え、平均固着点間隔が大きくなり、分布 が異なるからである。Granato-Lucke の理論と Koehler の分布を用いると、上昇後の時効速度は 説明できる。

(4) 加工後の転位による内部摩擦の減少は $(A_1)^{-4} \ge t^{5}$ の間に、時効初期において、かなり よい直線関係が成立する。この t^{5} 過程の活性化 エネルギーを求めると、リムド鋼で、G=11.8kcal/mole Al キルド鋼では、G=14.0 kcal/mole となり、C、Nの拡散の活性化エネルギーの約6 ~7 割に相当する。

(5) 内部摩擦が飽和する時点までに転位に集合 したC,N原子数を計算した。10%引張りの転位 密度を $A=5\times10^{10}$ cm/cm³転位の運動に対する摩 擦係数を, $B=4.73\times10^{-3}$ (dyn·sec·cm)とする と,Alキルド鋼で $n_p=8.14\times10^{14}$ atoms/cm³リム ド鋼で $n_r=1.03\times10^{15}$ atoms/cm³ である。

-50 -

参考文献

- 1) R. M. Bozorth : Ferromagnetism, (1951), 699 [D. Van Nostrand, Inc. Princeton, Jersey]
- 2) K. Sugimoto and M. Ibaraki : J. Japan Inst. Metals, 31 (1967), 67
- 3) A. Granato and K. Lucke : J. Appl. Phys., 27 (1955), 583
- 4) A. Granato, A. Hikata and K. Lucke : Acta Met., 6 (1958). 470
- 5) R. R. Hasiguti, N. Igata and M. Shimotomai : Trans. Japan Inst. Metals (supp.), 9 (1968), 42
- J. S. Koehler : Imperfection in Nearly Perfect Crystals, (1952), 197 [John Wiley and Sons, Inc., New York]
- 7) C. Shiga : Unpublished work
- 8) J. H. Humphreys, A. Plumptree and W. J. Bratina : Acta Met., 17 (1969), 775
- 9) H. E. Rosinger, G. B. Craig and W. J. Bratina : Phil. Mag., 23 (1972), 1331
- 10) G. Schoeck and A. Seeger : Acta Met., 7 (1959), 469
- 11) A. H. Cottrell and B. A. Bilby : Proc. Phys. Soc., 62A (1949), 49
- 12) A. E. Lord and D. N. Beshers : Acta Met., 14 (1966), 1659
- 13) S. H. Carpenter : Acta Met., 16 (1968), 73
- 14) E. C. Oren and C. L. Bauer : Acta Met., 15 (1967), 773
- 15) K. Fujimoto, T. Imanaka and M. Konishi : Trans. Japan Inst. Metals, 8 (1967), 208
- 16) K. Fujimoto, T. Imanaka, K. Mine and K. Matumura : Kawasaki Steel Techical Report, 1 (1969), 1
- 17) A. Granato and K. Lucke : J. Appl. Phys., 27 (1956), 789
- 18) J. Weertaman : J. Appl. Phys., 26 (1955), 202
- 19) F. R. N. Nabarro : Theory of Crystal Dislocations, (1967), 85 [Clarendon Press, Oxford]
- 20) A. S. Keh and S. Weissman: Electron Microscopy and Strength of Crystals, (1963), 255 [John Wiley and Sons, Inc., New York]
- 21) R. M. Stern and A. V. Granato: Acta Met., 10 (1962), 358
- 22) T. Suzuki, A. Ikushima and M. Aoki : Acta Met., 12 (1964), 1231