静電容量による開口変位 (C.O.D.) の計測法

北村 茂*・前中 浩*・佐久間正明*

C.O.D. Measurement by Means of Electrostatic Capacitance Method

By

Shigeru KITAMURA, Hiroshi MAENAKA and Masaaki SAKUMA

Abstract

C.O.D. approach is widely used to assess brittle fracture toughness as well as K-value approach. However, only the C.O.D. approach is valid and powerful means to evaluate brittle fracture characteristics, in the case of brittle fracture with large scale yielding.

Crack opening displacement (C.O.D.) is measured by using various apparatus, such as clip gauges, optical appliances and so on. It is desirable to measure C.O.D. in proximity to the crack tip. The authors previously developed a measuring method of C.O.D. by means of electrostatic capacitance technique and published it in the previous report⁶). The measuring point of C.O.D. by this method can be located nearer to the crack tip than the points by any other methods. As a result of applying this method to a large number of C.O.D. measurement, some parts of the method have been improved.

In this report, the principle of the method, application techniques and their properties are explained first. Then examples of C.O.D. measurement on various kinds of specimens are shown and the obtained C.O.D. data are discussed.

The results are summarized as follows:

- Two sheets of electrodes inserted into slit gave a good measurement of initial electrostatic capacitance before crack opening.
- (2) As application techniques for C.O.D. measurement, three kinds of conversion methods are available: change of inter-electrode gap, change of electrodes opposing area and move of dielectric between electrodes.
- (3) Critical C.O.D. on parallel pair notch specimen was not constant to the change of distance between notches.
- (4) Dynamic critical C.O.D. on circumferential notch specimen was less than static one.

目

次

1.	序 言	4
2.	原 理	4
3.	電 極59	4
3.1	電極材料	5
3.2	電極のコーティング61	6
4.	静的な特性62	7

.1	電極間隔を変化させる方法63
.2	電極対向面積を変化させる方法66
.3	電極間の誘電体を移動させる方法67
•	動的な特性68
•	計測方法
•	計測結果

* 船体構造部 原稿受付: 昭和48年12月6日

(101)

58

7.1	電極間隔を変化させる方法
7.1.1	Deep Notch Test の開口変位の計測70
7.1.2	等長直線切欠の開口変位の計測72
7.1.3	不等長直線切欠,等長並列切欠および等長
	階段状切欠の盟ロ変位の計測73

1. 序 言

従来, 脆性破壊特性のクライテリオンとしては塑性 表面エネルギー, 破壊靱性値あるいは応力拡大係数が もちいられてきた。これらのクライテリアは完全脆性 材料の破壊あるいは亀裂先端の塑性変形領域が比較的 小さい場合を対象とした理論に基づいている。溶接構 造物で使用される鋼材のような延性材料の場合, 亀裂 先端は応力集中による塑性変形領域が大きく, 実験温 度によっては切欠断面が全面降伏をおこしてから脆性 状の破壊を生ずる。最近, このような大きな塑性変形 領域を伴う破壊現象を説明する手法として亀裂先端近 傍の開口変位をもちいる研究がさかんにおこなわれる ようになった^{13~5}。

開口変位を材料強度の尺度としてもちいる場合,切 欠付試験片で破壊発生時の限界開口量を計測し,材料 および温度により定まる定数として取り扱われる。亀 裂あるいは試験片の形状寸法によらない値として亀裂 先端の開口量を破壊のクライテリオンとしてもちいる が,一般に亀裂あるいは切欠先端の開口量を計測する ことは不可能である。そこでできるだけ亀裂先端に近 い場所で開口量を測定し,亀裂先端の値を計算する方 法がとられている。理論計算には転位の連続分布をモ デルとした B.C.S. 理論あるいは有限要素法による計 算結果等が利用される。

亀裂開口変位の計測はクリップゲージ,パドルゲー ジや光学的方法等がもちいられているが,著者らは亀 裂先端に金属箔電極を挿入し,静電容量の変化として 取り出す方法を考案した。この方法は亀裂先端の極く 近傍で計測できるほか,いろいろの特徴をもってい る^の。今までにこの方法をもちいて,数多くの限界亀 裂開口変位を計測してきた。計測法についてもいろい ろと改良を加えた点もあるので本報告ではまとめの意 味でこれまでの研究成果を総括してみた。

まず,静電容量による計測原理について説明し,金 属箔電極をもちいて開口変位を計測する種々の方法に ついてその特性を示した。また,これまで実際に種々

- 7.1.4 溶接継手に存在する近接切欠の開口変位……75
- 7.2 電極対向面積を変化させる方法…………………………77
- 結 論·······81 参考文献

の試験片で計測した結果を示し、限界亀裂開口変位の 特性を主に既発表の論文⁶⁷⁷¹¹³¹²¹¹⁴⁷からまとめた。

2. 原 理

2枚の電極が図-1のように向い合っている時の電極 間の静電容量 C は次式で示される。



図-1 平行平板電極

 $C = \varepsilon_0 \varepsilon_s S / D \quad (PF) \tag{1}$

S: 電極の対向面積 (m^2), D: 電極間隔 (m), ϵ_0 : 誘 電率 (ϵ_0 =8.855 PF/m), ϵ_s : 比誘電率 (空気の場合 ϵ_s =1)

したがって、電極間隔が狭く、電極面積が大きいほど 静電容量は大きくなり、電極間を比誘電率 ϵ_s の誘電 体で満たすと静電容量は ϵ_s 倍の大きさになる。



図-2 静電容量の変換方法

変位と静電容量の変換方法には図-2に示すように次 の3つの方法がある。

- (a) 電極間隔を変化させる方法 ($D, \sqrt{S} \gg D$)。
- (b) 電極対向面積を変化させる方法 (S)。
- (c) 電極間の誘電体を移動させる方法 (Es)。

(a) の方法は微小な変位の計測に適し, (b), (c) は任意 の大きさの変位の計測ができる。

静電容量を電圧に変換するには次のような回路があ

(102)



Schering Bridge



(II) Inoue Circuit





Transformer Bridge (皿)

図-3 静電容量--電圧変換回路の一例

る。シエーリングブリッジによる方法(I),井上回路に よる方法(Ⅱ),変成器ブリッジによる方法(Ⅲ)および 平衡回路(リング変調回路を改良したもの)による方法 (Ⅳ)⁷⁾⁸⁾等がある。これらの回路の一例を図-3 および 図-5 に示す。 シエーリング ブリッジに比べ変成器ブ リッジや平衡回路は素子の対地インビーダンスの影響 が自動的に除かれ、回路の平衡がとりやすく雑音が少 なく,回路しだいでは VHF (30 MHz~300 MHz) 程度 まで使用できる特徴をもっている。変位を (a), (b), (c)

の方法で静電容量の変化に変換し、静電容量の変化を 平衡回路で電圧変化にして、これを増幅し記録する方 法で計測をおこなう。これらの詳細については4章以 下で説明する。

3. 極

3.1 電極材料

導電体はいずれも電極としてもちいることができる が,低温または高温での計測を考慮して線膨張係数お

(103)

R

よび抵抗変化の小さい材料を選ぶ必要がある。低温用 の電極材料としては銅―ニッケルの合金箔(アドバン ス)が適している。厚さは 0.006 mm で線膨張係数の 温度依存性は極めて小さい。高温用の電極材料として は線膨張係数が小さく,抵抗変化の少ないニッケルー クロムの合金箔(ニクロム)が 200°C ぐらいまで, さらにニッケルークロム―アルミの合金箔(カルマ) が 330°C まで利用できる。電極材料の物理的性質を 表-1に示す。金属箔の表面にはりつける絶縁材料は薄 くて絶縁耐力が高く,比誘電率の大きいものほど感度 はよくなる。また温度による変化が少なく長期の安定 性にすぐれた材料を選ぶ必要がある。金属箔の表面に 厚さ 0.025~1mm のポリエステルフイルムをエポキ シ系の接着剤(アラルダイト)ではりつけ金属箔電極 としてもちいる。ごく低温用にはポリイミドフイルム をエポキシ系の接着剤で、高温用にはマイカを無機質 系の接着剤ではりつける。各種絶縁物の電気的特性お よび接着剤の一覧表を 表-2 および表-3⁹⁾に示す。金 属箔電極の温度依存性の一例を図-4に示す。7×19 お よび 8×23 mm² の金属箔をポリイミドおよびポリエ

項 目 材料	銅―ニッケル合金 (商品名: アドバンス)	ニッケル―クロム―アルミ合金 (商品名:カルマ)
成分	43% Ni, Bal, Cu	73% Ni, 20% Cv, Bal, Al, Fe
比抵抗 ×10 ⁻⁶ <i>Ω</i> ⋅cm	49	-133
抵抗温度係数 ×10 ⁻⁶ Ω/°C	$(20^{\circ} \sim 100^{\circ} \text{C}) \pm 20$	$(20 \sim 105^{\circ} C) \pm 10$
比 熱 Cal/g/°C	0.094	0.104
熱伝導度 Cal/cm Sec°C	(20°C) 0.0546	(100°C) 0.0311
融 点 °C	約 1,210	約 1,400
線膨張係数 ×10⁻⁰/°C	(20∼100°C) 14.9	(20∼100°C) 13.3
引張強度 kg/cm ²	4,230~7,040	9,150~12,700
比 重	8.9	8.11
銅に対する熱起電力 ×10⁻⁰ V/°C	43	3
ゲージ率	約 2	約 2.4

表-1 銅―ニッケル合金,ニッケル―クロム―アルミ合金の物理特性表

(Driver-Harris 社)

材 料 名	比誘電率 <i>ɛ</i> s	耐 電 圧 KV/mm	比 重	使用温度範囲 °C
空気	1	3.0	0	
白雲母	5~9	10~80	2.76~2.0	<300
水晶	3.5~3.6	20 ~ 25	2.0 ~2.2	< 500
酸化チタン磁器	$90 \sim 150(-)$	10~15	3.9	-100~120
紙	1.2~2.6	5~10	0.8 ~1.4	<120
綿	3.9 ~ 7.5	1~3	1.2 ~1.4	<120
絹	—	16 ~ 23	1.3 ~1.4	<70~80
セルロイド	3.3	14~23	1.3 ~1.4	<60
ベークライト	4~6	$16 \sim 50$	1.34~1.55	<150
パラフイン	1.9~2.5	8~12	0.85~0.92	<30~40
ポリエチレン	$2.25 \sim 2.30(-)$	20	0.92~0.93	-100~120
ポリスチロール	$2.5 \sim 3.0(-)$	20	1.05~1.08	$-100 \sim 50$
ポリエステル	3~5	—		$-100 \sim 200$
ポリイミド	3.5~3.7	3.6~7.0	≒1.0	$-269 \sim 400$

表-2 各種絶縁物の比較

比誘電率 *ε*s の欄の(-)は温度係数が負

60

(104)

表-3 接着剂一覧表

	分類	適用ゲージ	加 圧 力 kg/cm ²	硬化(または乾燥の条件)	使用温度範囲 C°	接着剤の保存条件
	ニトロセル	標準紙ゲージ	指 (0.5~1)	指圧(約1分間)後室温で4時 間以上または80°Cで1時間	$-50 \sim +80$	温度30°C以下で
	<i>ч-</i> х	厚紙ゲージ	0.5~1	0.5 時間加圧後室温で6時間 以上または80°Cで1時間	"	密栓する。
	フェノール	ベークライトゲージ	1.5~2	加圧状態で 80°C にて 1 時間 130°Cで2時間,さらに150°C で 2 時間	$-50 \sim +180$	温度 20°C 以下で 直射日光をさける
		ベークライトゲージ	0.3 ~ 0.5	加圧状態で室温にて 2 時間以 上	-50 - +170	"
		ポリエステルゲージ	"	"	"	"
		箔 ゲー ジ	"	"	$-50 \sim +80$	"
	ポリエス	半導体ゲージ	"	加圧状態で80°にて1時間	$-20 \sim +140$	"
	アル	ベークライトゲージ	0.5 ~ 1	加圧状態で室温にて 1.5 時間 以上	-50 - +150	"
		ポリエステルゲージ	"	"	"	"
		箔 ゲー ジ	"	"	$-50 \sim +80$	"
有機系		半導体ゲージ	"	加圧状態で80°Cにて1時間	$-20 \sim +140$	"
		半導体ゲージ	0.3 ~ 0.5	加圧状態で130°Cで2時間後 150°Cで2時間	$-50 \sim +170$	"
	エポキシ	箔 ゲ ー ジ	0.5 ~ 0.75	加圧状態で室温にて24時間以 上または80°Cで2時間	$-50 \sim +80$	"
		ベークライトゲージ	"	"	$-50 \sim +80$	"
		標準紙ゲージ	指 圧 (0.5~1)	指圧(約30秒)後室温にて4時 間以上	$-20 \sim +80$	温度10°C以下の 暗所
		厚紙ゲージ	"	"	"	"
	シアノアク	ベークライトゲージ	"	"	$-20 \sim +100$	"
		ポリエステルゲージ	"	"	"	. "
		箔 ゲー ジ	"	"	$-20 \sim +80$	"
		半導体ゲージ	"	"	-10 - 100	"
	合成ゴム	塑性域用 大ひずみゲージ	指 圧 (0.5~1)	指圧(約1分間)後室温にて24 時間以上または60°Cで2時間	$-10 \sim +60$	温度30°C以下で 密栓
	シリコン	高温用 アスベストゲージ	0.5~1	加圧状態で200°Cにて2時間 以上,加熱後加圧なしで420 °Cで2時間以上	$-50 \sim +400$	温度 20°C 以下で 直射日光をさける
無機系	水ガラス				<200	

(共和電業)

ステルフイルムで絶縁した金属箔電極を2枚および3 枚重ねて接着剤で固定し、高温または低温に加熱冷却 し室温になる過程での静電容量の変化をもとめた。絶 縁物の厚さが薄く静電容量の大きいものほど温度依存 性は大きくなるが、ポリイミド(0.025 mm)はポリエ ステル(0.05 mm)より温度依存性は小さい。

金属箔の表裏に可変側および固定側絶縁物を接着剤 ではりつけ金属箔電極としてもちいる。金属箔の面積 が大きく,可変側絶縁物の厚さが薄いほど感度はよく なる。金属箔電極はある大きさ以上の面積なら任意の 形状でもちいることができる。これらについては 4.1 章でのべる。平板電極 (a) 円弧電極 (b)・(c) スライド 電極 (d) の一例を**写真-1** に示す。

3.2 電極のコーティング

室温から実験温度(100°C~-196°C)にしたとき 空気中の湿気が凝縮して電極表面に水滴が付着し,静 電容量が変化する。これを防止するために試験片の切 欠部に粉末の乾燥剤(ニットーゲル)を充填し,切欠 部全体をブラックテープでおおいセメダイン(工業用 接着剤 366)でコーティングする。さらに表面に白色 ワセリンをぬり、リード線の引出口から湿気が侵入し









Surface Notch Specimen

(b)



(c)

Circumferential Notch Specimer



写真-1 金属箔電極の使用例

ないようにする。湿気を防止した時は静電容量の変化 はほとんどない。

実験温度が高い場合は無機質または特に耐熱性のよいシリコン樹脂でコーティングする。円周切欠付丸棒 引張試験片に円弧電極を挿入しコーティングした状態 の一例を**写真-2**に示す。

4. 静的な特性

平衡回路 (IV) で半導体整流器を 図-5 のように接続 し、2 つの相対する整流器 ($r_1 \ge r_2, r_3 \ge r_4$) の特性 が完全に等しく、 $C_1 \ge C_2$ および $r_5 \ge r_6$ が等しけ れば、入力端子 1、1' に電圧を加えても平衡したブリ



写真-2 丸棒試験片のコーティング





(IV) Balancing Circuit

図-5 平衡回路

(106)

ッジになり出力端子 2, 2' に電圧はあらわれない。入 力端子1に正の電圧, 1'に負の電圧を加えると整流器 r_1 , r_2 は順方向となるが r_3 , r_4 は逆方向となって抵抗 はほとんど無限大となり図-5(a) に示す等価回路とな る。端子1に負電圧, 1' に正電圧を加えると整流器 r_3 , r_4 は順方向となり, r_1 , r_2 は逆方向となって抵抗



 $C = \frac{5.5}{D} (75 \gg 0)$

図-7 電極面積と電極間隔の関係

は無限大になるので図-5 (b) のような等価回路となり 前の場合と逆になる。この動作が 5 MHz の周期でく り返される。 C_1 は平衡静電容量, C_2 は被測定静電容 量を示す。

4.1 電極間隔を変化させる方法

試験片の 切欠部の 形状寸法より 金属箔電極の 面積 (S) および電極間隔 (D) の概略値をきめる。平行板コ ンデンサの静電容量図表を図-6 に示す。 $S \ge D$ の交 点より対角線上の尺度で静電容量をもとめる。同じ静 電容量の変化でも電極面積の大きいものほど大きな変 位を得ることができるが,同時にその電極面積の平均 値を測定することに なる。 電極間に表-2 の絶縁物を 詰めると空気の場合の ϵ_8 倍になる。





(ь)



S: Area of Electrode

Es: Dielectric Constant of Insulator

図-8(a) 平板電極が平行にある場合

- (b) 絶縁された電極と平板電極が平行にある場合
- (c) 絶縁された電極と平板電極がかたむいている 場合

電極面積をパラメータにし静電容量と電極間隔の関 係をもとめると 図-7 のようになる。曲線の実線部分 は計算によりもとめた実用の範囲である。例えば試験 片の切欠部の形状より金属箔電極の面積を40~60mm² にでき,初期静電容量は 15 PF あり,これが 10 PF に 変化した時の変位量は D_{40} または D_{50} である。変位 量の概算より電極面積,絶縁物の種類および厚さ,電 極間隔を決定する。この方法は測定点に非接触で計測 できる特徴をもっている。

静電容量の計算は次のようにおこなう。平板電極が 平行にある場合は次式のような関係がある(図-8(a))。

$$C_{v} = \varepsilon_{0} S/D \qquad (2)$$

ただし、 $\sqrt{S} \gg D$ の場合にもちいられる。 S: 雷極面積 (m²)、D: 電極間隔 (m)、 ϵ_0 : 誘電率

金属箔電極を切欠部に挿入した場合,切欠と金属箔 との間には可変側絶縁物と空気の層がある。このよう な場合は図-8(b)に示すように絶縁された電極と平板 電極が平行にある場合に相当し次式で示される。

$$C_{v} = \frac{S}{\frac{D}{\epsilon_{0}} + \frac{D_{s}}{\epsilon_{0}\epsilon_{s}}} \tag{3}$$

ただし, S: 電極面積 (m²), D: 絶縁物の厚さを除 いた電極間隔 (m), D_s: 絶縁物の厚さ (m), c₀: 誘電率, c_s: 比誘電率

切欠がななめに開く場合は 図-8 (c) に示すように絶 縁された電極がかたむいて開く場合に相当し次式で示 される。

$$C_{v} = \frac{\frac{\varepsilon_{0}\varepsilon_{s}S}{D_{s}(D_{2}-D_{1})}\log\frac{D_{2}}{D_{1}}}{\log\frac{D_{2}}{D_{1}} + \frac{\varepsilon_{s}}{D_{s}}}$$
(4)

ただし, S: 電極面積 (m²), D_s: 絶縁物の厚さ (m), D₁, D₂: 絶縁物の厚さを除いた電極間隔 (m), ϵ_0 : 誘電 率, ϵ_s : 比誘電率,

計算値を検討するため 写真-3 に示すマイクロメー タを改良して作った較正装置により, D の変化と Co の変化 4Co の関係をもとめた。(3)式による計算結果 と計測値を初期静電容量 Co をパラメータにして 図-9 に示すと比較的よく合っている。初期静電容量が大 きいほどすなわち電極間隔が狭いほど直線の比例部分 は増大する。平板電極が平行に開いた場合は(3) 式を もちいて計算できる。一方,曲げ試験等で切欠がなな めに開く場合は (4) 式をもちいれば正確な計算ができ るが, (3) 式により計算した場合, どれくらいの誤差 が生ずるかしらべ 図-10 に示す。切欠のかたむき角 θ が小さければ (3) 式をもちいて計算すればほとんど誤 差を生じない。 θ が大きくても $\sqrt{S} \gg D_1$, D_2 の範囲で D_1 , D_2 が大きければかなりの精度がえられる。したが って引張試験でも実際は切欠面はかたむいて開くと思 われるが (3) 式をもちいても充分な精度がえられる。

試験片の切欠部に電極を1枚挿入し切欠面の一方に 電極を接着剤で固定した場合の静電容量は図-11のよ



写真-3 較正装置





64

(108)



図-10 電極が平行に開いた場合とななめに開いた場合の計算値の比較



図-11 切欠部に電極を1枚挿入した時の等価回路

うな等価回路で示される。変位の計算には可変側の静 電容量 C_0 のみが必要であるが,固定側の静電容量 C_f を加えた値が計測される。電極を切欠部に挿入する前 の C_f と挿入した時の C_f とは切欠面に電極を接着し た接着剤の厚さや切欠部の浮遊容量の影響で異なった 値を示す。この影響を除くために **図-12** に示すように 2 枚の電極を切欠に挿入し切欠面の両側に接着剤で固 定した状態で可変側の静電容量 C_0 および固定側の静 電容量 C_f と C_f' を求める。この場合,2 枚の金属箔 電極が試験片の切欠間隔いっぱいになるように固定側 絶縁物の厚さを調節し切欠面に電極を接着剤ではりつ ける。



図-12 切欠部に電極を2枚挿入した時の等価回路

初期静電容量 C_v は次のようにして求める。金属箔 電極 $A_2 \approx B$ に接地した場合, $A_1 \ge A_2$ の静電容量 C_x は次式で示される。

$$C_x = C_v + C_f \tag{5}$$

 A_1 を接地した場合, A_2 と A_1 の静電容量 C_y は次式 で示される。

$$C_{\boldsymbol{y}} = C_{\boldsymbol{v}} + C_{\boldsymbol{f}}$$
 (6)

次に $A_1 \ge A_2$ を短絡し、 $B \ge O$ 静電容量 C_z を求めると次式により示される。

$$C_z = C_f' + C_f \tag{7}$$

上記3式より次の関係が求められる。

(109)

$$C_{v} = \frac{1}{2}(C_{x} + C_{y} - C_{z})$$

$$C_{f} = \frac{1}{2}(C_{x} - C_{y} + C_{z})$$

$$C_{f'} = \frac{1}{2}(-C_{x} + C_{y} + C_{z})$$
(8)

2枚の金属箔電極をもちいれば実験温度での C_v, C_f および C_f' をもとめることができる。

まず,切欠部の開口変位をもとめるには実験温度で **図**-5 の平衡静電容量 C_1 をもちいてバランスをとる。 電圧と静電容量の較正表は平衡静電容量のバランスを くずしてもとめる。較正表の一例を **図**-13 に示す。 **図** -9 でのべたように初期静電容量 C_v が大きいほど, 勾配がきつくなり直線部分は増大する。初期の電極間 隔 D_0 は (3) 式より次式で示される。

$$D_0 = \left(\frac{S}{C_v} - \frac{D_s}{\varepsilon_0 \varepsilon_s}\right) \varepsilon_0 \tag{9}$$

(10)

つぎに荷重をかけた時の電圧変化より静電容量の変化 *4C*。を較正表よりもとめる。開口時の電極間隔 *D* が次式で計算できる。

 $D = \left(\frac{S}{C_{v'}} - \frac{D_s}{\varepsilon_0 \varepsilon_s}\right) \varepsilon_0 \\ C_{v'} = C_v - \varDelta C_v$



開口変位**の**は (9) 式と(10)式より次式のように示さ れる。

$$\Phi = \left(\frac{1}{C_{\upsilon'}} - \frac{1}{C_{\upsilon}}\right) \varepsilon_0 S \tag{11}$$

4.2 電極対向面積を変化させる方法

この方法は電極対向面積が *l*×W のものを図-14の ように矢印の方向に移動したときの変位をもとめる。 (1) 式より明らかなように,電極の対向面積が大きい ほど,また電極のスライド面の絶縁物の厚さが薄くて 比誘電率が大きいほど,静電容量の変化は大きくなり 測定感度は増大する。同時に測定精度は電極面のなめ





図-14 電極対向面積が変化した場合



(110)

らかさと電極の幅 W により決定され,変位の大きさ は l によってきまる。この場合電極は平行に移動する ことが必要である。W をパラメータにし静電容量と 変位の関係をもとめると図-15のようになり1本の直 線で示される。また,端効果のため図-14のように電 極を移動方向にずらせて対向させた位置での変位はよ い直線性がえられる。このことは電極間の誘電体を移 動させる方法についてもいえる。

電極が図-14のように対向している時(**写真-1(d**))の 初期静電容量 *C*₀ は次式で示される。

$$C_{v} = \frac{\varepsilon_{0} W l}{d} \tag{12}$$

図より矢印の方向の開口変位 Ø は次式で示される。

$$\boldsymbol{\Phi} = l \left(1 - \frac{C_{\boldsymbol{v}'}}{C_{\boldsymbol{v}}} \right) \tag{13}$$

ただし, *C*_v: 電極対向面積が変化する前の静電容量, *C*_v': 電極対向面積が変化した時の静電容量, *l*: 電極 の移動方向の対向長さを示す。

ある点の変位をもとめるには 図-14 より移動方向の 電極長さ L (電極対向長さ l) を大にし,移動方向と直 交方向の電極の幅 W を小さくすれば,測定点の変位 をもとめることができるが測定感度は悪くなる。しか し L を小さくして W を大きくすれば測定点近傍の 平均の変位をもとめることになるが,測定感度は増大 する。電極の L と Wは測定精度と感度のかね合いか ら決定される。

4.3 電極間の誘電体を移動させる方法

この方法は 図-16 のような等価回路で示され初期静 電容量 *C*_v は次式で示される。

$$C_{v} = C_{1} + C_{2} = \frac{\varepsilon_{0} W}{d} \{ \varepsilon_{s}(L - X) + X \} \quad (14)$$

W:荷重と直交方向の電極の幅,d:電極間隔(誘電 体の厚さ)。L:移動方向の電極の対向長さ,X:移動 方向に誘電体が移動した長さを示す。

また,変位は次式で示される。

$$\Phi = \frac{(C_{v}' \sim C_{v}) \{X + \varepsilon_{s}(L - X)\}}{C_{v}(\varepsilon_{s} - 1)}$$
(15)

ただし、 C_v : 電極間の誘電体が移動する前の静電容 量 C_v : 電極間の誘電体が移動した後の静電容量, 電極間隔が狭く比誘電率の大きい絶縁物ほど感度はよ くなる。移動方向と直交方向の誘電体の幅 W は測定 精度に関係し、移動方向の電極の長さLは変位の大き さに比例する。誘電体の WとL は測定感度と精度お よび変位の大きさにより決定される。この方法は機構 が複雑で変位の測定に必ずしも適さない。誘電体の厚 さ dをパラメータにして静電容量と変位の関係をもと めると 図-17 のようになる。誘電体には厚さ 0.1, 0.2, 0.3, 0.4 mm の雲母をもちいた。変位が零の時は電極 間に雲母がない時の静電容量を示す。



図-16 電極間の誘電体を移動させる場合



(111)



$$C_v = 50 \text{ PF}$$



$$C_v = 100 \, \mathrm{PF}$$



写真-4 静電容量の変化による波形の立ち上り特性

スのマッチングを考慮し諸定数を適当に選ぶことによ りよい波形の立ち上り曲線をえることができた。

荷重の検出はロードセルによる方法と加速度計によ る方法とがある。シャルピー衝撃試験機の試験片受台

5. 動的な特性

平衡回路の動的な特性をもとめるために図-5の回路 を簡略化すると図-18(a)の等価回路で示される。階段 関数波電圧を加えた場合の電流*i*は次式で示される。

$$i = \frac{E}{R} e^{-t/CR}$$
(16)

出力電圧 eo は次のように示される。

$$e_0 = E \, e^{-t/CR} \tag{17}$$

その時の時定数は次式で示される。

$$T = CR(\text{sec}) \tag{18}$$

eoの時間的経過の様子は図-18(b)に示す。CR が小さいほど時定数は小さくなる。もちいた平衡回路(図-5)の被測定静電容量 C1には Cv とケーブルの静電容量が含まれている。Cv を 50,100,200 PF について瞬間的に変化させた時の波形の立ち上り曲線の一例を写真-4 に示す。回路,制動抵抗およびインビーダン



$$T = CR$$

 $0 \leq \omega < \pi \begin{cases} C = C_1 \quad R = r_1 + r_5 \\ \text{or} \\ C = C_2 \quad R = r_2 + r_6 \end{cases}$ $\pi \leq \omega < 2\pi \begin{cases} C = C_1 \quad R = r_3 + r_6 \\ \text{or} \\ C = C_2 \quad R = r_4 + r_5 \end{cases}$ (a)





68





写真-5 荷重および加速度-時間特性

にロードセルを、ハンマに加速度計をとりつけ荷重-時間曲線および加速度-時間曲線をもとめ 写真-5 に示 す¹⁶⁾。 写真の下は荷重曲線、上は加速度の変化を示 す。荷重と加速度計の変化にはよい相関関係のあるこ とがわかる。加速度計にはゲージ型と圧電型の加速度 計があり、衝撃速度の速いものは圧電型の加速度計を もちいる必要がある。圧電効果を持つ物質は単結晶と 等方性磁器の2種類ある。単結晶は水晶、等方性磁器 にはチタン酸バリウムで代表される。これらの圧電素 子の一覧表を表-4 に示す⁷⁾。圧電素子に発生する電圧 は静電容量 C のコンデンサと等価である。その電圧 を測るために圧電素子の端子を図-19 (a)に示すように オシロスコープに接続するとプラウン管上にあらわれ る電圧は一定値を示さず 図-19 (b) のように時間とと もに減衰する曲線を示し次式で示される。

$$V(t) = V_0 \exp\left(-\frac{t}{CR}\right) \tag{19}$$

CR が時定数でその大小で減衰の速さがきまる。 図-19(a)は直接オシロスコープに接続しているが,普通

材料	$d\left(rac{\mathrm{esu}}{\mathscr{F}\mathscr{T}arphi} ight)$	Es	d/ε	
ロッシェル塩(34°C)	500×10^{-8}	200	2.5×10^{-8}	
水晶	6.4 ″	4.5	1.4 ″	
第1リン酸アンモン (ADP)	60 ″	17.5	3.2 ″	
チタン酸バリウム	570 ″	1700	0.34 ″	
ギ酸ストロンチウム	347 ″	4.6	7.55 ″	
リ ン 酸 カ リ	50 ″	29	1.72 ″	

表-4 圧電素子

ɛs: 比誘電率

d: 圧電率

はその間に増幅器がつながれる。増幅器が入った時の 回路の時定数を定める *R* は増幅器の入力抵抗になる。

動的な測定では信号を歪なく伝送するために測定系の周波数レスボンス(応答性)が重視される。圧電素子は圧力を電圧に変換する変成器とみなされ変換される2量の間の周波数レスポンスは重要である。また測定における信号波形は、ケーブルのような分布定数回路,増幅器のような集中定数回路を通るがその間つねに入力信号と出力信号のレスポンスが問題になる。測定系は線型である。すなわち入出力の間には比例関係がなりたつ。この比例定数にあたるものが周波数の関数となり、これが周波数レスポンス関数とよばれる。レスポンス関数 $A(j\omega)$ は、その時の振幅の利得|A|と位相の変化Nとすると次式のように複素量としてあらわしたものにあたる。

$$A(j\omega) = |A|e^{jN} \tag{20}$$

その時の圧電素子の周波数特性を求めると 図-20¹⁵⁾の ようになり,角周波数が1/rより充分大きいところで





図-20 圧電素子変成器の周波数特性

(113)

は,入出力の比は一定と考えられるが,低い周波数で は利得は下がり位相もずれるようになる。

6. 計 測 方 法

測定回路のブロック線図を図-21に示す。平衡回路



図-21 測定回路のブロック線図

で周波数が $0 \le \omega < \pi$ の範囲では $C_1, C_2, r_1, r_2, r_5, r_6$ また $\pi \le \omega < 2\pi$ の範囲では $C_1, C_2, r_3, r_4, r_5, r_6$ でブ リッジ回路を構成することは **図**-5 に示されている。 C_2 は被測定静電容量で 切欠部の電極間の 静電容量お よび配線による浮遊容量を加えたものである。平衡静 電容量 C_1 により平衡回路のバランスをとる。 Θ は平 衡回路に高周波電圧を加えるための発振器で周波数は 5MHz である。 \Box は増幅器を示し平衡回路の不平衡 電圧を増幅し記録計で記録する。

静電容量の変換方法は (a) (b) (c) の方法があり、 属箔電極の初期の静電容量の C_0 求め方は前述のよう な方法(4章)で実験温度での C_0 を求める。 C_0 は LC メータでもとめるが LC メータの取り扱いについては 特に注意する必要がある。金属箔電極を平衡回路の測 定端子に接続すると C_0 と配線による浮遊容量を含め て被測定静電容量 C_2 であらわされ、平衡回路のバラ ンスは平衡静電容量 C_1 でとる。次に荷重をかけた時 の静電容量の変化 AC_0 より前述の それ ぞれの計算式 (4章) で開口変位を求める。

7. 計 測 結 果

7.1 電極間隔を変化させる方法

試験片の切欠内部に金属箔電極を挿入し,電極間隔 を変化させる方法で破壊発生時の限界開ロ変位を計測 したいくつかの例を示す。

7.1.1 Deep Notch Test の開口変位の計測⁶⁾

供試鋼は 表-5 に示す化学成分と機械的性質をもつ, 板厚 25 mm の SM 41 B である。試験片は 図-22 に 示す形状寸法の Deep Notch Test 試験片で,切欠部 は先端半径が 0.1 mm のスリットが 2 mm あり,つ づいて電極を挿入するために幅 S の部分が 10 mm あ る。切欠の全長は C=80 mm で, S を 0.2, 0.6, 1.2,





図-22 試験片の形状寸法

表-5 化学成分および機械的性質

		Chemical	Composi	tion (%)			Mechanical	Properties	
	С	Si	Mn	Р	s	Yield Point kg/mm²	Tensile Strength kg/mm²	Elongation %	Impact Value kgm/0°C
SM41B	0.16	0.04	1.15	0.008	0.020	29	45	35	15.5

(114)



(115)

72

2.0 mm に変化させた。開口変位は 8×16 mm² の面積 をもつ電極を1枚使って、切欠先端近傍(A) および 中央位置(B)で計測した。

計測結果は 横軸に 試験温度を 絶対温度の 逆数で示 し、縦軸に限界亀裂開口変位をとって示すと S=0.2 mm については 図-23 のようになる。またS=0.6 mm の結果を図-24, S=1.2 mm を図-25, S=2.0 mm を図-26 にそれぞれ示す。A点の計測値 $\mathcal{P}_{\alpha}(A)$ は自ぬきの 印でB点の $\Phi_{0}(B)$ は黒ぬり印で示してあるが $\Phi_{0}(B)$ が 降伏しない温度領域では BCS モデルによる理論をも ちいて計算した結果と比較してみると S=0.2, 0.6 mm の計測値 $\Phi_{c}(A)$ が切欠先端での計算値 $\Phi_{c}(C)$ (実線) にほぼバラッキの範囲で等しくなる。しかし S=1.2, 2.0mm では計測値と計算値は異なった傾向を示して いる。またこの場合、計測値の $\Phi_{\alpha}(B)$ と $\Phi_{\alpha}(A)$ の差 は計算値の場合より小さくなった。これらのことから 計測値 Øa(A) は比較的狭い切欠ではほぼ切欠先端の限 界亀裂開口変位を示すと考えられる。全面降伏した場 合の計測値は記号に斜線をつけて(例えば Ø 印)計測 値を実線で結んで示した。全面降伏しないものと比べ



てみると計算値の直線(破線および鎖線)より勾配は 大きくなる。しかし計測値だけをみると,両領域の限 界亀裂開口変位はパラツキの範囲内で1本の直線であ らわすこともできる。またこの領域での $\mathcal{P}_{c}(B)$ と $\mathcal{P}_{c}(A)$ の差は比較的小さいが傾向は S が変わると一 定ではない。本方法による計測値をクリップ・ゲージ による計測値(※印)と比べてみるとほぼ一致した値 を示した。

7.1.2 等長直線切欠の開口変位の計測10)

供試鋼は板厚 20mm の 60 キロ高張力鋼で, その 化学成分と機械的性質を表-6 に示す。試験片は図-27 に形状および寸法を示すように,長さ 2c の切欠 2 個 が内側切欠間距離 l だけ離れて一直線上に並ぶ試験片 である。2c および l を数種変化させ切欠相互の干渉効 果をしらべるための試験片である。開口変位は,内側 切欠先端近傍(A)および外側切欠先端近傍(B)の2mm



-28 近接切入試験方の限界 C.O.D. と内側切入 間距離の関係 (2c=40 mm)

表-6	化学成分および機械的性質
-----	--------------

Chemical Composition (%)										ical Propert	ties
С	Si	Mn	Р	S	Ni	Cr	Mo	v	Y.P. kg/mm²	T.S. kg/mm ²	El. %
0.13	0.36	1.19	0.016	0.015	0.52	0.05	0.099	0.041	58	66	39

(116)

幅のスリットの先端に 9×16 mm² の電極 1 枚を挿入 して計測した。

2c=40 mm で試験温度 -140°C および -180°C の 場合の限界亀裂開口変位と切欠間距離 1の関係を図-28に示す。また -180°C で 2c=40 mm と 80 mm の 計測結果を構軸に切欠長さと切欠間距離の比えをとっ てあらわすと図-29 になる。内側切欠先端の計測値 その差は切欠間距離が小さいほど大きく、切欠間距離 が切欠長さの2倍になるとほぼ等しくなる。これは切 欠が近い場合切欠相互の干渉効果により内側先端に歪 集中をおこし $\varphi_{\sigma}(A)$ が $\varphi_{\sigma}(B)$ より大きくなる。した がって破壊は開口変位の大きい内側切欠先端から発生 し,ついで外側切欠からでた亀裂が試験片を破断させ ると考えられる。測定値はかなりバラツキがあるが, 各試験片について大きい方の Øo を平均してみると鎖 線で示すように -140°C では $\phi_c = 0.069$ mm, -180°C では $\Phi_{C}=0.038$ mm となる。限界亀裂開口変位の考え 方から Φo は材料 および 温度が定まれば 一定値 をと り、この値になると破壊が発生するとすれば破壊発生 応力は、内側切欠先端の歪集中の大きい、つまり切欠 間距離の小さい場合ほど低くなる。

7.1.3 不等長直線切欠, 等長並列切欠および等長 階段状切欠の開口変位の計測⁽¹⁾

供試鋼は板厚 20 mm の 60 キロ高張力鋼で,その 化学成分と機械的性質を 表-7 に示す。 開口変位の計 測は,4×19 mm² の金属箔電極 2 枚を幅 1 mm の切 欠先端に挿入しておこなった。

不等長直線切欠試験片の形状寸法を 図-30(a) に示 す。中央に長さ 2c1=80 mm の切欠を配し,両側に長 さ 2c2 の切欠を切欠間距離 l だけ離して配置したもの で,長さの異なる切欠の干渉効果をしらべるためのも のである。2c2=40 mm で l を変化させた場合の計測値 を図-31 に示す。中央の長い切欠の限界開口変位(A 点白ぬき印)が両側の短い切欠(B点,黒ぬり印)よ り全般に大きいのが特徴である。また計測値は0.01か ら 0.04 mm の範囲に分散しており、定量的な傾向は なく、ほぼ $\phi_{\sigma}=0.02$ mm で破壊が発生したと考えら れる。この場合、等長直線切欠の場合と同じく切欠が 近づくと干渉効果により歪集中が生じるので、破壊発 生応力は切欠が近づくほど低下する。また、歪集中の 程度が長い方の切欠先端で高いため、等長直線切欠の 場合より破壊発生応力は低い。

等長並列切欠の試験片の形状寸法を 図-30 (b) に示 す。2個の等長切欠が並列しているもので,荷重方向 の垂直距離 v を種々に変化させた。2c=40 mm およ び 80 mm についてそれぞれの切欠先端で計測したも のの最大値をとって示すと図-32 のようになる。v が 小さくなって切欠が近づくほど限界開口変位が大きく



図-29 近接切欠試験片の限界 C.O.D. と λ の関係 (試験温度=-180°C)

表-7 化学成分および機械的性質

Steel		(Mechanical Properties							
	С	Si	Mn	Р	S	Cr	v	Y.P. kg/mm²	T.S. kg/mm²	El. %
Welten 60 (Thickness 20 mm)	0.14	0.46	1.21	0.022	0.007	0.17	0.03	58	68	39

(117)



- (a) Unequal Length Collinear Notches
- (b) Equal Length Parallel Notches図-30 試験片の形状寸法
- (c) Equal Length Parallel Staggered Notches





なるのが特徴で、切欠間隔が切欠長さの $\frac{1}{2}$ 程度にな れば干渉効果はなくなり、材料の限界値 $\sigma_{\sigma}=0.02 \, \text{mm}$ で破壊が発生する。このことは極く近接した並列切欠 については、限界亀裂開口変位論つまり開口変位が材 料および温度により定まる限界値に達すると破壊が発 生するという仮定に反する。また切欠が近づくと2個 の切欠にはさまれた部分に応力が伝わらないため開口 量も小さくなり、破壊発生応力は切欠が近づくほど増 加する。

階段状切欠の 試験片形状寸法を 230 (c) に示す。 これは垂直方向に v だけ離れた 2 個の切欠が荷重と直 交方向 (水平方向) に h だけ ずれたものである。 開 口変位は図に示す A 点, B 点の切欠先端で計測した。 $v=20 \, \text{nm}$ の場合の計測値を横軸に水平距離と切欠長



図-33 等長階段状切欠 (v=20 mm) の $\Phi_0 \ge h/2c$ の関係

さの比をとって示すと 図-33 のようになる。切欠がオ ーバラップしているとき (h/2c<1) では B点の計測値 が A点より大きいが、切欠が離れると A点の計測値が B点より大きくなる。そして破壊はほぼ材料の限界値 Φ_{σ} =0.02 mm で発生していると考えられるが、切欠長 さの長い 2c=80 mm の場合 v=20 mm では h/2c>1.0 で等長並列切欠の場合と同様 Φ_{σ} が上昇する傾向 を示す。

7.1.4 溶接継手に存在する近接切欠の開口変位12)

供試鋼は前項と同じ板厚 20 mm の 60 キロ高張力鋼 をもちい,手溶接で,縦継手および横継手を製作し, それぞれに,単一切欠,等長直線切欠および等長並列 切欠を入れた。試験片の形状寸法を 図-34 に示す。開 口変位の計測は,4×19 mm² の電極 2 枚を 0.1 mm 幅 の切欠先端に挿入しておこなった。

単一切欠が母材 (BMS 40), 横継手のボンド部 (HWS 40) および縦継手に直角方向 (VWS 40) に存在する場合の限界亀裂開口変位と絶対温度の逆数の関係を **図-35** に示す。なお,同図には B.C.S. モデルによる理論式をもちいて求めた BMS 40 および HWS 40 の ϕ_{0} の値をそれぞれ実線と破線で示した。図から,まず, VWS 40 が示した ϕ_{0} 値は BMS 40 のそれとほぼバラッキの範囲で一致していることがわかる。これは従来から溶接部の問題に適用されていた「負荷によって生ずる亀裂開口変位 ϕ_{4} のみが破壊に寄与する」という C.O.D. 仮説の 妥当なことを 裏付ける 結果といえる。これに対して HWS 40 の場合,当然のことながら切欠存在部の材質が劣化しているため, ϕ_{0} 値は母材より低くなっている。また,BMS 40 および VWS 40 の実測値はその測定位置(切欠先端から 3 mm 内



図-35 限界亀裂開口変位と絶対温度の逆数の関係

側) を考慮すると B.C.S. モデルによる切欠先端の ϕ_{σ} 値と比較的よく一致している。しかし HWS 40 は実 験値のバラツキも大きく, B.C.S. モデルによる計算値



図-36 等長直線切欠の限界亀裂開口変位と切欠間 距離の関係(試験温度 -140°C)



距離の関係(試験温度 -140°C)

より小さいものもある。

横継手のボンド部に存在する等長直線切欠 (HWC 40) および2つの縦継手に存在する等長直線切欠(TV WC 40)の限界亀裂開口変位の計測結果を 図-36 に示 す。限界亀裂開口変位は2つの切欠の各切欠先端近傍 で計測したが、おおむね内側先端の値が外側の値より 大きく、母材試験結果と同様に破壊は内側切欠先端か ら発生したと考えられる。 そこで HWC 40 および

(120)

TVWC 40 について,内側切欠先端の計測値をとり切 欠間距離 l との関係を示した。計測値にバラッキもあ るが,HWC 40 については lがごく小さいもの以外は ほぼ一定で,単一切欠のHWS 40 と同様 $\phi_c = 0.03$ mm で破壊する。TVWC 40 については切欠間距離が増大 するにつれて実測値は実線のように増大するが BMS 40 (=VWS 40)の鎖線 ($\phi_c = 0.07$ mm)より低い。こ れは 2本の縦継手にはさまれた切欠先端近傍が,高い 引張残留応力のため切欠挿入時に予荷重効果をうけた ためか。溶接線直角方向の残留応力が比較的高いため 拘束の影響をうけたものと思われる。

等長並列切欠に ついて 横継手に 存在する 並列切欠 (HWP 40) および縦継手の並列切欠 (VWP 40)の限界 亀裂開口変位は破断した切欠の値が破断しない切欠よ



- 1. Bakelite Plate
- 2. Insulator (Cemented Polyester Film)
- 3. Foil Electrode (Copper-Nickel Alloy)
- 4. Hole for Attaching to Test Piece
- 5. Terminal for Lead Wire

図-38(a) 変位計測用電極素子

り大きい傾向を示した。破断した切欠の ϕ_0 を平均し て v との関係を 図-37 に示す。 実測値はバラツキも 大きいが、v が小さくなると増大する傾向を示す。こ の傾向は母材試験片の並列切欠の場合と同じく「 ϕ_0 が 一定で破壊が発生する」とする C.O.D. 仮説と相違す る。

7.2 電極対向面積を変化させる方法

ベーク板または絶縁板の上に金属箔電極を接着剤で はりつけ,さらにその上に比誘電率の大きい絶縁フイ ルムを接着剤ではりスライド電極素子をつくる。電極 素子の一例を図-38 (a)(b)に示す。電極素子を試験片 にとりつけるには試験片にドリルで穴をあけ、タップ をたて電極素子を平行に保持するようにスプリングで おさえネジで固定する。

この方法で測定した計測結果の一例を図-39に示す。 供試鋼は板厚 20 mm の SM41B および WT-60 でそ の化学成分および機械的性質を 表-8 に示す。試験片 は 図-22 に示す形状寸法の Deep Notch Test 試験片





表-8 化学成分および機械的性質

		Che	mical Co	mposition		Mechanica	Properties			
	С	Si	Mn	Р	S	Ti	Y.P. kg/mm ²	T.S. kg/mm²	El. %	I.V. kgm/0°C
SM 41B	0.12	0.25	1.02	0.016	0.017		22	43	29	13.8
WT 60	0.11	0.26	1.18	0.015	0.009	0.002	58	65	42	26.1

(121)









で 2b=400 mm, c=120 mm の切欠が入っている。 その切欠先端から 1 mm はなれた所で切欠に直交する ようにスライド電極素子をとりつけ開口変位を計測し た。各供試鋼について,低温で実験をおこない開口変 位をもとめ,SM 41 B については [○] 印で WT-60 は [△] 印で示す。計測値もかなりばらついているが, スライド電極素子の取付面の研摩に特に注意をはらう と,さらに精度よく計測できる。また,いずれも延性 破壊の開口変位が大きいのは切欠先端近傍の試験片の 断面収縮による変位が入っているものと考えられる。

7.3 動的な開口変位の計測¹⁷⁾

衝撃荷重が加わり比較的大きな歪速度のもとで破壊 が発生するような場合は静的な開口変位を適用するこ とは適当でない¹³⁾¹⁴⁾。円周切欠付丸棒引張試験片の切 欠先端半径を変えて,動的な開口変位をもとめ,静的 な開口変位と比較した。

供試鋼は板厚 25 mm の SM 41 B をもちい,その 化学成分および機械的性質は 7.1.1 章でもちいた材料 と同じである。試験片は 図-40 に示すような円周切欠

1/N	= O	6	

D	r,	r ₂
10	2.2	5.0
15	3.2	7.5
20	4.3	10.0
25	5.3	12.5

図-41 円弧電極の挿入およびコーティングの状態

付丸棒引張試験片で,直径の比 (d/D)=0.4 を一定にした。直径が 10 ϕ で切欠先端半径 ρ が 0.5, 1.0, 2.0 については動的な引張試験および静的な引張試験をおこなった。丸棒引張試験片の円周切欠部に **図**-41 に示すように円弧電極を 2 枚向かい合わせてドーナツ型に入れ試験片の切欠面に接着する。切欠先端半径 ρ の大きいものについては電極と試験片の切欠面の間にスペーサを挿入し,電極間隔ができるだけ狭くなるように接着剤で固定する。電極を保護するために丸棒引張試験片の円周切欠の両側に 5 mm 幅のブラックテープを巻きつけ,さらにその上に 25 mm 幅のブラックテー

動的な開口変位の計測はシャルピー衝撃試験機のハ ンマの背に試験片をとりつけ、ハンマを振り下した時 に試験片の先端にとりつけたプロックがアンビルにひ っかかり試験先を破断させる方法でおこなった。試験 片を実験温度に冷却あるいは加熱する時の様子を**写真** -6 に示す。 ハンマを振り下し方向に持ち上げ試験片 が地面に垂直になるように固定する。恒温槽をハンマ

78

(122)





(2)



(3)



(4)

写真-6 実 験 状 況





-> .5m F-

実験温度 -35°C 吸収エネルギー 1.5 kgm 写真-7 計 測 結 果

の下にとりつけ液体窒素および温水で試験片を浸漬し て、実験温度近傍に達したらハンマをもどし、所定の 打撃エネルギーのところまでもち上げる。シンクロス コープに零点のスポットをだし既知量変化させるにど れだけの静電容量が必要か平衡回路のダイヤルでよみ とる。シヤルビー衝撃試験機の引金をひきハンマが試 験片に当たる直前にフォト・トランジスタ回路の光を 切りトリガ回路を働かす。その時の静電容量の変化お よびハンマにとりつけた加速度計¹⁵⁾¹⁶⁾の変化をシンク ロスコープに記録しポラロイドカメラで撮影する。そ



(124)



図-43 限界亀製開口変位と絶対温度の逆数の関係 (p=0.5)

の計測結果の一例を 写真-7 に示す。加速度計の最大 すなわち荷重が最大のときの静電容量をとって開口変 位の計算をおこない,限界亀裂開口変位と絶対温度の 逆数との関係をもとめた。もちいた計測回路のブロッ ク線図を 図-42 に示す。

試験片の直径が 10φ で ρ=0.5 の場合の開口変位と 絶対温度の逆数の関係を 図-43 に示す。静的な引張試 験でもとめた開口変位は最大応力に達してから破壊す る延性破壊の場合と最大応力に達する前に破壊する場 合の開口変位は異なり,図に示すような折れ線で近似 できる。

衝撃エネルギーを 34.0, 22.2, 6.7 kg m に変えた場 合の開口変位を ①, ①, ● 印で示すと1 点鎖線の直 線で示される。実験値も少ないので衝撃エネルギーの 変化による定量的な傾向はつかめなかった。衝撃引張 試験で求めた開口変位は静的な引張試験で求めた開口 変位より小さく温度依存性も大である。 Deep Notch Test で切欠幅 (S=1.2 mm) で切欠先端から 6 mm 近 傍の開口変位の平均値を□印で参考までに示すと1本 の直線で近似される。

同様に直径が 10¢ で ρ =1.0 の場合の開口変位と 絶対温度の逆数の関係を **図**-44 に示す。静的な開口変 位を Δ 印で示すと ρ =0.5 の場合と同様破線の折線 で示される。衝撃引張試験の開口変位は衝撃エネルギ - (Δ , Δ , Δ 印)にかかわらず1点鎖線のような直 線で示され,静的な場合より温度依存性は大である。

ρ=2.0 の場合の開口変位と絶対温度の逆数の関係 を図-45 に示す。□印は静的な開口変位で破線のよう



図-44 限界亀裂開口変位と絶対温度の逆数の関係 (ρ=1.0)



 $(\rho = 2.0)$

な折線で示される。衝撃引張試験の開口変位(■,■, ■印)は1点鎖線のような直線で示され,静的な開口変 位との差異は ρ が大きくなれば増大する傾向を示す。

8. 結 論

亀裂開ロ変位を静電容量の変化として計測する方法 について,その原理および諸特性について説明した。 また今までにこの方法を用いて計測した結果を示し た。その内容を要約すると次のとおりである。

 電極間隔を変えて計測する方法は、微少な変位の 計測に適し、静的な変位のみならず動的な微少変位 の計測も可能である。また、この方法は測定点に非

(125)

接触でも測定できるので、高温あるいは変動する供 試体の測定等への応用が可能である。

- 電極対向面積を変化させる方法は電極の形状を考 慮すれば、任意の大きさの変位と精度をうることが できる。この場合電極素子の試験片へのとりつけは 測定体と一定の間隔を保つよう工夫が必要である。
- 電極間の誘電体を変化させる方法は誘電体の形状 を考慮すれば、変位の大きさおよび精度を調整でき るが、電極素子の機構が複雑で試験体にとりつける のに工夫が必要である。
- 4. 計測に際しては変化前の初期値の把握が測定精度 を左右するので,電極のコーティングを完全にする と同時に初期値の計測は試験温度でおこなうのが望 ましい。また,電極を切欠に挿入して計測するとき は、2枚電極をもちいるなどして可変側の初期値を 正確につかむ必要がある。
- 5. 試験片の開口変位を主として電極間隔を変える方法で計測し、限界亀裂開口変位を破壊のクライテリオンにもちいた。計測値はクリップゲージと比較して大差はなかったが、電極を細いスリットにも挿入できるので、計算による切欠先端値に近い値を計測できる。
- 6. 限界亀製開口変位は、母材の場合でも密接継手の 切欠の場合でも破壊のクライテリオンとしてもちい ることができるが、並列する近接切欠の場合、切欠 が近づくと限界亀製開口変位は大きくなる傾向を示 す。また、動的な限界亀製開口変位は静的な場合よ り小さくなる。

参考文献

- R. W. Nichols, F. M. Burdekin, A. Cowan, D. Elliott & T. Ingham: The use of critical crack opening displacement techniques for the selection of fracture resistant materials I. I. W. IX-655-69, X-534-69, 1969
- 金沢武,町田進,百田昌司,荻原行人: 破壊発 生条件に関する研究(第1報),日本造船学会論

文集第124号,昭和43年, p. 311

- ・越賀房夫,石原耕司: 脆性破壊発生のCOD説に 関する予備的攻究,日本造船学会論文集,第123 ら,昭和43年, p. 244
- 酒井啓一,飯野暢: きれつの変位挙動と脆性破壊の発生,日本造船学会論文集,第127号,昭和45年,p.227
- 木原博,池田一夫: 脆性破壊の発生に関する研究(第2報),日本造船学会論文集,第118号,昭和40年, p. 204
- 池田一夫,北村茂,前中浩: 亀裂開口変位の新 計測法一静電容量型による Deep Notch Test の 脆性破壊特性,日本造船学会論文集,第129号, 昭和 46年, p. 277
- 7) 桜井良文,小畑耕郎: 振動衝撃の計測,朝倉書 店
- 8) 立木二郎: 微小変位の電圧変換, 生産研究, 第 8巻第6号, p. 285
- 9) 渡辺理: ひずみゲージとその応用,日刊工業新 聞社
- 池田一夫,前中浩,北村茂: 近接切欠の脆性破 壊発生特性(第1報),日本造船学会論文集,第 129号,昭和46年,p.257
- 11) 永井欣一,池田一夫,岩田光正,前中浩,梶本 勝也,北村茂,南渚夫: 近接切欠の脆性破壊発 生特性(第2報),日本造船学会論文集,第132 号,昭和47年, p. 405
- 12) 永井欣一,池田一夫,岩田光正,前中浩,梶本 勝也,北村茂,南渚夫:近接切欠の脆性破壊発 生特性(第3報),日本造船学会論文集,第134 号,昭和48年,p.383
- 13) 作井誠太,中村正久,大森正信,布村成具: 軟 鋼の低温における衝撃引張特性,鉄と鋼,第49 年第1号, p. 55
- 14) 前中浩,北村茂,佐久間正明: 亀裂開口変位について(その3),船研研究発表会第19回講演 概要,昭和47年
- 田中一三: 圧電素子を使った動圧測定,工業火 薬協会誌, Vol. 26, No. 6, p. 45
- 16) 頓所進: 乗車用安全帽衝撃試験方法の問題点, 産業安全研究所技術資料,昭和46年
- 17) 池田一夫,有田喜久雄,前中浩,北村茂,佐久 間正明: 衝撃引張試験における亀裂開口変位, 溶接学会全国大会講演概要,第13集

(126)