KSK-GH21-2

平成21年度 製造業の基盤的技術の拡充強化に関する 研究等補助事業

計測技術高度化に関する研究

平成22年3月

財団法人 機械振興協会 技術研究所



この事業は、競輪の補助金を受けて実施したものです。 http://ringring-keirin.jp



計測技術高度化に関する研究

ł

—— 目 次 ——

幾何	J形状測定の信頼性向上に関する研究 大西	徹,	髙瀬省徳,	高増	潔	l
(現	見場環境における三次元測定機の髙度化に関する研究)					
1.	はじめに・・・・・	••••	• • • • • • • • • • • • • • • • •	• • • • • • • • • •		l
2.	低熱膨張ブロックゲージを用いた温度補正	•••••		••••••		2
2.	.1 目盛誤差の要因となる温度測定誤差の分析					2
	2.1.1 熱膨張補正の基本式の分析	•••••	•••••			2
	2.1.2 温度測定誤差の分析	• • • • • • •	•••••			2
	2.1.3 温度測定誤差のまとめ	• • • • • • •	•••••			3
2.	.2 温度測定誤差の評価実験	• • • • • • •	•••••		••••••	3
	2.2.1 実験条件の設定	•••••	•••••	• • • • • • • • • • •		3
	2.2.2 ワーク温度測定の誤差評価	•••••			(5
	2.2.3 スケール温度測定の誤差評価	••••	• • • • • • • • • • • • • • • • • • • •		••••••	5
3.	マルチスタイラス測定における位置誤差の検討	•••••	•••••	•••••	••••••••••••••••••••••••••••••••••	ô
3.	.1 MCGによるCMMの幾何学誤差の評価	•••••			(ô
	3.1.1 MCGの構成と使用方法	•••••			(ô
	3.1.2 MCGのデータ処理手法	•••••			•••••••	7
	3.1.3 MCGのシミュレーション	•••••	•••••	•••••	•••••••	7
3.	.2 MCGによる位置誤差の評価実験	•••••		•••••	••••••	8
	3.2.1 円筒ゲージ測定の条件設定	•••••	•••••	•••••	••••••	3
	3.2.2 MCGによる位置誤差の評価	•••••			••••••	9
4.	まとめ	•••••	•••••	•••••	1	1
謝	射 辞	•••••	••••••	•••••	1	1
参		•••••		• • • • • • • • • • •	1	1

(幾何公差のデータムと三次元測定機による測定データム系)

1.	はじめに
2.	幾何公差の種類
3.	平行度の幾何公差例
4.	加工・計測でのデータム設定
5 . ·	データム設定法比較
6.	三次元測定におけるデータム系設定方法
6.	1 外接と最小二乗
6.	2 最小二乗による投影と交線
7.	まとめ
8.	外接・最小二乗のデータム設定に関するシミュレーションによる検討
8.	1 はじめに

8.1.1 方 法
8.1.2 評価法
8.1.3 最小二乗法による平面度の影響
8.1.4 外接基準による平面度の影響
8.1.5 基準位置の不確かさ比較
8.1.6 異常値検出の可能性
9. おわりに
謝 辞
参考文献

(真円度測定機)

1.	ľ	よじめに
2.	ļ	真円度測定の現状
2	2. 1	実際の評価例
З.	켞	肾 景
4.	ð	側定環境の改善 ⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯⋯24
4	l . 1	供給空気の温度
4	l . 2	25 供給空気圧
4	. 3	回転速度と切欠き標準
4	. 4	- 極細径円筒の測定
5.	\$	おわりに
t A	射	辞
100	\$‡	考文献

表面層の機械的特性評価の高度化に関する研究 藤塚将行,山口 誠	ç30
1. はじめに	30
2. ラマン分光法による表面層の応力・結晶性評価	30
2.1 ラマン分光法の技術的背景とこれまでの取り組み	30
2.1.1 ラマン分光法の原理	30
2.1.2 これまでの取り組み	33
2.1.2.1 共焦点顕微鏡・ラマン分光複合装置	33
2.1.2.2 ラマン分光による表面測定領域	34
2.1.2.3 紫外ラマン分光法	34
第 2.1 章 参考文献	35
2.2 圧痕の表面性状評価	36
2. 2. 1 Si におけるインデンテーション圧痕周辺部の応力場	
2. 2. 2 単結晶 SiC における押込圧痕部の顕微ラマン分光	40
第 2.2 章 参考文献	43
3. ナノインデンテーション	44

3	1. 1	研究の背景
3	3. 2	一般的なナノインデンテーション試験45
3	3. 3	ナノインデンテーション試験の問題点47
3	3.4	三次元表面形状観察 ナノインデンテーションテスター47
3	8.5	走査プローブ顕微鏡内臓対物ユニットの開発
	3	5.1 開発の背景
	3	5.2 走査プローブ顕微鏡内蔵対物ユニット開発に関する検討と動向調査52
	3	5.3 走査プローブ顕微鏡内蔵対物ユニットの開発
3	3. 6	走査プローブ顕微鏡内臓対物ユニットによる観察とその評価
4	蛮	资
4.	Ì	+ シラス版 外動向調査
4. 4	1. 1	シラス版 予動向調査
4 .	1. 1 4	4 ジウス版 外動向調査
4 . 4	1. 1 4	中 シウス版 予動向調査
4 . 4	1. 1 4	4 シウスM 学外動向調査
4 . 4	ř 1. 1 4 4 1. 2	4 シウスM 外動向調査
4. 4	ř 1. 1 4 1. 2	4 シウスM 外動向調査
4 . 4	ř 1. 1 4 4 1. 2 4 4	 牛 シウスM 外動向調査 海外動向調査①(欧州) 1.1 13th International Conference on Silicon Carbide and Related Materials (ICSCRM 2009) 1.2 企業・大学訪問 60 海外動向調査②(欧州) 61 2.1 IMEKO XIX World Congress 61 2.2 ヘルムートフィッシャー社訪問
4. 4 5.	ř 1. 1 4 1. 2 4 4	 牛 シウスM 59 海外動向調査①(欧州)

複合三次元材料試験方法の開発 五嶋裕之,藤塚将行65
1. はじめに
2. 研究の背景と目的
3. 複合三次元材料試験
3.1 提案する試験方法
3.2 システム概要
3.3 逆運動学
3.4 微小変位解析
3.5 静力学
3.6 位置と力の制御
3.7 実 験
4. 冗長リンクを用いたパラレルメカニズム
4.1 新しいパラレルメカニズムの提案
4.2 特異姿勢の制御
4.3 実 験
5. 海外技術動向調査
5.1 ICFP2009 国際会議調査報告
5.1.1 概 要

Ŷ

幾何形状測定の信頼性向上に関する研究

大西 徹*1, 高瀬省徳*1, 高增 潔*2

Study on Improvement Methods of geometry measurement in Workshop Environment

Tohru OHNISHI, Shotoku TAKASE & Kiyoshi TAKAMASU

(現場環境における三次元測定機の) 高度化に関する研究)

1. はじめに

三次元測定機(座標測定機, Coordinate Measuring Machine, 以下, CMM) は機械部品の三次元形状, 寸法, 位置などを測定するために, 広く機械産業 分野で利用されている測定機であり, CMM の高 精度化は, 品質保証のうえで必要不可欠な要求で ある. 生産システムが, グローバル化していく中 で, 部品を国際的に発注, 受注することが生産の 効率化において重要となり, CMM による測定は, 測定室や恒温室で使われている状況から広く工場 や生産現場(以下, 現場環境)で使われるように なってきている. 一方, このようなシステムでは, 部品の設計, 加工, 組立工程を通して, 品質保証 を効率的に行い, 測定の不確かさを評価すること が, コスト面からも重要な技術となっている¹⁾.

CMM を利用した測定における不確かさの評価 については、多くの研究があるが CMM の精度評 価、幾何学誤差の補正、測定戦略の影響などが大 部分で、測定環境の影響を考慮したものは少ない、 しかし、製造現場で CMM を使う場合には、温度、 振動、ゴミ、供給空気などの環境の影響や校正方 法、経年変化などの管理方法が問題となる。本研

*2 客員研究員(東京大学)

究では,製造現場で CMM を使う場合に問題となる要因を解析し,問題解決のための提案を行うことにより,現場環境における三次元測定の高度化を行うことを目標にする^{2) 3)}.

CMM に対しては,複雑な構造のため温度の時間的,空間的な変化によるたわみなどの変形のモ デル化や有限要素法解析が行われ,温度変化によ り変形が生じない構造の研究が行われている.ま た,実際の CMM の温度変形を実験的に評価し, モデルとの比較や補正方法の提案も行われている が,比較的高精度の CMM が対象で,比較的よい 温度環境で行われている研究が大部分であり,現 場環境に着目して温度を広い範囲で評価している 研究はない^{4)~8}.

ブロックゲージの寸法測定を行い、その誤差を 評価する目盛誤差は、従来は CMM のスケール精 度、プローブ径補正などの静的な精度評価に使わ れていた.しかし、温度環境の悪い現場環境では 温度補正の影響が最も大きいため、目盛誤差を評 価することで温度測定の誤差および温度補正の効 果を評価することができる.

温度補正の効果を評価するには、スケールとワ ークの温度補正の両方を評価する必要がある.ワ ークの温度補正に関しては、高精度な温度計か、 熱膨張係数の分かっているブロックゲージがあれ ば評価することができる.しかし、スケールの温 度補正に関しては、評価することが難しい.方法 として、スケールに高精度な温度計を取り付ける ことが考えられるが一般のユーザでは難しい.ま た、高精度な温度計や熱膨張係数の分かっている

^{*1} 計量技術部 精密計測課

ブロックゲージがあっても、スケールとワークの 温度補正の分離ができない、そこで、低熱膨張の ブロックゲージがあれば、スケールだけの温度補 正の評価ができる⁹.

本報では、目盛誤差の要因となる誤差の検討を 行うとともに、現場環境に置かれた CMM につい て、低熱膨張セラミック製ブロックゲージ(以下、 CBG)の目盛誤差からスケールの温度補正に関し て実験的に評価した、また、鋼製のブロックゲー ジ(以下, MBG)の目盛誤差からワークの温度補 正に関して実験的に評価し、スケールとワークの 温度計を補正する手法を提案した. さらに, CMM の測定位置の違いによる直角誤差をマシンチェッ クゲージ (Machine Checking Gauge, 以下, MCG, レニショー製)¹⁰⁾を用いて評価するとともに、評 価した値を利用して、マルチスタイラス測定にお ける測定位置の位置誤差を校正球の位置と測定位 置の直角誤差から評価する手法を提案した. この 手法を用いてマルチスタイラス測定における幾何 偏差測定への影響を実験的に評価した.

2. 低熱膨張ブロックゲージを用いた温度補正⁹⁾

2.1 目盛誤差の要因となる温度測定誤差の分析

2.1.1 熱膨張補正の基本式の分析 式(1)に 示すワークの長さの計測値 L_w は、スケールの読み L_s にスケールの熱膨張補正、ワークの熱膨張補正 を行ったものである.また、式(2)に示す目盛誤 差 Eは、ワークの計測長さ L_w とワークの長さの 校正値 L_c との差を比率で表したものである.ここ で、 a_s と a_w はスケールおよびワークの熱膨張係数、 t_s と t_w はスケールおよびワークの温度である.

$$L_{w} = L_{s} \left(1 + a_{s} (t_{s} - 20) - a_{w} (t_{w} - 20) \right)$$
(1)

$$E = \frac{L_w - L_c}{L_c} = \frac{L_s (1 + a_s (t_s - 20) - a_w (t_w - 20)) - L_c}{L_c}$$

目盛誤差 E は、 L_w の持つ誤差を評価している. L_w の持つ誤差として、以下の誤差が考えられる. スケールの誤差として、

- a,の誤差:スケールの熱膨張係数の誤差
- Isの誤差:スケールの温度測定の誤差(倍率 誤差およびオフセット誤差)
- L_sの誤差:スケールが持っている倍率誤差 ワーク測定の誤差として
- a_wの誤差:ワークの熱膨張係数の誤差
- *t_w*の誤差:ワークの温度測定の誤差(倍率誤 差およびオフセット誤差)
- L_cの誤差: ワークの校正値の誤差

ここで,スケールに関する誤差のうち,*a*,の誤 差および *l*,の倍率誤差は温度が変化したとき同じ 効果が現れ,*L*,の誤差と *l*,のオフセット誤差も同 様に同じ効果を持ち,それぞれ区別できない.ワ ークに関する誤差のうち,*a*,の誤差と *l*,の倍率誤 差と*L*,の誤差と*l*,のオフセット誤差はスケールに 関する誤差と同様に区別できない.また,測定す るワークがブロックゲージの場合,*L*,の校正値お よび*a*,の値は高精度で分かっているとみなせる ので,誤差はないと仮定して,温度計の誤差とし て,以下の4つを考えることとする.

- dk, (等価スケール温度係数): スケールの温度測定 1, の倍率誤差とスケールの熱膨張係数の誤差が含まれる
- dt_{s0} (スケールオフセット誤差):スケールの 温度測定 t_sのオフセット誤差とスケールの 倍率誤差が含まれる
- *dk_w*(等価ワーク温度係数):ワークの温度測定 *t_w*の倍率誤差とワークの熱膨張係数の誤差が含まれる
- dtwo (ワークオフセット誤差):ワークの温度測定 tw のオフセット誤差とワークの校正 誤差が含まれる

2.1.2 温度測定誤差の分析 ここで, t_sおよび t_wをスケールおよびワークの正しい温度とすると, 式 (3) に示すように測定温度 t_s および t_w は, それぞれ等価スケール温度係数 dk_s, スケールオフ セット誤差 dt_s, 等価ワーク温度係数 dk_w, ワーク オフセット誤差 dt_w を含むことになり, 目盛誤差 Eを記述できる.

(2)

$$\begin{aligned} t_{s}^{\star} &= (1 + dk_{s})t_{s} + dt_{s0}, \quad t_{w}^{\star} = (1 + dk_{w})t_{w} + dt_{w0} \\ E &= \frac{L_{w}^{\star} - L_{c}}{L_{c}} = \frac{L_{s}(1 + a_{s}(t_{s}^{\star} - 20) - a_{w}(t_{w}^{\star} - 20)) - L_{c}}{L_{c}} \\ &= a_{s}dt_{s0} + a_{s}dk_{s}(t_{s} - 20) - a_{w}dt_{w0} - a_{w}dk_{w}(t_{w} - 20) \end{aligned}$$

$$(3)$$

低熱膨張のブロックゲージを測定する場合,目 盛誤差 E_c は, $a_w = 0$ で以下のように表すことがで きる(式(4)).

$$E_{c} = \frac{L_{w}^{*} - L_{c}}{L_{c}} = \frac{L_{s} (1 + a_{s} (t_{s}^{*} - 20)) - L_{c}}{L_{c}}$$

$$= a_{s} dt_{s0} + a_{s} dk_{s} (t_{s} - 20)$$
(4)

そこで,式(5)に示すように低熱膨張のプロ ックゲージに対して,2つの温度 $t_{s1} \ge t_{s2}$ で求めた 目盛誤差 $E_{C1} \ge E_{C2}$ から温度計の倍率誤差 $dk_s \ge オ$ フセット誤差 dt_{s0} を求めることができ,スケール の温度計を補正することができる.

$$E_{C1} = a_s dt_{s0} + a_s dk_s (t_{s1} - 20)$$

$$E_{C2} = a_s dt_{s0} + a_s dk_s (t_{s2} - 20)$$

$$dk_s = \frac{E_{C2} - E_{C1}}{a_s (t_{s2} - t_{s1})},$$

$$dt_{s0} = \frac{E_{C2} (t_{s1} - 20) - E_1 (t_{s2} - 20)}{a_s (t_{s2} - t_{s1})}$$
(5)

次に、式(5) で求めた、 dk_s および dt_{s0} により 補正した t_s を使い、普通(鋼製)のブロックゲー ジを、2 つ以上の複数の温度において測定し、目 盛誤差 E_M を評価することで、ワークの温度計の dk_w および dt_{w0} を推定することができ、ワークの 温度計を補正することができる(式(6)、(7)).

$$t_{w}^{*} = (1 + dk_{w})t_{w} + dt_{w0}$$

$$E_{M} = \frac{L_{w}^{*} - L_{c}}{L_{c}} = \frac{L_{s}(1 + a_{s}(t_{s} - 20) - a_{w}(t_{w}^{*} - 20)) - L_{c}}{L_{c}}$$

$$= -a_{w}dt_{w0} - a_{w}dk_{w}(t_{w} - 20)$$

(6)

$$dk_{w} = -\frac{E_{M2} - E_{M1}}{a_{w}(t_{w2} - t_{w1})}, dt_{w0}$$
$$= -\frac{E_{M2}(t_{w1} - 20) - E_{M1}(t_{w2} - 20)}{a_{w}(t_{w2} - t_{w1})}$$
(7)



図1 CBG, MBG および CMM 付属の温度計の配置

2.1.3 温度測定誤差のまとめ 以上の分析の 結果,温度変化のある環境で目盛誤差を評価する ことで,温度測定の誤差を分析できることが分か った.以下にまとめる.

- (1) 目盛誤差の誤差要因を分析し、スケール温 度計の等価スケール温度係数とスケールオ フセット誤差、ワーク温度計の等価ワーク 温度係数とワークオフセット誤差が要因と 仮定できることを示した。
- (2) 低熱膨張のブロックゲージの 2 つ以上の温度における目盛誤差から、スケール温度計の等価スケール温度係数とスケールオフセット誤差を評価でき、スケール温度計の補正を行うことができる.
- (3) スケール温度計の補正を行った状態で、普通(鋼製)のブロックゲージの2つ以上の 温度における目盛誤差から、ワーク温度計 の等価ワーク温度係数とワークオフセット 誤差を評価することができ、ワーク温度計 の補正が可能になる。

2.2 温度測定誤差の評価実験

2.2.1 実験条件の設定 CBG (熱膨張係数: $a_C = (0\pm 0.02) \times 10^{-6}$ /°C (20°Cにおいて))と MBG (熱膨張係数: $a_M = (10.8\pm 0.5) \times 10^{-6}$ /°C)を CMM のX軸およびY軸に平行に並べて設置した. CMM 付属の温度計(温度精度: $\pm 0.3^{\circ}$ C)は, X 軸スケ

- 3 -



図2 CBG の熱膨張係数の温度依存性

ール(熱膨張係数: $a_s = 10.4 \times 10^{-6} / C$)の右側,Y 軸スケールの後側,Z軸スケールの上側にそれぞ れ取り付けられ,ワーク温度計が1個用意されて いる.ワーク温度計は,Y軸に設置した MBG の 中央に取り付けた.また,室温用に CMM 付属の 温度計とは別の温度計(温度精度: $\pm 0.07^{\circ}$)を設 置した.そのときの CBG, MBG および温度計の 配置の関係を図1に示す.

tw CMM 付属のワーク温度

t_{sx} CMM 付属の X スケール温度

- tay CMM 付属の Y スケール温度
- tsz CMM 付属の Z スケール温度
- t, 室内温度

X 軸に CBG と MBG の 600mm, Y 軸に CBG と MBG の 800mm を設置したときの, それぞれの 記号を以下のように定義する.

 E_{CX}
 X 軸方向に設置した CBG の目盛誤差

 E_{CY}
 Y 軸方向に設置した CBG の目盛誤差

 E_{MX}
 X 軸方向に設置した MBG の目盛誤差

 E_{MY}
 Y 軸方向に設置した MBG の目盛誤差

CBGの熱膨張係数の温度依存性を図2に示す¹¹⁾. この図から CBG の熱膨張係数は 20°Cにおいて, $a_c = 0 \times 10^6 / C$ であるが、20°Cからの偏差が 10°C あると、 $a_c = 0.08 \times 10^6 / C$ 程度になっていること が確認できる.そこで、CBG の熱膨張係数の温度 依存性については、式(4)に熱膨張係数の温度依 存性を補正する項を追加することによって補正し た(式(8)).





$$E_{c} = a_{s}dt_{s0} + a_{s}dk_{s}(t_{s} - 20) - a_{c}t_{w}$$
(8)

2 章に基 2.2.2 ワーク温度測定の誤差評価 づいて、日にちを変えて20℃からの偏差が-8℃か ら+9℃程度までの 11 種類における目盛誤差 Ecx と Ecyから、X および Y スケール温度計の等価ス ケール温度係数とスケールオフセット誤差の評価 を行い、目盛誤差 Ecx と Ecy に対して、X および $Y スケール温度計の補正を行った(E_{CX-corr}, E_{CY-corr}).$ また、XおよびYスケール温度計の補正を行った 状態で(E_{CX-s-corr}, E_{CY-s-corr}), 目盛誤差 E_{MY}から, ワーク温度計の等価ワーク温度係数とワークオフ セット誤差の評価を行い,目盛誤差 E_{MY} と E_{MY} に 対して、ワーク温度計の補正を行った(EMX.com *E*_{MY-corr}) 結果を図3に示す. これらの図から, 20℃ からの偏差によって目盛誤差が変化していること が分かった. CBG の目盛誤差 E_{CX} と E_{CY} および MBG の目盛誤差 E_{MY} と E_{MY} は、スケール温度計と ワーク温度計を2章の式(4),(5),(6)およ び(7)に基づいて補正することにより、目盛誤差 を最大 7.4µm/m から 2µm/m 以下へ減少させるこ とができた. 表1に補正のために求めた X, Y ス ケール温度計の等価スケール温度係数とスケール オフセット誤差およびワーク温度計の等価ワーク 温度係数とワークオフセット誤差を示す.

2.2.3 スケール温度測定の誤差評価 等価ス ケール温度係数に関して分析を行う. 等価スケー ル温度係数は、スケール温度計の倍率誤差とスケ ールの熱膨張係数の誤差,さらに,CBG の熱膨張 係数の誤差を含んでいる. スケール温度計の倍率 誤差とスケールの熱膨張係数の誤差については, 分離して評価できなくてもスケール温度計の等価 スケール温度係数による補正を行うことができる が、CBGの熱膨張係数の不確かさは、分離して評 価できないと等価スケール温度係数による補正に 影響を与える. しかし, CBG の熱膨張係数の不確 かさは、0.02×10⁻⁶ /℃ で 10℃の温度変化に対して 0.02µm/m 程度である. 次に, スケールオフセット 誤差に関して分析を行う. スケールオフセット誤 差は、スケール温度計のオフセット誤差とスケー 表1 スケールおよびワーク温度計の倍率誤差とオフセット誤差

	X scale	Y scale		Work
dk,	0.046	0.058	dkw	-0.011
dt,0 (°C)	-0.236	0.160	dt _{w0} (℃)	0.196

表2 スケールおよびワーク温度計の温度補正前後の最大目盛誤差と 標準偏差 um/m

	before co	orrection	after correction			
	scale error	Standard deviation	scale error	Standard deviation		
Ecx	-6.4	3.04	0.7	0.43		
Ecy	5.6	4.04	1.9	1.31		
EMX	-3.4	1.84	2.4	1.48		
Ew	7.4	3.25	1.8	1.41		



図 4 1 日間の Y 軸に設置した MBG の CMM 付属のワーク温度 t, と t, の 変化



ルの倍率誤差を含んでいる.しかし,これらを分 離して評価できなくてもスケール温度計のスケー ルオフセット誤差による補正を行うことができる.

CMM 付属の温度計に関して分析を行う. 図 4 に Y 軸に設置した MBG の CMM 付属のワーク温 度 t_w と,その隣に設置した CMM 付属の温度計と は別の温度計(温度精度:±0.07°C)のワーク温 度 t_{wy} の1日間の変化を示す.また,図5に CMM 付属のワーク温度 t_w とワーク温度 t_{wy} の相関図を 示す.これらの図から,CMM 付属のワーク温度 測定 t_w の倍率誤差は小さく、10℃の温度変化に対 して 0.01℃程度である. これに対して、オフセッ ト誤差は 0.170℃であることが確認できる. また、 目盛誤差 E_{MY} から、ワーク温度計の評価を行った ワークオフセット誤差と CMM 付属のワーク温度 t_w とワーク温度 t_{wY} の相関図から求めた、CMM 付 属のワーク温度計のオフセット誤差との差は 0.026℃となり、よく一致した. さらに、相関図か ら求めた、ワーク温度 t_w と実際のワーク温度 t_w と は、0.03℃以内で一致した. これらのことから、 CMM 付属の温度計の温度精度(±0.3℃) は、ほ とんどがオフセット誤差であり、温度計の倍率誤 差および測定のばらつき等は、少ないことが分か った.

等価ワーク温度係数に関して分析を行う.等価 ワーク温度係数は、ワーク温度計の倍率誤差とワ ークの熱膨張係数の誤差を含んでいる.ワークの 熱膨張係数の誤差は、測定する測定物によって変 わるので、これらを分離して評価できなければ、

ワーク温度計の等価ワーク温度係数による補正は できない、また、MBG の熱膨張係数の不確かさ は、0.5×10⁶ /℃ で 10℃の温度変化に対して 0.5µm/m 程度もある. これらのことから, ワーク 温度計の等価ワーク温度係数誤差による補正は困 難であることが分かった、次に、ワークオフセッ ト誤差に関して分析を行う. ワークオフセット誤 差は、ワーク温度計のオフセット誤差とワークの 校正値誤差を含んでいる. これらを分離して評価 できなければ、ワーク温度計のワークオフセット **誤差による補正に影響を与える.ワークの校正値** 誤差は0.5µm/m 程度あるが,ワークオフセット誤 差と CMM 付属のワーク温度計のオフセット誤差 とはよく一致していることから、普通(鋼製)の ブロックゲージの目盛誤差から、ワーク温度計の ワークオフセット誤差の補正が可能であることが 分かった.

これらのことを踏まえて、スケールとワークの 温度計を補正する前と後の最大目盛誤差と標準偏 差を表2に示す.これらの結果から、スケールと ワークの温度計を補正することにより、目盛誤差 と、その標準偏差は小さくなり、Y軸に平行にお いた CBG の目盛誤差 E_{CY}では、5.6μm/m、標準偏 差4.04µm/m であった最大目盛誤差が1.9 µm/m, 標準偏差1.31µm/m へ減少し,また,MBGの目盛 誤差 *E_{MY}*では,7.4 µm/m,標準偏差3.25µm/m で あった最大目盛誤差が1.8 µm/m,標準偏差 1.41µm/m へ減少することが確認できた.

個々のブロックゲージの熱膨張係数を高精度 に測定し、その値を付けた熱膨張係数付のブロッ クゲージも提供されており、その不確かさは、 0.035×10⁶/℃である¹²⁾.このブロックゲージを使 用すれば、等価ワーク温度係数誤差のワーク温度 計の倍率誤差とワークの熱膨張係数の誤差を分離 し、ワーク温度計の倍率誤差による補正も可能で ある.しかし、前述したようにワーク温度計の倍 率誤差は少ないため、改善効果も少ないと考えら れる.

3. マルチスタイラス測定における 位置誤差の検討

3.1 MCG による CMM の幾何学観差の評価³⁾

3.1.1 MCG の構成と使用方法 図6に MCG の構成を示す. MCG はベースの上に径4 mm の ピボットボールのついた支柱とアームにより構成 され, ピボットボール上に3 個のボールでキネマ チック(運動学的)に支持されたアームの先端に, スタイラスボールを備えた形をしている.また, アームはカーボンファイバー製で熱膨張係数は 1.0×10⁻⁶ C となっている¹³⁾.

まず、ピボットボールを測定し、その中心座標 を原点とする.次に、アーム先端のフォーク状の バーにプローブを引っ掛けた状態で、CMM を駆 動してアームを指定の位置へ移動する.その位置 で、プローブをスタイラスボールへ接触すること で、原点から *R* だけ離れた球面上の測定点の座 標値 (x, y, z) を得ることができる.*R* としては、 101 mm、151 mm、226 mm、380 mm、532 mm、 685 mm のアームが用意されている.

図7に示すように水平方向に45度間隔で8ヵ所, 水平面より+45 度および-45 度の位置で同様に 各8ヵ所,合計24ヵ所の測定位置で繰り返し3 回の測定を行う.この72点の座標は,理想的には すべて原点から R の距離の座標にあるので,理



図6 マシンチェックゲージの概要 13



図7 マシンチェックゲージの測定位置 🔊



図8 CMMの座標系と理想的な座標系との関係

想的な球からの偏差により CMM の幾何学誤差を 評価できる.また,すべての測定の終了後に,も う一度,ピボットボールの中心座標を測定するこ とで測定中の温度ドリフトを確認できる.

以上のような測定は,一般的な数値制御の CMM では,すべて自動的に行うことができる.1 回の測定は20分程度で行うことができるため,現 場環境で日常的に使用することが可能である.

3.1.2 MCG のデータ処理手法 72 個の測定 データの座標値 (*x_i*, *y_i*, *z_i*) から, ピボットボール の中心座標のずれ量(*x*₀, *y*₀, *z*₀)および直角誤差(*t_{xy}*, *t_{xx}*, *t_{zy}*) を求める.まず, ピボットボールの中心座 標のずれ量は球の方程式を利用して,式(9)の *S_c* を最小にする最小二乗球の中心から求めることが できる. 次に, CMM の各軸の直角誤差は図 8 に示すよ うに 3 つのパラメータで表現できる. CMM の機 械座標系 (x, y, z) と直角誤差のない座標系 (X, Y, Z) の関係を, X 軸と x 軸は等しい, xy 平面と XY 平面は等しいとして表現する. 直角誤差として y 軸の Y 軸からの角度誤差 t_{xy} , z 軸と Z 軸からの X 軸方向の角度誤差 t_{xy} , o 3 つのパラメータで記述ができ る. これらのパラメータは角度として表現される.

直角誤差のパラメータは,式(10)の近似によ る式(11)の S_qを最小とする条件で,最小二乗 法により求めた.ここで,rはピボットボールの 中心とアーム先端のスタイラスボールとの平均距 離である.

$$S_{c} = \sum_{i=1}^{n} \left((x_{i} - x_{0})^{2} + (y_{i} - y_{0})^{2} + (z_{i} - z_{0})^{2} - r^{2} \right) \quad (9)$$

$$X = x + y \sin t_{xy} + z \sin t_{zx} \approx x + y t_{xy} + z t_{zx}$$

$$Y = y \cos t_{xy} + z \sin t_{zy} \approx y + z t_{zy}$$

$$Z = z \sqrt{1 + \tan^2 t_{zx} + \tan^2 t_{zy}} \approx z \cos t_{zx} \cos t_{zy} \approx z$$
(10)

$$S_{q} = \sum_{i=1}^{n} \left(\left(x_{i} + y_{i} t_{xy} + z_{i} t_{zx} \right)^{2} + \left(y_{i} + z_{i} t_{zy} \right)^{2} + z_{i}^{2} - r^{2} \right) (11)$$

3.1.3 MCG のシミュレーション アームの 長さを 100 mm とし、3 つの直角誤差パラメータ を種々に変化させた場合、水平面 (0°)、水平面 より+45° および-45° の XY 平面における測定 誤差をシミュレーションにより示した (図 9). 図 9 (a) および (b) の水平面の±45° 方向の比 率で、 t_{xy} の推定が可能であることが分かる. 同様 に、図 9 (a)、(c) および (e) より+45° およ び-45° のずれの X 方向と大きさで t_{xy} が推定可 能であり、図 9 (c)、(d) および (e) より+45° および-45° のずれの Y 方向と大きさで t_{xx} の推 定が可能であることが分かる.

この結果は,式(11)の Sq を最小とするよう な最小二乗法の当てはめ結果と一致する.以上よ り, MCG により直角誤差パラメータが推定可能 なことを確認した.



図9 直角誤差パラメータを変化させた場合の XY 平面における測定誤差のシミュレーション

3.2 MCG による位置誤差の評価実験

3.2.1 円筒ゲージ測定の条件設定 図 10 に示 すスチール製の円筒ゲージ(熱膨張係数: 11.5×10⁻⁶/K)の平面(平面A)と円(円1,円2, 円 3, 円 4)の測定要素を図 11 に示す 2 つのポジ ションで、図12に示す回転式プロービングシステ ムの対向する2組のプローブ(回転中心からの長 さ100mm, スタイラスは長さ40mm, 先端球4mm) を用いて、 プローブと円筒ゲージの相対的な位置 関係が一致するように測定した. 各ポジションの 配置はポジションXでの円筒ゲージの中央部分を 基点として回転を行った. この基点は, CMM の 測定領域のほぼ中央とした.測定点の配置は、図 13 に示すように、平面および円測定ともに、18 点の等間隔測定を行い,以下4°ずらして5回の測 定を行った、測定要素は、図10における平面A, 円1,円2,円3,円4に加え,円1と円2から 円筒 A, 円 3, 円 4 から円筒 B を作成し, 円筒 A と円筒 B から円筒 AB を作成した. これらの測定 要素から表3に示す幾何偏差を算出した¹⁴⁾.

校正球の位置は、図14に示す4箇所(LLF, LCF, L_{RF}, L_{CC})で,図15に示す回転式プロービングシ ステムを用いて、異なる5つの姿勢で各プローブ の校正を行ない、パラメータを設定した.



図10 円筒ゲージ¹⁴⁾



図11 円筒ゲージ測定における2つのポジション¹⁴⁾



図 12 円筒ゲージ測定とプローブとの関係

- 8 -



図13 平面測定の測定点配置¹⁴⁾



図 14 CMM における MCG に支柱と校正球の位置

評価項目	要素	データム
平面度	平面 A	
真円度	円 2, 円 3	
円筒度	円筒 A, 円筒 B, 円筒 AB	
同軸度	円筒 A	円筒 B

表3 測定要素項目¹⁴⁾

表4 CMMの測定位置の違いによる直角誤差の評価結果 sec

Y axis	Left			Center			Right		
X axis	tw	1 Izy	l _{2x}	t _{xy}	tzy	1 _{zx}	txy	tzy	lzx
Front	2.3	0.4	2.3	3.5	-3.7	1.6	3.7	-5.6	2.2
Center	2.5	-0.8	2.5	1.3	-2.8	1.6	1.6	-4.8	2.2
Back	2.1	0.5	2.2	3.0	-2.8	2.0	3.8	-5.1	1.9

表5 各ポジションにおける円筒ゲージの測定要素ごとの直角誤差 sec

	ポジション X(X)			ポジション Y(Y)		
測定位置	1xy	lzy	lzx	txy	tzy	tzx
平面 A (p)	1.9	-1.8	2.0	2.4	-3.3	1.6
円1(cl)	1.9	-1.9	2.0	2.3	-3.2	1.6
円 2 (c2)	1.8	-2.0	1.9	2.2	-3.2	1.6
円 3 (c3)	1.4	-3.6	1.8	2.0	-2.8	1.7
[¹] 4 (c4)	1.5	-3.7	1.8	2.1	-2.8	1.8



図 15 回転式プロービングシステムによる 5 姿勢

3.2.2 MCG による位置誤差の評価 現場環境 に設置した CMM について, 図 14 に示す 9 箇所の 位置で MCG の 101 mm のアームを用いて直角誤差 の評価を行った結果を表 4 に示す. この結果から, 測定位置によって直角誤差の変化は最大 *t_{sy}* で 6 sec 程度あることが確認できた.

ポジションXおよびYにおける円筒ゲージの測 定要素(平面 A, 円 1, 円 2, 円 3, 円 4)ごと の測定位置の直角誤差をL_{LC}, L_{CC}, L_{RC}およびL_{CF}, L_{CC}, L_{CB}の距離と直角誤差の関係から求めた結果 を表5に示す.この結果から,ポジションXにお ける測定要素ごとの測定位置の *t_{zy}*の直角誤差の 変化は大きく,最大 2sec 程度あることが確認でき た.

測定位置による直角誤差の変化は、測定の誤差 となり、平面度の測定においては、校正球の位置 と測定位置の ta の直角誤差の変化が位置誤差 AL となる.また、真円度および円筒度の測定におい ては,校正球の位置と測定位置の tzvの直角誤差の 変化が位置誤差 AL となる. 同軸度の測定におい ては、校正球の位置とワークの設置位置の直角誤 差の変化が位置誤差 AL となり、ポジション Xの 場合、校正球の位置とワークの設置位置の ta の直 角誤差の変化,ポジションYの場合,校正球の位 置とワークの設置位置の tzy の直角誤差の変化が 位置誤差 AL となる. ここで、ワークの設置位置 の直角誤差は、円筒ゲージの各ポジションにおけ る基点が、CMM の測定領域のほぼ中央で、Lcc の測定位置とほぼ同じであるため、Lcc の直角誤 差とする.

校正球の位置がL_{LF}でポジションXにおける円 筒ゲージの測定位置が平面 A のときの位置誤差



図 16 円筒ゲージの実測定と MCG による位置誤差の評価のシミュレーション

μm

	ポジション X			ポジション Y				
	L _{CC}	LLF	L _{CF}	L _{RF}	Lcc	LLF	LCF	LRF
平面度 A	0.29	0.21	0.77	0.86	0.53	0.03	0.53	0.62
真円度 2	0.38	1.16	0.83	1.75	0	0.33	0.01	0.29
真円度 3	0.38	1.92	0.07	0.99	0.08	0.26	0.07	0.21
円筒度 A	0.43	1.16	0.87	1.80	0.01	0.33	0.01	0.29
円筒度 B	0.43	1.96	0.07	0.99	0.09	0.26	0.08	0.21
円筒度 AB	0.43	1.96	0.87	1.80	0.09	0.33	0.08	0.29
同軸度 A	0	0.61	0.02	0.52	0	2.77	0.80	2.46

表6 MCGによる位置誤差の評価

ALを式(12)に示す.ここで,評価項目が平面度, 真円度,円筒度のときのLはプローブの回転中心 からの長さで,評価項目が同軸度のときのLは同 軸度の評価長さである.

$$AL = L(t_{xy-LF} - t_{xy-pX})$$
(12)

式(12)に基づいて,各ポジションの校正球の 位置における評価項目ごとの位置誤差を表6に示 す.ここで,円筒度については,評価している真 円度の位置誤差の最大値を円筒度の位置誤差とする.この結果から、同じ評価項目でも、円筒ケージの設置位置および校正球の位置によって位置誤 差が変化していることが分かった.

各校正球の位置において円筒ゲージの表3に示 す4つの評価項目を実測定した結果と各評価項目 の実測定の最小値と表6に示す位置誤差を加えて シミュレーションした結果を図16に示す.この結 果から,実測定とシミュレーションによって得ら れた値とは,1µm以内で一致した.このことから, MCG によって評価した校正球の位置と測定位置 の直角誤差の値を用いて,位置誤差を評価する方 法の妥当性および校正球の位置とワークの設置位 置を最適な位置に設置することにより,位置誤差 を小さくできることが分かった. 現場環境における CMM の高度化における問題 点として,目盛誤差の要因となる誤差を熱膨張補 正の誤差として分析を行った.また,現場環境に 置かれた CMM の CBG の目盛誤差からスケール 温度計を評価するとともに,MBG の目盛誤差か らワーク温度計を評価し,これらの温度計を補正 することの有効性を確認した.さらに,マルチス タイラス測定における校正球の位置と測定位置の 関係を検討し,MCG によって評価した直角誤差 の値を用いて,位置誤差を実験的に評価した.得 られた結論は以下のとおりである.

- (1)低熱膨張のブロックゲージの目盛誤差から スケール温度計の等価スケール温度係数と スケールオフセット誤差を評価し、さらに、 普通(鋼製)のブロックゲージの目盛誤差か らワーク温度計のワークオフセット誤差を 評価することにより、スケールとワークの温 度計の補正が可能となり、目盛誤差を減少さ せることができることを示した。
- (2) 本研究に用いた CMM 付属の温度計の温度 精度を決めている要因は、ほとんどがオフセ ット誤差であり、温度計の倍率誤差と測定の ばらつき等は、少ないことを指摘した.
- (3) スケール温度計の等価スケール温度係数と スケールオフセット誤差およびワーク温度 計のワークオフセット誤差を評価した値を 補正値として,温度補正を行うことの有効性 を実験により確認した.
- (4) MCGによって評価した校正球の位置と測定 位置の直角誤差の値を用いて位置誤差の評 価が可能であることを確認した.
- (5) 校正球の位置とワークの設置位置を最適な 位置に設置することにより,位置誤差を小さ くできることを確認した.

今後は,現場環境の問題点である振動,ゴミ, 空気などの環境の影響や校正方法,温度計の設置 位置,プロービングシステムの評価などの管理方 法について検討し,現場環境の CMM の高度化を 目指す. この研究は, 競輪の補助金を受けて行われたこと, また, 産業技術総合研究所様からお貸しいただいたブロックゲージを使用して行ったことを付記して謝意を表します.

参考文献

- 高増潔:バーチャル三次元測定機計測,計測 と制御,40,11 (2001) 801.
- 2) 大西徹,高瀬省徳,高増潔:現場環境における三次元測定機の高度化に関する研究(第1報) 温度ドリフトの評価および補正-,精密工学会誌,73,2 (2007) 270.
- 3) 大西徹, 高瀬省徳, 高増潔:現場環境における三次元測定機の高度化に関する研究(第2報) 直角誤差補正-, 精密工学会誌 73, 7 (2007) 818.
- A. Balsamo, D. Marques, S. Sartori, A Method for Thermal-Deformation Corrections of CMMs, Annals of the CIRP 39/1, 1990, 557.
- J.-P. Kruth, P. Vanherck, C. Van den Bergh, Compensation of Static and Transient Thermal Errors on CMMs, Annals of the CIRP 50/1, 2001, 377.
- 6) J.-P. Kruth, P. Vanherck, C. Van den Bergh, B. Schacht, Interaction between workpiece and CMM during geometrical quality control in non-standard thermal conditions, Precision Engineering 26, 2002, 93.
- M.H. Attia, S. Fraser, A generalized modelling methodology for optimized real-time compensation of thermal deformation of machine tools and CMM structures, International Journal of Machine Tools & Manufacture 39, 1999, 1001.
- 8) 阿部誠,高増潔,大園成夫,沢辺雅二:空間 座標の比較測定による CMM の構成(第1報) ーパラメトリックエラーモデルの構成とその シミュレーションー,精密工学会誌,66,3, (2000),483.
- 9) 大西徹, 高瀬省徳, 高増潔:現場環境におけ

る三次元測定機の高度化に関する研究(第3 報)-低熱膨張ブロックゲージを用いた温度 補正の評価-,精密工学会誌 掲載待ち.

- P.C. Miguel, T. King: Co-ordinate measuring machines Concept, classification and comparison of performance tests, International Journal of Quality & Reliability Management, 12, 8 (1995) 48.
- 野瀬哲郎,高橋史明,中林正史,森田英彦, 小杉展正:超低熱膨張セラミックス

"NEXCERA",新日鉄技報 第 374 号 (2001) 6.

- 12) Mitutoyo Information 《Gauge Block》 No.4.
- 13) RENISHAW Catalog: The Machine Checking Gauge.
- 14) 形状計測研究会: ISO 15530-2, -6 アセスメン ト測定 Protocol (Final)

(幾何公差のデータムと三次元測定機 による測定データム系)

1. はじめに

ものを作るためには.何らかの機能が要求される.この機能を満たすための仕様が図面上に 表現される.この図面をもとに機能が部品上に 実現されるような加工がなされ,計測・組立て 作業が適宜繰り返され,最終的に検証が行われ, 製品として完成する.したがって,設計図面は 加工・計測を行うための技術的な情報の伝達手 段である.そのため,設計図面の完全さとその 解釈の一意性が要求される.

ここに新しい生産システム GPS(製品の幾何 特性仕様)に関する一連の規格の意義があり,国 際規格(GPS)に基づく設計・図面指示の幾何公 差方式(機能要求によって対象とする形体に幾 何偏差を公差内に規制する方式)の正しい理解 が必要となる.

この生産システムの普及により,部品の組み 付け互換性の確保,部品の生産性の向上,より 一層のコスト低減が実現される.例えば発注側 と受注側双方とで図面の理解が共通していれば, 短時間の打ち合わせ,(あるいは必要ない)で十 分となる.

したがって、ものづくりのグローバル化に対応するためには、世界に通用する図面指示法の 共有化が不可欠となる.

2. 幾何公差の種類

幾何公差は、その形体の機能要求にしたがっ て指示される.したがって、製造および検査に おける要求も幾何公差の設定に影響される.つ まり、データムの設定順序により組み立て時に 部品同士が干渉する可能性が現われる.なお、 データムとは関連形体に幾何公差(姿勢・位置・ 振れ)を指示するとき、その公差域を規制するた めに設定された理論的に正しい幾何学的基準 (点・直線・平面など)であり、形体間の機能的 関係を確立する基準となる.したがって、デー タム設定には、対象となる部品や形体の機能、 加工プロセス、測定方法、部品の形状、他の部 品との関係、組み立て上の課題、設計要求など を熟慮する必要がある.

表1に幾何公差と幾何特性の種類を示す.表 1のように幾何公差には19種類あり,適用され る形体は単独形体と関連形体に大別される.特 定の幾何公差が指示された場合,原則として公 差は対象とする形体の全域に適用される.そし て,これらの幾何公差は形体の正確な形によっ て挟まれる領域内に,実際の形状が入っている かどうかによって評価されることになる. そのため,図面指示がどのような領域を表現し ているかを,正しく解釈する必要がある.なお, その公差付き形体は,その公差域内であれば任 意の形状または姿勢でよい.また,単独形体は データムを持たない.

幾何公差とは幾何偏差の許容値を意味し,偏 差とは実特性と理想特性との差で,通常は符号 を持たない.

表1 幾何公差の種類

適用する形体	公差の種類	幾何特性	記号
単独形体	形状公差 (*):線の 形状特性 (**):面の 形状特性	真直度(*) 平面度(**) 瓦円度(*) 円簡度(**) 線の輪郭度(**) 配の輪郭度(**)	100QC0
関連形体	姿勢公差	平行度 直角度 〇内度 〇rientalion 傾斜度 線の輪郭度 一 から から から の から の に の し 、 の に の し 、 の に の し 、 の に の し 、 の い の に の し 、 の い の に の し 、 の い の に の し 、 の い の に の し の い の に の し の い の に の し の し の し の し の し の に の し の し の し の し の し の の に の し の し の し の し の し の し の し の し の し の し の し の し の の し の し の し の し の し の し の し の し の し の し の し の の の し の し の し の の の の の の の し の の の し の の の の し の の し の の し の し の し の し の し の し の し の し の し の し の し の し の し の し の し の の し の し の の の の の の の の の の の の の	N-UN-
	位置公差	位置度 しの定 しの定 しの定 中心点に適用 同軸度 対称度 線の輪郭度 下ofile 面の輪郭度	D) @@#
	振れ公差	円周振れ 全振れ Runoul	11

3. 平行度の幾何公差例

図1により幾何公差を解釈してみる.二つの 円筒穴の軸線の平行度として、片方の軸線を基 準として、もう一方の軸線の範囲を規制する. 図1の軸線Aがデータムになる.したがって、 どちらの軸をデータムとして採用するかは、後 の結果に大きく影響する. 図1a),図1b)に示されている一方向の平行度 公差(たおれ・ねじれ)と,図1c)の互いに直角 な二方向と,図1d)に示されているような方向 を定めない四種の平行度公差が考えられる.



図1a),図1b)の平行度では、実測した軸線、 (あるいは実際の軸線)は、指定された方向(指示 線の矢の方向)において、データム軸直線 A に 平行で、0.1 だけ離れた平行二平面の間になけ ればならない、図1a)のたおれの場合は、水平 方向の軸線の姿勢は問われていない、図1b)の ねじれの場合は、上下方向の軸線の姿勢は問わ れていない. 図1c) の軸線は、データム平面 B に関して指示された方向で,かつ互いに垂直な 方向においてデータム A に平行で,それぞれ 0.16 および 0.04 だけ離れた二組の平行二平面 の間になければならない.

一方,図1d)の方向を定めない場合では,デ ータム軸直線 A に平行な軸線をもつ直径 0.03 の円筒の公差域内になければならない.また, この平行度の例ではデータム軸直線は下側の軸 線が採用されているが,データム設定には,対 象となる部品や形体の機能,加工プロセス,測 定の方法,部品の形状,他の形体との関係,組 立上の課題,設計要求などを念頭に置き選択す る必要がある.

4. 加工・計測でのデータム設定

形状精度などの幾何精度を評価するときには, 評価対象と比較するための基準となる参照の方 向(互いの位置・姿勢の関係)が明らかになって いなければならない.従来,参照方向は図面の 暗黙の指示や,あいまいな基準の概念によって 決定されていた.しかし,GPS 規格では,デー タムシステム(datum system)を用いた基準設 定の方式が使われている.そこで,データムシ ステムを使った形状精度の評価を,計算機上で 行うための手法を考え,そのときのいくつかの 問題点を取り上げ,そのなかで現在のデータム システムの持っている問題点を明らかにする.

現在用いられている,幾何精度検証のための データムの決定方法は,現場的立場でみれば, 明確である.すなわち,実際に定盤などを使っ て作業するため,外接という手法を用いる.一 方,形状を計算機で処理する立場で見ると,あ いまいな点が多い.つまり,三次元測定機によ る評価においては,使用する測定機の特徴とし て,対象形体を離散的にしか測定できないこと, さらに評価点数が少ないことなどから,外接と いうデータム設定手法には問題があると思われ る.

計測の観点のみから考えると,設計図面上の 公差は対象形体の GO・NG を判定するための ものとなる.一方,三次元測定機による評価は GO・NG, つまり合否判定が目的(検査)の場 合の他に,対象形体がどのような姿勢に加工さ れているか,すなわち,加工状態の調査を目的 とする場合がある.したがって,後者のような 評価が目的の場合には,図面上のデータム設定 である必要性は必ずしもない.

しかし,評価目的が前者の場合には,できる だけ図面上のデータム設定と合致することが望 ましいと思われる.

ここで、三次元測定機による計測の特徴を、 形状測定専用の形状測定機による計測と比較し てみる. 表2にそれぞれの計測の特徴を示す. 表2からわかるように、三次元測定機による形 体計測では、評価点数が少なく、離散的なデー タを用い形体パラメータによる最小二乗法を適 用し、形体を推定している. したがって、三次 元測定機による評価において、もし外接の概念 を適用する場合には、非常に多数の評価点が必 要になるものと思われる.

	形体計測	形状計測	
評価点数	少(10 [~] 20 in 3D)	多(1000~10000in3D)	
評価点の不確かさ	大	小	
評価点の密度	低い・離散的	高い・連続的	
データ処理	最小二乘法・外挿	フィルタ	
評価手法	形体パラメータ	输轫形状	
形体のモデル	あり	なし	

表2 形体計測と形状計測の特徴比較

5. データム設定法比較

三次元座標測定システムの基本は,X 軸・Y 軸・Z 軸の機械座標系で構成される直交座標系 測定システムであり,プローブシステムが被測 定物と接触することにより得られる被測定物の 座標値が取り込まれる.このとき,被測定物の 三次元座標測定の評価の都合に合わせて,被測 定物上の形体に設定されるのが測定座標系であ る.そこで,測定座標系が三平面(データム)座 標系であることから図2のデータム指示例を用 いて,図面上のデータム設定と三次元測定機に よる測定座標(データム)系を比較しながら検討 してみる.

三平面データム系とは,幾何学的三平面で構成される直交座標系であり,優先順位に従って, 第一次,第二次,第三次の順序でデータムが設定される.また,第一次データムが決定される と,第二次データムは第一次データムに垂直で, 第三次データムは第一次および第二次の両方の データムに垂直な平面であることが要求される.



図2 データムの指示例

図2b)に示されているデータム設定方法では、 実際の表面(datum feature)に外接し、これより 精度のよい平面(simulated datum)によって第 一次データム (A面・Primary datum plane) が決定される.第二次データム(B面・ Secondary datum plane)は、第一次データムに 垂直で、やはり形状に外接する平面により決定 され、第三次データム(C面・Tertiary datum plane)は、第一次および第二次両方のデータム に垂直で実際の表面に外接する平面により決定 される.このように、現在使われているデータ ム決定の方法は、現場的に定盤面などを使って 作業するときに適している方法である.

ところが、三次元測定機による計算機と結合 させた測定システムでは、表2に示されている ように、測定値が離散的で、さらに評価点数も 少ないことが特徴である.

図2a)の評価対象には円筒の軸線に幾何公差 の位置度が指示されている.図面は、実測した 円筒の軸線(あるいは実際の軸線)は、データム 平面Aに垂直で、データム平面Bから20mm、 データム平面Cから25mmだけ離れた理論的 に正しい位置にある直径0.1mmの円筒公差域 のなかになければならないことを示している.

ここで、円筒軸がデータム平面Aに対してあ る傾きを持っているものと仮定する.この場合、 データムの規制により円筒軸はデータム平面A に垂直である必要がある.したがって、図3の ようにデータム平面Aに垂直な仮想上の最大内 接円筒を当て嵌めなければならない.そのため、 この当て嵌められた円筒の径は、実際の円筒直 径より小さくなる.

この条件を三次元測定機により評価するため にはどのような条件が必要になるかを考えてみ る.円筒形状を表わす,すべての点群をデータ ム平面A上に投影し,これらを用いて最大内接 円の中心座標・直径を計算し設定することにな る.

しかし, **表**2に示した形体計測(三次元計測) の特徴からわかるように, 評価点数が少ないこ とから, 評価対象の円筒形状の評価点位置によ り,得られる投影面が大きく異なることになる. さらに, 最大内接円を計算する必要があること から, 評価値が大きなバラツキを持つものと想 像される. したがって, この方法は現実的とは いえない.

6. 三次元測定におけるデータム系設定方法

6.1 外接と最小二乗

三次元測定機によるデータム設定に外接という概念を採用し難いことを次の図4の例により 示す.図4a)の斜線部分の輪郭は被測定物が第 ー次データムに投影された形状と仮定する. そして,これを三次元測定機で実際に評価すると, 一般的には図4a)のような白と黒の三角記号で示されているような離散点として表現される.

図4 a) のような断面形状を二通りの方法で 離散的(白・黒三角記号)に測定し,その測定点 より最小二乗法により第一次データムを設定す る.図4a)ではすべての測定点(白+黒)での連続 測定のとき,図4b),図4c)では白と黒のそれ ぞれの離散点測定のときの条件で,図中に最小 二乗法(点線)と外接(実線)によって決定される データムとして比較のために示されている.



Last spare line





(d) Comparisons

図4d)には、これらすべてのデータム設定法 がまとめて示されている.この図4d)の結果か ら, 離散点測定により平面を決定する場合, 外 接に比べ最小二乗法のほうがバラツキの少ない ことがわかる.

実際の測定においても、離散点測定によって 平面を決定する場合、外接という方法では計算 量が大きいことや、測定ミスや測定中の異常値 に対応できないなどの問題点がある。一方、最 小二乗法の採用は計算が易しく、分散を使うこ とにより測定中の異常値を検出でき、またバラ ツキも少ないなどの利点がある。

したがって、現在の三次元測定機の使用状況 では外接という概念を測定座標系に導入するこ とは難しいのではないかと思われる.

6.2 最小二乗による投影と交線

そこで、三次元測定機による測定座標系に最 小二乗法を利用する場合どのようにすればよい かについて検討する.この場合、データム決定 の問題点を言い換えると、評価対象が直角度や 平面度が悪い表面により構成されている場合の データム決定を一意的に行える方法は何かとい うことになる.



図5 第二・第三データム面の測定点配置

図5の例により、直角度と平面度が悪いとき のデータム決定の手法について、どのように最 小二乗を適用すれば一意的でバラツキの少ない データム決定ができるかを以下議論する. 図5 には第二次(B面)・第三次(C面)のみの評価 点が示されている.

第一次データムは、平面に直角という条件が ないため、問題は平面度のみとなる。 図6のように対象面の形により、外接にこだわ ると、データムの設定が不明確になるが、最小 二乗法を平面に適用することで一意的でバラツ キの少ない平面が決定できる.

第二データムの決定は平面Bを第一データム に垂直な面としてなされなければならない. 図 7a)は表面 B 上の二組(白丸・黒丸)の測定点 を第一次データム(平面A)へ垂直に投影した 時の様子を示している.この第一データムに投 影された二組の測定点を用い,最小二乗直線 (least square line 白・黒)を当てはめ第二デー タムの候補としたものが示されている.これら 二組の直線はB面の方向を代表しているとは限 らないことがわかる.



図6 第一次データム設定面の例

そこで、表面 B の最小二乗平面を作る. そし て、この面と第一データム A 面との交線(edge A-B)を求め、これを含みデータム A に垂直な面 を第二データムとする. これらの直線が図7a) に示されている. この交線をデータムとして利 用することにより、表面 B の方向を無理なく表 現できる.

第三データムについても、平面Aへの投影に

よる評価点(三角)を用いた二種の最小二乗線 と表面Cへの最小二乗平面の当て嵌めによるデ ータム設定との三通りの方法が図7b)に示され ている.黒丸は投影された測定位置(三角で表 示された評価点)を用い最小二乗直線を求め,

これと第二次データム面との交点を表わし、二 重丸は投影された点の最小二乗直線が第二次デ ータムに垂直という条件を与えたときの交点を 表わしている.一方、白丸は表面 C の最小二乗 平面と第一次データムの交線 (edge A-C) が第 二次データムとの交点を表わしている.ここで も、白丸である面 C の最小自乗面の交点が一番 良く表面 C の方向を表わしていることがわかる. したがって、この交点を用いることにより、第 三次データムは表面 C の最小二乗平面と第一次、 第二次データムは表面 C の最小二乗平面と第一次、 第二次データムに参加していることにより、第 三次データムは表面 C の最小二乗平面と第一次、 第二次データムに参加して決定できる.**図7**c) に第二次、第三次データム面が稜線(edge A-C, edge A-B)とともに示されている.



図7 最小二乗による二次・三次データム

7. まとめ

以上のように、平面度や直角度の悪い対象物 については、最小二乗平面を用いるデータム決 定方法が、一意的でバラツキの少ないデータム システム決定の手法として有効なことがわかる. また、この方法が三次元測定機による測定座標 系としての構成法の最も一般的な手法である.

しかし、できれば図面指示の方法、すなわち、 外接の概念によるデータムシステム設定法によ る評価値と同等な三次元測定機による評価も望 まれる.そのためにはどの程度の評価点数を取 る必要があるが、また、その結果を公差判定す るための処理ソフトウェアにはどのような能力 が必要なのかについても今後、実例をもって検 討していきたい.

8. 外接・最小二乗のデータム設定に関するシ ミュレーションによる検討

8.1 はじめに

以下,図6を評価対象とする.

図6のA面とB面との角度をαとする. 角度 αが 90 度以上の条件では,外接基準は上面D の交線B-Dに依存するが,角度αが 90 度以 下では交線A-Bに依存することになる.

この後者の場合には三次元測定機によるデー タム設定は平面A・Bの交線となるため、外接 基準と一致する.ただし、B面がある平面度の 値を持つと両者のデータムが一致するとは限ら ない.そこで、平面度・角度・評価点数を変数 にして、データム設定方法による差異を比較検 討する.

8.1.1 方 法 評価条件として, 平面度の 有無と直角度(第一データムに対する傾き(角度 α)・以下傾きという)を誤差因子と仮定する. 三次元測定機による測定の現状を考慮し, 評価 点数を変え, どのような影響があるかを検討す る. なお, 評価対象面の評価点配置位置は xy 平面(y=0・図6の平面Bに対応)とし, 中央の軸 に対し 1mm 間隔(x・z 軸)とし, 変位(y 軸)のみ μm 単位で与える.

評価のための配置点位置は y=0 の xz 軸上と し、31×31 点(x 軸位置では左端を-15mm, 中央を 0mm, そして右端を+15mm の 1mm 間隔)で表わし、これを評価点数の最大とする. この評価点配置位置を利用し,評価点数を変化 させるために,両端を残し,左右対称に等間隔 に間引く.その結果,最大961点(31×31)から 最小9点(3×3)まで評価点が変化することにな る.また,評価対象面を構成する面形状は理想 平面(すべてy=0になる・nonと表記)の他に, 図8のような位置関係をもつ20µm(平面度)の 凹凸形状を配置位置に直接重ね,凹凸形状その ままの平面(flat+と表記)と,符号のすべてを逆 符号にした平面(flat-と表記)の,合計3種の異 なる形体とする.ただし,この20µm 凹凸形 状の平面の平均面はy=0のXZ 面上にはない.

0	+11	-6	
-1	+14	+3	
-6	+9	0	

図8 凹凸平面の形状 単位µm

なお、傾きについては上端面軸(図6のedgeB -D)を中心軸とし、edgeA-Bを0から± 1mm までを設定し変化させた.したがって、 +1mmの傾きの場合は下端面軸(図6の edge A-B)が上端面軸(図6の edgeB-D)より 1mm 出っ張り、-1mmの場合は下端面軸が上 端面軸よりへこむことになる.

外接基準と最小二乗基準の比較のために考慮 すべき問題点は次の二つ、すなわち、

1)外接基準の値となる測定値が異常値かどう かの判定はどのようにするか

2)最小二乗基準と外接基準に偏りが発生する か、の二つと考えられる.

8.1.2 評価法 ここでは第二次データムと なる面に 5μmのバラツキを持つ 961(31×31) 個の値を評価対象面にランダムに割り振る.

これらの値を第一次データムに投影する. こ

の投影された値(z の座標は消去され $x \cdot y$ の値 のみとなる)を用い、最大値(一番目・二番目・ 三番目まで大きい順に)を求める.これが外接の 基準位置となる.その他に、投影された値を用 い、最小二乗直線 (y = a x + b)を求め、面 全体の方向(パラメータa)とy切片(パラメ ータb)を求める.このy切片の位置が最小二 乗法による外接の位置となる.

これら二つの値を指標に,評価点数を変えな がら比較検討する.

始めは, 傾きのない状態, つまり傾き0の条 件で比較検討する.

8.1.3 最小二乗法による平面度の影響 三 次元測定機による座標系設定となる第一データ ム面と第二データム面の交線に対し,第一デー タム面に投影した値による最小二乗直線での, y 切片の値が平面度によりどのような影響を受 けるかを検討する.平面形状が non で,傾き 0 の条件での第一データム面と第二データム面の 交線(三次元測定機による座標系設定値)は y=0 になる. この値を参考に平面度による影響を検 討する.なお,ランダムに与えられた 10 組の 平均により値が表示されている.



図 9 投影された評価値による最小二乗の y 切片 (三次元測定機では y=0)

図9に y 切片の値と評価点数の関係を示す. この y 切片の値は対象平面の平均面を表わして いる.図9より,平面度の影響の結果、y 切片 の値が 0 の位置からズレていることがわかる. また,評価点数が少なくなると,多数点のとき の位置からずれてくる.そして,そのズレは平 面度の悪いほうが大きい.したがって,この偏 り分を除いた状態で比較検討する必要がある.

8.1.4 外接基準による平面度の影響 第一 データム面に投影した値の最大値を外接の基準 と考え,ズレ(y切片の値)を除いた状態で,評価 点数の影響を検討する.



図10 投影された値の最大値から平面度の影響を除い た値と評価点数の関係

図 10 に外接基準位置と評価点数の関係を示 す.図10より,面基準の位置0より,15 μ m(ほ ぼ3 σ)以上ずれていることがわかる.この値は 評価点が大きいほど外接基準位置が大きくなっ ている.これは評価点が多くなると、5 μ mの バラツキが与えられている測定点は3 σ の値を とる確率が大きくなるためである.そして、平 面度の悪い状況では、さらに偏りが大きくなる. この理由は平面形状が平均面に対し非対称のた めと思われる.また、評価点数が減少すると、 評価点内での最大値が小さくなってくることも わかる.



8.1.5 基準位置の不確かさ比較

図11 外接基準の標準偏差と評価点数の関係

図 11 に第1データム面に投影した値の最大 値である、外接基準位置と最小二乗による y 切 片の値の不確かさを示す.図11より,y切片の 不確かさ(平面度の有無,すなわち,投影される 形状にかかわらず不確かさは一定)が一番小さ いことがわかる.以上の平面度・外接基準・標 準偏差の検討から,傾き0の状態では平面度の 有無にかかわらず,面基準位置からのズレが発 生し,かつ外接基準を用いるとバラツキも大き くなることがわかる.

8.1.6 異常値検出の可能性 次に,外接基 準位置として用いた投影面内の最大値が異常値 かどうかを判定する方法があるかどうかについ て検討する.



図 12a) 外接基準の候補である値と評価点数の関係 平面度0の場合



図 12b) 外接基準の候補である値と評価点数の関係 平面度+の場合





図 12a~c) が傾き 0 の時の大きい順に 3 個(1 番

目 Max, 二番目 max1, 三番目 max2)の値を比 較したものである.

図12 a~c) すべてより,評価点数にかかわら ず3点の間隔は,ほぼ一定であり,かつバラツ キの半分程度であることがわかる.したがって, 測定のバラツキを判断基準とすれば異常値検出 は可能である.

8.1.7 基準設定法への傾きの影響 次に傾きの影響を検討する.



図 13 投影点の y 切片・外接基準となる最大値と傾きの 関係

図 13 に傾きと y 切片(青線)・最大値(赤線)の 関係を示す.投影された点を用い最小二乗法に より y 切片の値を求めることから,傾きに比例 して値が変化することが推測される.

図13では傾きを-100µmから+100µmま で変化させた時の関係が示されているが, y 切 片の値は傾きの大きさに比例して, 傾きの半分 の値になっていることがわかる.

一方,図13に示されている外接基準(赤線)と なる最大値と傾きとの関係からはプラスの傾き, すなわち、z軸での最下端(edgeB·D)の値が大き くなる傾きの場合には,最下端に配置された評 価点群の最大値が基準の対象となる値となるた め,傾きに比例して大きくなる.しかし,マイ ナスの傾きでは,最上端(edgeA·B)部の評価点 群の値が基準の対象の点となり,したがって, 傾きにかかわらず,ほぼ一定の値を示すことに なる.(傾きにつれて変化するのは最下端部であ る)

これらの理由により,外接の基準として使用 するためには,外接基準となる最大値の方が有 利となり,最小二乗法によるy切片の値は不適 当であることがわかる.ただし,傾きにより最 大値に影響を与える部分が変化するという不安 定な方法であることがわかる.

9. おわりに

ここで改めて、三次元測定機によるデータム 設定を考えてみると、第二次データムは第一次 データムと第二次データムの交線を用いている ため、傾きがプラスの状況では、外接基準の取 り方と同様となっていることがわかる.

さらに、バラツキの大きさから考えても第一 次データムと第二次データムの交線を用いる方 法が有利となる.しかし、マイナスの傾きを持 つ場合には、この方法は外接基準より劣ること がわかる.

このような状況の中で、外接基準にこだわり、 かつ、バラツキを小さくする唯一の方法は三平 面データム系を構成するような治具を用い、こ の治具面を用い測定座標系を作るしかない. つまり、第一次データム面に直角な測定治具を 被測定物である第二データムの平均的な方向に 平行に突当て、この測定治具の面と第一次デー タム面との交線を第二次データムとして利用す るしかないものと思われる.

今後は実測によって上記の仮説を検証する予 定である.

謝 辞

本研究は,財団法人JKAの競輪補助金を受けて実施したものであり,ご支援いただいた関係各位に深く感謝いたします.

参考文献

- 最小二乗法によるデータム平面の決定方法 高増潔 大園成夫 精密工学会誌
- 2) 図面の新しい見方・読み方 桑田浩志・中里 為成 日本規格協会

(真円度測定)

1. はじめに

真円度測定機を正しく使用するための標準と して,次の二つが JIS B 7451:1997 に規定さ れている.

一つは、回転精度校正用標準器であり、半径 方向の回転精度を評価するもので、球、半球又 は円筒形状の標準器である(軸方向の回転精度 評価もある.).

他は,拡大倍率を校正するための標準器である.この拡大倍率校正のための標準器には次の 三つが規定されている.

- 複数ブロックゲージによる段差(オプチカ ルフラットに厚さ10µm以上異なる2個の ブロックゲージを密着したもの)を評価する.
- 6率校正器(ねじおよびてこ,ねじおよび くさびなどを利用して正確な寸法の変位を 静的に与えることが出来る校正器)を用いる.
- 3) 校正用標準器(測定子に動的かつ一定の変 位を与えるため,外周面上に一つ以上の小さ な平面又は曲面をもつ円筒形の器具・一般的 には切欠き標準と呼ばれている)を用いる. ここでは、動的な評価が可能であり、かつ評 価も簡便に行えることから、切欠き標準を倍率 校正の標準として普及させようと考えている. どのようにすればこの切欠き標準による倍率校 正の手法が普及するか、また、より正しい切欠 き標準の値付けが可能かを検討している.

以下, 検討結果を順次示す.

2. 真円度測定の現状

現在,当所では真円度測定機用標準器の評価 業務を行っている.回転精度校正用標準である, 半球形状の標準器の評価では位相差法を利用し た,マルチオリエンテーション法により対応し ている.

測定条件は回転数 6 回/分,カットオフ値 50(upr)である.したがって,被測定物の形状に, この条件より高い周波数成分があると,正しく 値が得られない.

一方, 切欠き標準器の評価では, 被測定物と

同等の切欠き深さを持つ,校正証明書付き切欠 き標準を用意し,これとの比較測定により対応 している.

測定条件は回転数6回/分で、カットオフ値は500山としている.



図1 切欠き標準の形状

表1a) 切欠き標準の不確かさ

品名	表示值 µm	不確かさ
А	15	$\pm 1.5\%$
В	20	$\pm 1\mu$ m
В	300	$\pm 1 \mu$ m

表1b)市販切欠き標準の種類

切欠き深さ <i>μ</i> m	直径 Mm	切欠き部幅 mm	切欠き領域 角度 。
300	44	7.2	18.5
20	44	1.9	4.7
15	19	1.1	6.5
12	19	1.0	5.7
3	19	0.5	2.9



図2 真円度測定機の外観

評価方法は出力波形の全周を約 2880 点でデジ タル化し,波形の中心座標を原点に変換する. 次に,切欠き部を中心とし,切欠きの影響の現 われていない部分を100から150点分の領域だ け出力波形を,切欠き中心を対称に、切り出す. そして,この部分に最小二乗法を適用し,その 中心線と最大切欠き深さの位置との差として評 価している.

測定は短時間に標準・被測定物の測定を行な い、繰返し・反復の値により標準の校正値を基 準に、比較測定により切欠き深さを評価してい る.なお、短時間にまとめて標準・被測定物を 測定しなければならない理由は測定子(検出器 のうち対象物に直接接触する部分)の回転運動 の要部分であるピボットの具合により、明らか に有意な変化が見られることが確認されたため である.その時も標準・被測定物の測定値の数 が均等に分布されていたため、実質、評価値か らは、この不具合の影響がキャンセルされ、そ の影響が現れなかった経験がある.

したがって、比較測定は非常に有効であるこ とが確認されている.しかし、基準となる標準 の校正値がどの程度正しいのか疑わしい部分も ある.図1に切欠き標準の形状を示しておく.

2.1 実際の評価例

回転精度校正の例は次のようである。 当所で保有している校正用標準球(年間空調さ れている測定室内で常時保管)の長時間(3年 以上)のマルチオリエンテーション法による真 円度の値は、せいぜい 3nm程度のバラツキで あり、円形状もほとんど変化していない. なお、校正用標準の通常の真円度は10~30nm の範囲にある.

依頼品(5年周期)の真円度の値の変化は5 nmであったが,形状の位相が少しずれている 結果になっていた.他の測定例は評価対象が汚 れており,清掃に手間取り,その結果のためか 形状,真円度の値とも大きく(20~30nm以上) 変化した.この結果から,対象物の清掃などに よる変形がない場合には,かなり正しく(5~10 nm以下)評価されているものと思われる.

回転軸機構	多孔質静圧軸受け		
回転方式	テーブル回転式		
回転精度	(0.04+0.0006H)µm H高さ		
回転速度	1~10rpm 可変		
最小角度位置表示	0.1度		
テーブルの大きさ	155mm		
芯出し調整範囲	±2mm		
傾斜調整範囲	±2度		
最大積載質量	20kg		
上下移動量	300mm		
半径方向移動量	150mm		
測定力	100mN(10gf)		

表2 真円度測定機の仕様

切欠き標準の評価例は次のとおりである.

a)標準を2個用いた場合

依頼品 (5 年周期)の切欠き深さの差は 0.1 μm (呼び値 20μmの 0.5%) と 0.5μm (呼 び値 300μmの 0.2%) であった.

b)標準を1個用いた場合

標準1個の場合は0.1µm (呼び値12µmの 1%)であった.

参照している依頼試験の数が少ないため正確 ではないが、評価値の不確かさは比較する標準 の数に反比例することから、上記の測定値間の 差の傾向は妥当なものと思われる. したがって,評価結果(カタヨリを含んでいる可能性がある。)のバラツキはかなり小さいことが確認できる.しかし,この値の絶対値の不確かさについては不明な部分が多いので,今後検討する必要がある.

なお、校正の周期は3、5年になっている.

最後に、切欠き標準の寸法と切欠き深さとその不確かさを表1に示す.

3.背景

被測定物の大型化により、測定の高速化・高 精度化が要請されている.それに付随して、最 小角度位置表示を細かく、かつ回転速度を大き くする傾向にあり、ほとんどの真円度測定機に 回転数1から10回転/分の機能が付加されて いる.

その結果,検出器の応答性の拡大と動的な倍 率校正手法の確立が求められている.

したがって、これらの要請を満たす切欠き標 準が求められることになる.

その結果次のような問題点が現われている.

- 1) 測定環境(温度・空気圧力変動)の安定性
- 2) 検出器と被測定物の位置関係の安定性
- (必要な周波数領域の明確化)
- 4) 検出器の線系性の向上
- 5) 倍率校正値の検出器への再現性の向上
- 6) 回転精度の向上

これらの問題点を少しずつ改善し、より良い 方向を目指している.

なお,現状として,測定点数が万のオーダー になり,複数の回転数が使われている.回転数 を変えて(高い回転数で)測定して行くことか ら,検出器の応答性を上げていく必要があるが, 現在の状況では検出器の改善は考えていない (あるメーカー)ということらしい.

4. 測定環境の改善

使用している真円度測定機は回転テーブル型 である.測定機の仕様を表2に示す. また,図2に測定機の外観を示す. この測定機はビニールシートで覆われ,空調 されている測定室の空気振動や温度変動の影響 が緩和されるように設置されている.

4.1 供給空気の温度

測定機がカバーに覆われており、その中に制 御部,演算・表示部などの発熱源が入っている. そのため、測定機を使用する状態では、測定系 がある程度の温度(23~24℃)になる.

したがって、測定時の温度が一定になるまで1 日前から電源をオンにしている.

温度変動を極力小さくする目的で,発熱源の 特定とその影響の程度を確認するため,供給空 気の温度を調べた.

供給空気はドライヤを経由して供給されている.しかも,測定機に近い位置にある.そのため,供給空気を導くホースと室内(測定機カバーの外)の温度を調べた.



図3 供給空気用ホースと室温の関係



図4 供給空気用ホースと室温の関係



図5 供給空気用ホースと室温の関係



図6 空気供給源の能力

図3がこの状態での温度変化の 20 時間の記 録である.

この図3の結果より、ホースより供給される 空気の温度の方が、測定室の温度(測定機カバー 外)より高いことがわかる.このままでは測定機 カバー内の温度を上げる原因になるため、次の 対策を採った.

ドライヤの設置位置を測定機から遠ざけた. そのため供給空気のホースの全長が長くなり, この長くなったホースを測定室の床面に這わせた.この対策による温度への影響を図4に示す.

図4の24時間の記録結果より,測定室温度 (測定機カバー外)より,供給空気の温度の方が 低くなっていることが確認された.したがって, この対策により供給空気の温度は改善された.

更なる改善を目指し、ドライヤ後の空気ホー スを螺旋状に巻いた銅管(長さ2m)につなぎ、こ の部分を換気口に曝し、空調されている測定室 からの排気空気の流れにゆだねた.なお、ホー スの全長は追加部分だけ長くなっており、その 他の設置状況は同じになっている.

その結果を図5に示す.予想に反し、ホース

の温度が高くなっていることがわかる.しかも, 営業時間中に差が大きくなっている.これらの 例から考えると,年間にわたって供給空気の温 度を測定室温より低く保つには,何らかの装置 を必要としているものと思われる.この図5の 結果は,年間空調の施されている測定室内でも 床面温度は夏(7月)・冬(11月)で異なっているこ とを示しているものと思われる.

これらの結果から、供給空気の温度管理は再 考が必要であることがわかった.

4.2 供給空気圧

真円度測定機に供給される空気の供給源は, 他の測定機や除振台などと共用している.その ため,供給タンクの容量が適正かどうかを調べ る必要があった.

図6が他の測定機を使用したときの供給空気 の圧力変動である.図6では2種の測定機をそ れぞれ別々に作動可能状態にしたときの値が示 されている.出力値は圧力メータを1分間隔で 目視し,記録したものである.







図9 真円度の回転数による影響

インパルス波形とその周波数成分



図10 パルス波と周波数成分

(切欠き部の開き角度が大きくなると低い周 波数が多くなる)

図6より,空気圧力が測定機の使用により周期 的に0.05MPa程度変動していることがわかる. また,使用する測定機により,その圧力変動周 期も異なっていることがわかる.

したがって、測定環境としては最善とはいえないことがわかる.

このような供給空気圧力の状態で,真円度の 測定を開始した.なお,真円度測定機使用時に は,他の測定機は使用していない.

供給空気圧力の変動が、どのように真円度の 測定結果に影響するかを確認するため、次の方 法をとった.

回転テーブル上の中央にセンタリングされた 被測定物を設置し、これに真円度測定機の検出 器を接触させる。回転テーブルを回転させない 状態で連続して、検出器からの出力値を記録す る.

図7に出力値の変動の様子を示す. 出力値の検出周期を5分としたため,変動の 周期とその大きさにバラツキがあるが,およそ 20分間隔に出力変動があることがわかる.さら に,その変動の大きさは 0.4μmもあることが わかる.

この変動が測定中の真円度にどのような形で 影響しているかわからないが、何らかの不利益 を与えていることだけは想像できる.

そこで、現状の打開策として,使用可能な最 低の空気圧力に下げてみた.

その結果を図8に示す.

図8では出力値の変動が小さくなっていたため、測定機の検出感度を上げ、同様の方法で評価した.

図8より,空気圧力変動の影響と思われる出 力変動値は 0.03 µm程度に減少できているこ とが確認された.変動の周期は以前と同様に, 20分程度であることも確認できる.

なお,現在は空気供給源のタンクの容量を大 きくする方向で進んでいる.

4.3 回転速度と切欠き標準

同一の被測定物であれば、測定時の回転数に かかわらず同じ測定結果を示すのが理想である。

そこで、切欠き標準を異なる回転速度で評価 した.

図9に回転速度と真円度の関係で示す.

切欠き標準の値として,最小二乗円による評 価値を用いた.



図11 切欠き標準の周波数表示



図 12a) 0.3mm 径部分



図 12b) 0.1mm 径部分

表示は6回転/分の回転速度での値を基準とし、 真円度値の比で表示した。

なお、ここでの真円度値は実際の切欠き深さ (切欠き標準の形状偏差を含んでいる)とは必ず しも一致していない.

図9より、回転速度により、真円度が異なっていること、また被測定物である切欠き標準により回転速度と真円度との関係が異なることがわかる.

ここで使用した切欠き標準は、切欠き深さは 同じであるが、切欠き部を構成する円筒の直径 が異なるように造られている。もう一種類の切 欠き標準は円筒の直径は同じであるが、切欠き 深さを変えてある。したがって、それぞれの切 欠き標準の切欠き部を構成している円周に対す る角度が異なる.(以下,これらを試作切欠き標 準と呼ぶ)

図9に示した切欠き標準は直径 40mm と 5mm で、切欠き深さはそれぞれ 40µm と 5µ m である. したがって、切欠き部を構成する内 角(開き角度)の大きさは異なる. 切欠き部の角 度は明らかに直径の小さい 5mm の切欠き標準 の方が大きな角度をもっている. この結果が回 転速度と真円度との関係に出ているものと思わ れる.

そこで、切欠き標準の切欠き部をパルス波の 周波数として検討してみる.

切欠き標準の切欠き部の寸法変位は、1回転 で1波の円弧形状の変位であるため、有限イン パルスとして扱うことができる。

インパルスとその周波数成分は図 10 のような 関係にある.したがって、切欠き部に相当する 開き角度が大きい方が、低い周波数成分が多く なる.

この関係が、図9の真円度と回転速度との関係に現れたものと思われる.

そこで、いろいろな切欠き標準を周波数解析 してみた.図11がそれらの結果である.

なお、比較しやすいように、周波数の最大値 を同一のスケールとするため、正規化して表示 した.ちなみに、測定時の回転速度は6回転/ 分である.

4 種類の試作した切欠き標準を用い評価した が,それらを切欠き部の開き角で分類してある. 図 11 より,150 山/回転までで示ししたが,開 き角が大きいほど低周波数成分(低い山数)にな っており,理論値どおりの結果を示している. このことは、検出器の応答周波数の領域が、検 出される被測定物の出力波形に直接影響を与え ることになる.しかも、回転数が高くなればな るほど、ますます検出器の応答性が重要となる ことを示している.



ここで、測定機の倍率校正を切欠き標準で行 なうと仮定する.その場合、現在の検出器を用 いて、設定されている回転速度の範囲内(最高回 転速度を考えればよい)で正しく切欠き標準の 値を表現できるようにするための方策は、切欠 きの開き角度をできるだけ大きくすれば可能に

このことから、合理的な切欠き標準の寸法(直 径と切欠き深さ)が求められるものと思われる.

なることがわかる.

4.4 極細径円筒の測定

三次元測定機などによる微細形状の評価に微細なプローブが必要である.これらは、軸の先端に球が付いている形状をしている.この球形状の真円度(真球度)を知りたいという要求がある.また、0.3mm以下の細穴の径やその形状を知りたいなど多くの要求がある.

とりあえず,現状でできる細径の真円度評価 として,0.1mm 径のドリル先端部(ドリルの刃 部を除く)の測定を試みた.

ドリル軸に接触する真円度測定機の接触子先 端部はできるだけ小さいほうが良いということ で,接触式の表面粗さ計の触針(先端径 2µm) を用いた.この先端が被測定物の軸心にできる だけ向くように調整して測定した結果を図 12 に示す.測定はスピンドル回転型の真円度測定 機を使用したため、軸合わせが困難であったが, とにかく記録波形は得られた.

0.3mm 径(図 12 a)の評価結果は何とか実 態を表わしていそうだが,0.1mm 径(図 12 b) での記録波形から見ると,クレスティング(軸合 わせ不良のため,接触子先端部の一点以外の部 分が被測定物に接触していること)の影響が出 ているとのことであった.

さて、この接触子で円筒スコヤ(直径 80mm・ 長さ 180mm の円筒)の外周を測定した. また, 比較のために通常の接触子(曲率 1mm) でも 同様に測定した.

この時,粗さ計触針による測定中に高い振動音 が発生し,しかも触針走査後には被測定物に切 り傷が発生していた.測定機のフィルタ選択を 500山としているため,記録波形にはそれほど の差異は見られないが,接触子の違いにより得 られている情報は大きく異なるものと思われる. ここにも,検出器の応答特性の影響が大きく現 れてくるものと思われる.図13に円筒スコヤの 真円度記録波形を示す.

今後,円筒形状の微細構造測定の増加が予想 されることから,高い周波数応答と評価点数の 増加が強く要請されるものと思われる.

5. おわりに

これまで、切欠き標準を用い値付けされた真 円度測定機を前提に議論してきた。値付けのさ れた切欠き標準により、測定機の倍率校正を行 い、その値は 0.1µm 程度までは移し代えられ ることを確認している。しかし、この基準とな る切欠き標準の切欠き深さを絶対値としてどの 程度正確に与えられるかの情報があまりない。

初期の頃は、切欠き標準は検査治具の位置づけであった.また、切欠き深さの値は、倍率校 正器により値付けられた上位の真円度測定機により、切欠き標準の切欠き深さが与えられていた.

しかし,ある時期(曲面の直径や形状を評価で きる表面粗さ測定機の出現)から,粗さ測定機に より切欠き深さを評価するようになり,また切 欠き標準の寸法(円筒直径・深さ)も大きくなっ た.

この評価方法は、切欠き部を含む円弧領域を 粗さ測定機で走査するため、最小二乗法を用い て円弧補問することになる. そのため、円周の 一部から直径を推定することになり、測定の不 確かさがある程度大きくなる.

このような状況であるが,これら切欠き標準の深さ表示は 0.1 µ m まであり,その不確かさ もかなり大きく設定されている.

今後は10nm オーダーの値が要求される状況 に対応するためには、何らかの打開策が必要に なっている.

我々は、切欠き標準の使いやすさを重視し、 あくまでもこの標準により精度向上を狙ってい る.

そこで、円筒面上の切欠き部形状を変更して みてはどうかと考えている. イメージとしては 段付き溝(ポリゴン鏡のうち鏡部が一個)のよう な形状である.この円筒を軸方向に測定し,段 差として切欠き部の深さを評価する.

実際の切欠き標準には真円度と表面粗さ,更 に段差部の平面度や平行度の高い形状精度が要 求される.しかも、造りやすくなければならな い.

また、検出器の応答特性の評価のために、切 欠き部の開き角度の小さい標準を用意すること で対応できないかとも考えている。

これらのことを念頭に今後とも真円度に関す る研究を進めていく予定である.

謝 辞

本研究は、財団法人JKAの競輪補助金を受 けて実施したものであり、ご支援いただいた関 係各位に深く感謝いたします.

参考文献

1) 真円度測定機 JIS B 7451

2) Uncertainty analysis for roundness measurements by the example of measurements of on a glass hemisphere M Neugebauer

Meas.Sci.Technol. 12(2001) 68.76

- 3) Industrial Metrology Surface and Roundness Graham T. Smith Springer
- 4) Handbook of Surface Metrology David J. Whitehouse Institute of Physics Publishing
- 5) テーラーホブソン(株) カタログ
- 6) (株小坂研究所 カタログ
- 7) Foundations of Mechanical Accuracy Wayne R. Moore 国際工機株式会社

表面層の機械的特性評価の高度化に関する研究

藤塚将行*'山口 誠**

Characterization of mechanical properties on indented surface

Masayuki FUJITSUKA & Makoto YAMAGUCHI

1. はじめに

近年,デバイスの微小化,極薄膜化が進んでき ているように,薄膜化・微細構造技術はデバイス の高次機能性を実現するための基幹要素として 様々な産業分野で用いられてきている.その信頼 性向上・高機能化のために薄膜・極微小領域の機 械的特性評価の必要性が高まっており,これらの 評価手法として有力かつ実用的な手法の一つにナ ノインデンテーション試験が挙げられる.

しかし、ナノインデンテーションでは測定領域 が表面近傍の微小領域のため、表面形状・表面性 状の把握が非常に重要となる。しかしながら、こ れらの把握に関する取り組みはまだ少なく、近年 の課題の一つとなっている.

本研究では、このような微小領域の表面性状・ 表面形状が機械的特性に及ぼす影響や、従来の硬 さ試験との連続性などについて取り組みを行うこ とにより、微小領域・表面層の機械的特性評価の 高度化を目的とする.具体的には、圧子の形状が 保証できないような圧子先端部による微小押込み 形状を評価するための対物型原子間力顕微鏡の開 発およびそれを用いた観察と評価を行った.

さらに,残留応力や結晶性の評価などに優れた 手法であり,材料の性状把握に大きな利点を持つ 測定法であるラマン散乱分光法を用いての押込み により変化する圧子下の結晶性,応力,結晶方位, 相転移などの表面性状の評価を行った.

*1 計量技術部 材料起除分析課

*2 計量技術部 精密計測課

このような試験法の高度化は、広く様々な産業 分野への貢献が期待できるものと考えている.

本報告書の構成は以下の通りである.2章にお いてラマン散乱分光法の原理と取り組み,および 圧子損傷部の性状評価について述べ,3章におい てナノインデンテーション法について技術的背景 や原理,原子間力複合顕微鏡の開発顕微ラマン分 光押込み試験システムの開発および評価など圧痕 形状評価について述べる.さらに4章で海外動向 調査について述べる.

2. ラマン分光法による表面層の応力・ 結晶性評価

2.1 ラマン分光法の技術的背景とこれまでの取 り組み

2.1.1 ラマン分光法の原理

結晶に振動数vi の光をあてると、格子振動との相 互作用のため、振動数vi の光のほかに、ωi±ωRの 光が散乱される現象がラマン散乱である.ωR はラマ ンシフトと呼ばれ、格子振動の振動数に等しい(通常、 ラマンシフトの単位は振動数のかわりに、波数 (cm⁻¹)).固体内素励起として、例えば格子振動を 考えると、その基準モード振動ωR で原子が振動 する.これより、分極率は格子振動のないときの分極 率をαnとすると、

$$\alpha = \alpha_0 + 2\alpha_1 \cos \omega_R t \qquad (2.1)$$

と表される変調を受ける. α₁は定数である. ここに, 外部から電場

$$E = E_0 \cos \omega_0 t \tag{2.2}$$

の光が入射すると、

$$P = \alpha_0 E_0 \cos \omega_0 t + \alpha_1 E_0 [\cos(\omega_0 + \omega_R)t + \cos(\omega_0 - \omega_R)t]$$
(2.3)

という双極子モーメントが生じ、この双極子モー メントにより光が散乱される.第1項は振動数 ω のレイリー散乱であり、第2項がラマン散乱であり、 入射光振動数よりも大きなものがアンチストークス散 乱、小さなものがストークス散乱と呼ばれる.

構成原子の質量をm,原子間のバネ定数をKと すると、ラマンシフトの一般的な関係は

$$\omega_R \propto \sqrt{K/m}$$
 (2.4)

である. ラマンシフトを測定することによって, 結晶構造に関する情報を得ることができる.

ラマン散乱による測定例として、単結晶シリコンと アモルファスシリコンのラマンスペクトルを図 2.1.1 に示す.単結晶シリコンは 520 cm⁻¹付近にピーク を示す.この周波数が式(2.3)からわかるように物 質固有の値を持つことから物質の同定を行うこと ができる.また、アモルファスは結晶と比べて原子 配置が乱れた状態になっている.これによりバネ定 数 K が分布を持つため、幅の広がったラマンスペク トルが観測される.このようにクオーツとシリカガラス のように組成が同じ物質でもラマンスペクトルは異な り、区別をすることができる.



図2.1.1 単結晶シリコンとアモルファス シリコンのラマンスペクトル

ラマン分光による応力測定について、半導体材

料として代表的なシリコンを例として述べる. 応力が加わって結晶にひずみが生じると,格子振動の非調和項によってバネ定数 K が変化する.そ のため、ラマンピークは無応力のときのピーク位置か らシフトした位置に現れる.一般には引張り応力が 作用すると、バネ定数 K が小さくなるので、式(4)より ラマンピークは低波数側へシフトする.

ダイヤモンド型結晶における応力・ひずみのラ マンスペクトルへの影響については、Ganesan¹⁾ らによってモデルが提唱された後.いくつかの実 験的検討が報告されている²⁰³⁴⁾⁵.

ひずみが存在する場合,シリコン単結晶のk=0 近傍の三重縮退光学フォノンモード(F_{2g}対称性) を記述する運動方程式は以下のようになる.

$$m\ddot{u}_{i} = -\sum_{j} K_{ij} u_{j}$$
$$= -\left(K_{ij}^{0} u_{i} + \sum_{ijk} \frac{\partial K_{ij}}{\partial \varepsilon_{kl}} \varepsilon_{kl} u_{j}\right)$$

(2.5)

ここで、 u_i は単位格子内 2 原子の相対変位の i方向成分であり、m は 2 原子の換算質量、 $K^0_{ii} = m\omega 0^2$ はひずみが存在しない場合のシリコンの 3 重縮退光学フォノン振動数である.また、

$$\frac{\partial K_{ij}}{\partial \varepsilon_{kl}} \varepsilon_{kl} = K^{(1)}_{ijkl} \varepsilon_{kl} = K^{(1)}_{ijkl} \varepsilon_{lk}$$
(2.6)

は加えられたひずみεによるばね定数の変化である. *i,j,k,l*は結晶座標 *x,y,z*によって示される. 一方, 熱力学的考察から,

$$K_{ijkl}^{(1)} = K_{klji}^{(1)} = K_{klji}^{(1)} = K_{jikl}^{(1)}$$
(2.7)

の関係が成り立つ. さらに, 立方晶の対称性から K(1)jikl は 3 つの独立した成分で表すことができ る. すなわち,

$$K_{1111}^{(1)} = K_{2222}^{(1)} = K_{3333}^{(1)} = mp$$

$$K_{1122}^{(1)} = K_{2233}^{(1)} = K_{1133}^{(1)} = mq$$

$$K_{1212}^{(1)} = K_{2323}^{(1)} = K_{1313}^{(1)} = mr$$
(2.8)
表すことができる. ここで, p, q, rは変形ポテン シャルと呼ばれ, ひずみによるバネ定数の変化を 記述する定数である. 式(2.5)~(2.8)から, ujが存 在するための永年方程式は次のようになる.

$$\begin{vmatrix} p\varepsilon_{xx} + q(\varepsilon_{yy} + \varepsilon_{zx}) - \lambda & 2r\varepsilon_{yy} \\ 2r\varepsilon_{yx} & p\varepsilon_{yy} + q(\varepsilon_{zx} + \varepsilon_{xx}) - \lambda \\ 2r\varepsilon_{zx} & 2r\varepsilon_{zy} \\ \end{vmatrix}$$
$$\times \begin{vmatrix} 2r\varepsilon_{zx} \\ 2r\varepsilon_{yz} \\ p\varepsilon_{zz} + q(\varepsilon_{xx} + \varepsilon_{yy}) - \lambda \end{vmatrix} = 0$$
(2.9)

[ɛ]はフックの法則から弾性コンプライアンス定数[S]を用いて応力テンソルと結び付けられる. 立 方晶の場合,次のようになる.

$$\begin{pmatrix} \varepsilon_{xx} \\ \varepsilon_{yy} \\ \varepsilon_{zz} \\ \varepsilon_{yz} \\ \varepsilon_{zx} \\ \varepsilon_{xy} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} S_{11} & S_{12} & S_{12} & 0 & 0 & 0 \\ S_{12} & S_{11} & S_{12} & 0 & 0 & 0 \\ S_{12} & S_{12} & S_{11} & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & S_{44} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & S_{44} & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & S_{44} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \sigma_{xx} \\ \sigma_{yy} \\ \sigma_{zz} \\ \tau_{yz} \\ \tau_{zx} \\ \tau_{xy} \end{pmatrix}$$

(2.10)

式(2.9)と式 (2.10)よりラマンシフト量と応力と を関連付けることができる.応力によるラマンピ ークのシフトの例を図2.1.2 に示す.



顕微光学配置の場合に後方散乱光のみを測定す

ることになる.このとき励起・散乱方向に対して 垂直な面内応力成分の2成分の和($\sigma_{xx} + \sigma_{yy}$)の 場合,ラマンピークのシフトを $\Delta \omega$ とすると,

 $\sigma_{x} + \sigma_{w} [MPa] \approx -434 \times \Delta \omega \ [cm^{-1}]$ (2.11)

となる。

アモルファス体のラマン散乱について、より詳 しく述べるⁿ.結晶のラマン散乱では格子振動に よって光が散乱される過程の中で、いくつかの許 される散乱過程に注目しているわけであるが、ア モルファス体では結晶運動量が定義できなくなる ことから、選択則に破れが生じ、幅広い許容散乱 過程が観測されるようになる.したがって、これ らのラマンスペクトルの解析から振動準位と構造 に関するより多くの情報が得られる.

アモルファス状態とは、長距離秩序はないが、 短距離秩序は残っているようなものと考えられて いる.このような系のラマン散乱に関して、乱れ により誘起された選択則の破れを振動状態密度と 関連させ定量的に扱う方法が Shuker らにより提 案されている ^{a)}. それは基準振動の空間的広がり を特徴付ける相関距離 Λ を考え、その局在化した 振動モードを exp(i $qr - r/\Lambda$)で表した.これに よって qが良い量子数とはならず、波数選択則が 緩和される.

アモルファスシリコンの例を図2.1.3に示す.



図2.1.3 アモルファスシリコンのラマン散乱

(実線は実測, 点線は結晶 Si の振動の状態密度, 一 点鎖線は点線の曲線を半値幅 25cm⁻¹のガウス型関数 でコンボリューションをして幅を持たせたもの.⁷) 微結晶やナノ構造物質の大きさはラマンスペク トルの形状の変動から求めることができる.この ことについて簡単に述べる⁹.

q = 0 選択則について述べる. ラマン散乱にお ける運動量の保存則 ($\mathbf{k} = \mathbf{k}_i \pm q$) は、入射光と散 乱光の波数ベクトルの絶対値にほぼ等しい ($|\mathbf{k}_i| \approx |\mathbf{k}_i| = 2 \pi/\lambda_i$)ので、 $\lambda_i \approx \lambda_j$ 光の波 長とすると、 $q = 4\pi/\lambda \sin(\theta/2)$ と書ける. 通常の ラマン散乱で使用される可視光の場合、q の最大 値は $q \le 10^6$ cm⁻¹であり、これは典型的な結晶の ブリルアンゾーン境界の大きさ π/a と比べて 2桁 以上も小さい. したがって、一次のラマン散乱で 観測されるフォノンの波数ベクトルはブリルアン ゾーン中心に限られる. この波数ベクトル選択則 は、一般に q = 0 選択則と呼ばれる.

結晶の格子欠陥などの周期性の乱れが導入され たり、あるいは微粒子やナノ構造物質の場合、フ オノンは狭い空間に閉じ込められる.その結果、 q = 0 選択則が崩壊する.これは、波数ベクトル のより広い範囲に存在するフォノンがラマン散乱 に寄与することを意味している.波数ベクトルの 広がりは、フォノン閉じ込め長さ(フォノン相関 長さ)をLとすると、 $\Delta q \sim 1 L$ 程度である.実 験的には、これはラマン散乱スペクトル形の非対 称性的変化となって現れる.

結晶性の崩壊にしたがいフォノンが大きさLの 空間領域に閉じ込められると、フォノンの波は減 衰する. ガウス関数 exp(・αr²/L²)をフォノン閉じ 込め関数として用いたとき、ラマン散乱強度は

$$I(\omega) \propto \int \frac{d^3 q |C(0,q)|^2}{\left[(\omega - \omega(q)]^2 + (\Gamma_0 / 2)^2 \right]} \qquad (2.12)$$

と表される⁹⁾. ここでは Γ_0 は完全結晶のスペクト ル幅, $\omega(q)$ はフォノン分散関係である. また, C(0, q)は | C(0, q) | 2~exp(-q2*L2/2 α)で与えられる. α は微結晶の形に関係する係数といわれ,通常, Si や GaAs では, 2, あるいは8 π 2が使用される ことが多い. 完全結晶のとき (L:無限大),式は ω (0)にピークを持つローレンツ型となる. すなわち, フォノンラマンスペクトルは、単結晶でのするど い対称のピーク形状から、多結晶化する(Lが小 さくなる)につれて、非対称の幅の広いピーク形 状になっていく.この線形の変化から微結晶の大 きさL(あるいは欠陥間の平均距離)を見積もる ことができる.

2.1.2 これまでの取り組み

2.1.2.1 共焦点顕微鏡・ラマン分光複合装置 10

本研究では当所が企業と共同開発した共焦点顕 微鏡・ラマン分光複合装置を用いる.また,その 改良を行う予定である.この装置は顕微鏡部分に 一般的な光学顕微鏡に加えて,共焦点顕微鏡(レ ーザーテック社製 VL2000)を備えている.高倍率 でも鮮鋭な画像が得られ,高さ方向の寸法測定も 容易であるという特徴を持つ.共焦点顕微鏡とラ マン分光分析機の双方の持つ利点(目的物の高分 解能な観察,化学的・構造的性質の分析)を同時に 得ることが特徴である.その外観を図2.1.4に示 す.

図2.1.5 は共焦点顕微鏡・ラマン分光複合装置 装置の概略図である. ラマン分光装置はレニショ ー社製 inVia ラマンシステムを基本に構築した. 波長488 nmの光をレンズ系を用いて試料面上直径 1 µm の領域に垂直に照射し, 試料から 180 度後 方ラマン散乱光を分光器で測定した. 2 枚のエッ ジフィルターを用いて励起レーザ光をカットし, 信号光をシングル分光器に導入し, 検出器は-80℃の電子冷却CCD を用いている.



図 2.1.4 共焦点顕微鏡・ラマン分光 複合装置外観



図 2.1.5 顕微ラマン分光装置振略図

2.1.2.2 ラマン分光における表面測定領域

ラマン散乱の深さ方向分解能について述べる. 吸収係数をα,入射光強度を *I*₀ ラマン散乱断面 先を *D*とすると,表面から深さ *d*までの領域から のラマン散乱強度 *L*₀は,

$$I_{s} = I_{0}D\int_{0}^{d} e^{(-2\alpha x)}dx = \frac{I_{0}D}{2\alpha}(1 - e^{(-2\alpha d)}) \qquad (2.13)$$

となる. 同様に, 深さ dより下の領域からのラマン強度は

$$I_{d} = I_{0}D\int_{d}^{\infty} e^{(-2\alpha x)} dx = \frac{I_{0}D}{2\alpha}e^{(-2\alpha x)}$$
(2.14)

深さ報方向の分解能の目安として 90%のシグナ ルが帰ってくる深さを d_p として、 $I_s = 0.9 (I_s + I_{dp})$ を解くと、

$$d_p = -\frac{\ln(0.1)}{2\alpha} = \frac{2.3}{2\alpha} \tag{2.15}$$

となり,吸収係数aから,その深さ方向の情報を 知ることができる.一般的には波長が短いと浅い 領域,波長が長いと深い領域から情報を含むこと になる.例として**衰2.1.1**に代表的なレーザ波長 におけるシリコン単結晶の場合の吸収係数から求 めた侵入長を示す.これより,励起レーザの波長 を選択することによって深さ方向の情報を求める ことも可能となることがわかる.

表 2.1.1 単結晶シリコンの代表的レーザ波長 における d。

Laser Line [nm]	d_p [nm]
632	1980
532	880
488	570
441	320
266	5

当所の有するシステムでは、深さ方向の測定が 可能となるよう複数のレーザ光原をシステムへの 組み込みを行った.励起レーザは 632 nm (Ne-Ne, Research Electro-Optics 製), 532 nm (DPSS, SpctraPhysics 製), 488 nm (DPSS, Coherent 製), 441 nm (He-Cd, 金門光波製) を備えている.キネ マティックマウントによって容易に波長を変換で きるようにした.

2.1.2.3 紫外ラマン分光法

近年, ラマン分光法は周辺技術の進歩に伴い, 取り扱いが容易になりつつあり, その有用性から 広く様々な分野で用いられてきている. しかしな がら,現在, 市販されているラマン分光システム は,励起光として可視光を用いたものがほとんで あり,紫外励起ラマンは少ない. 最近になって, 紫外励起ラマンが注目されつつある.

一般的な物質,特に有機物などは紫外領域に電 子吸収体を持つ物質が多いが,その電子吸収体と 励起波長が一致すると,共鳴ラマン散乱という現 象が起こり,通常の非共鳴ラマン散乱にくらべて, ラマン散乱強度が 10⁶ 倍大きくなることが知られ ている.また,一般の顕微ラマン分光においては, その空間分解能が波長の回折限界によって制限さ れているが,紫外光は波長が短い分空間分解能を 向上させることのできる可能性がある.さらに, ラマン分光法においては,試料からの蛍光がしば しば問題になる.可視から近赤外にかけて蛍光を 有する試料においては,紫外ラマン分光法を用い ることにより,蛍光を回避することが可能となる. 紫外ラマン分光法の特徴を**表2.1.2**にまとめた.

紫外ラマン	紫外ラマン分光法の特徴			
浅い侵入長さ	Si の場合	シリコン薄膜		
	500 nm@488nm	ワイドギャップ		
	5nm@266 nm	半導体評価		
共鳴効果	選択的・高感度検出	ダイヤモンド,た		
		んぱく質		
蛍光除去	可視から赤外にかけ	蛍石、ルビー		
	てのブロードな発光			
高温ラマン	黒体輻射除去	ガラス, セラミッ		
		クなどの溶融状		
		態,高温物性		

表2.1.2 紫外ラマン分光法の特徴

紫外ラマン分光は 1950 年代に,水銀灯の 253nm の輝線を光源として,気体のラマン散乱測定が行 われている.その後,多くの研究者によって試み が行われてきている¹¹⁾¹²⁾¹³⁾¹⁴⁾.しかしながら,通 常用いられるアルゴンレーザの第二高調波は,初 期コストは1,000~3,000 万円かかり,10,000W以 上の高電圧・高電流が必要とされ,大規模な水冷 設備といった付帯設備も必要となる.さらに,数 百時間での第二高調波生成のための結晶の劣化が 生じる.また,ミラー,レンズなどの光学部品対 物レンズ, CCD 検出器など可視領域で用いられて きたものが使用できないなど,取扱いの点で今後 の発展が期待される.

当所では、ソニーマニュファクチュアリング社 製連続波 266 nm レーザ¹⁶⁾を励起光源として用い ている(**図 2.1.6**).



図 2.1.6 波長全固体 266mm 紫外レーザ外観 本レーザの特徴として、 ・> 10 mW 出力

- ・長期安定性 > 7000 h
- ・狭線幅 く 4 MHz
- ・超低ノイズ <115 dBm/Hz
- ・コンパクト
- 電源設備: AC100-200V, 260W (max)

などがあげられる.

第2.1章 参考文献

- S. Ganesan, "A lattice theory of morphic effect in crystal", Ann. Phys. 56, (1979), 556 - 594
- E. Ansstassakis, A. Pinczuk, E. Burstein, F. H. Pollak and Cardona, "Effect of static uniaxial stress on the raman spectrum of silicon", Solid State Commun, Vol.8 (1970), 133-138
- F. Cardeira, C. J. Buchenauer, F. H. Pollak, M. Cardona, "Stress induced shifts of first order raman frequencies of diamond and zinxblende-type semiconductors", Phys, Rev. vol.B5, (1972), 580-593
- I. D. Wolf "Stress measurements in silicon devices through raman spectroscopy: Bridging the gap between theory and experiment, J. Appl. Phys Vol.79 (9) (1996),7148-7156
- I. D. Wolf, H. E. Meas "Process-induced mechanical stress in isolation structures studied by micro-Raman spectroscopy, J.Appl.Phys,Vol.74(7),(1993),4490-4500
- I. De Wolf, "Stress Measurements in Si Microelectronics Devices using Raman Spectroscopy", J. Raman Spectrosc., 30, 877-883 (1999)
- 7) 固体スペクトロスコピー, 大成誠之助, 裳華房, 1994
- R. Shuker and R. Gamon, Phys. Rev. Lett. 25, (1970) 222
- 9) <u>重</u>川秀実,吉村雅満,坂田亮,河津璋,走査プ ローブ顕微鏡と局所分光 (2005), 裳華堂
- 10) http://www.lasertec.co.jp/products/microscope/appl ication/vl2000d-rm.html
- Asher SA, Bormett RW, Chen XG, Lemmond DH, Cho N, Peterson P, Arrigoni M, Spinelli L, Cannon J, Appl. Spectroscopy, 47 (1993) 628

- 12) S. Nakashima, H. Okumura, T. Yamamoto, R. Shimizu, Appl. Spectroscopy 58, 2, 2004
- H.S.Sand, F. Demangeot, E. Bonera, S.Webster, R.Bennett, I.P. Hayward, F. Marchi, D.A. Smith and D.N. Batchelder, J. Raman Spectroscopy, 33 (2002) 730
- 14) L. Hecht, J. Clarkson, B. J. E. Smith, and R. Springett, J. Raman Spectroscopy, 37 (2006) 562
- M. C. Sparrow, S. A. Asher, J. F. Jackovitz, C. H. Munro, W. F. Hug, Appl. Spectroscopy, 55, (2001) 66

16) LaserFocusWorld 2007.7

2.2 圧痕の表面性状評価

機械加工は、物質と物質の接触による局所的な 高圧高温での弾塑性変形過程を経て生じる現象で ある.しかしながら、複数の条件の複合的な効果 によるものであることから、その理解は一般には 難しい問題である.そこでより簡単な条件設定を し、事象を切り分けて考えることが重要であると 考え、硬さ試験に用いられる鋭い先端を有する圧 子による機械損傷についての知見を得る試みを行 った.

圧子による機械損傷(圧子損傷)は、圧痕周辺 の残留応力、転移、双晶、相転移、粒界亀裂など の微視的な構造変化が伴うことが電子顕微鏡によ る観察で明らかにされている(**図2.2.1**).しかし、 これらの損傷に関する詳細は適当な評価手段がな かったこともあり、詳細には調べられていない. これまでにはセラミック圧子損傷における超音波 顕微鏡を用いた研究¹⁾³、顕微発光分光³⁾、硬さ 試験、また顕微ラマン分光⁴⁾によるものなど様々 な手法によるアプローチがされている.



2.2.1 Si におけるインデンテーション圧度 周辺部の応力場

圧子圧入の際,弾塑性変形,脆性破壊,クラッ ク伸長,相転移,高密度化,残留応力生成などの 微視的な変化が複合的に伴うことが知られている.

とくにシリコンでは、圧痕部の相転移に関連し て注目を集めており、いくつかの研究報告されて いる⁵⁶⁶.シリコンはその基礎物性とあわせて技術 的にも非常に有用な材料である.近年、注目され ている現象として押込み最中の相転移現象が挙げ られる.

図2.2.2にシリコンの押し込み試験における変 位 - 荷重線を示す.最大荷重 500 mN,除荷速度 50 mN/s および最大荷重 10 mN,除荷速度 1 mN/s である.除荷の過程において,上図において不連 続な変化 (pop-in),下図において変曲点(elbow) が観察される.それぞれ,結晶相転移,非晶質化 と説明されている.このように常温常圧では観測 されないような結晶層が押し込みよって出現する ことは,基礎的,および応用の面からも興味深い. この除荷の過程における相転移,非晶質化につい て図2.2.3 に示す.

シリコンの結晶構造(表 2.2.1) および相図(図 2.2.4) をそれぞれ示す. インデンテーション試 験における相転移は,除荷時における力-変位の断 続点 (Pop-out) や傾斜変化(Elbow)より知ること ができる. Pop-out はβ-tin 構造(Si-III)から, R8 構造(Si-XII), BC8 構造(Si-III)への相転移よっ て生じる. Elobow はアモルファス構造(a-Si)によ って生じると報告されている. このような押込誘 起相転移現象はそれ自体興味深い対象であり,光 照射による可逆的相転移現象ⁿ,相転移がナノイ ンデンテーション試験に及ぼす影響⁹, クラック に着目した残留応力場評価⁹などの報告がある.







図2.2.3 押込による相転移模式図

表2.2.1	シリ	コン	結晶相	頄
--------	----	----	-----	---

. . _

	結晶系	空間群	圧力範囲
Si-I(1)	立方品(cd)	Fd3m	0-12.5
Si-II(2)	正方晶(β-tin)	I41/amd(141)	8.8-16
Si-III(3)	体心立方晶(bc8)	Ia 3 (206)	2.1-0
Si-IV(4)	六方晶	P63mc(186)	
Si-XII(12)	三方晶(r8)	R3(148)	12-2.0



図 2.2.4 シリコンの相図¹⁰

試料は市販されている2インチウェハを使用した.試料 : Si (001)

荷重	: 100 mN(10 g) \sim 20 N(2 k	(g)
		-

ラマン分光の測定装置,測定条件を以下に示す. 共焦点顕微鏡・ラマン分光複合装置

(Lasertec, VL2000-RM)

励起波長	: 488 nm
空間分解能	:1 µm
レーザーパワー	:0.1 mW
測定配置	: (zxyz)

図 2.2.5 は単結晶シリコン表面における 10 N (1 kgf) ビッカース圧子による圧痕の顕微鏡像で ある. **図 2.2.6** はその断面である. 圧痕のくぼみ と周辺部の盛り上がりが観察される.





図 2.2.7 に圧痕部におけるラマンスペクトル を示す. a が圧痕中心頂点の位置で, a→g に 2 µm 毎に測定した結果である. 中心部が非晶質化して おり, 周辺部に従い結晶層が存在していることが わかる.



図2.2.7 圧痕部におけるラマンスペクトル

次に, 圧痕周辺の残留応力測定の結果を図 2.2.8に示す. 周辺数 10 μm にわたり大きな残留 応力が存在することがわかる. 脆性材料における 圧痕に伴う塑性域周辺に発生する残留応力につい ては, 最も基本的なモデルに, Hill らによる膨張 空孔モデル¹¹⁾がある. これは, 弾性球殻の押し広 げの弾塑性解析であり, 弾性解. 降伏条件, 塑性 解, 弾性領域と塑性領域の境界条件を組み合わせ た解析である. それを基本として発展させた Yoffe¹²⁾や Chinag^{13 14)}の理論がある.







図 2.2.9 ビッカース圧痕顕微鏡像 20 N (2 kgf)



図 2.2.10 ビッカース圧痕顕微鏡像 10 N (1 kgf)



図2.2.9~図2.2.13 は、荷重を20N~100mN まで変化させて時の圧痕像である.図2.2.14 に 圧痕の形状を評価するための模式図を示す.図 2.2.9~図2.2.13 の横軸,縦軸は、図2.2.14 に 示すように圧痕一辺の半径(c)で規格化されてい る.



図 2.2.14 圧痕モデル

これより. 荷重が大きくなるにつれてクラック 長が増加することがわかる.



図2.2.15 残留応力の荷重依存

圧痕像のx = 0上をラマン分光により測定した 結果を図 2.2.15 に示す. 横軸はさきほど同様に 圧痕サイズ(c)で規格化されており,中心部からの 距離(r/c)を示し,縦軸はラマンシフトから換算し た応力値である. 両対数で表示されている. 100 mN では(r/c)³, 0.5 mN~20 N では(r/c)の逆数に比例 することがわかる. 0.5 mN~20 N においては, (r/c)からはずれる変曲点が存在することがわかる. この点を(r/c)*とする. この(r/c)*と規格化された クラック伸長(clack length/c)の関係を図 2.2.16 に示す.両者の間に相関関係があることがわかる.

圧痕周辺部の応力場は、(1)押込み荷重の応力場 (boussinesq field)と、(2)弾性体に取り囲まれ 膨張する塑性変形域による応力場 (blister filed によってモデル化されている (図 2.2.17). ラマ ン分光で観測しているのは、表層~500 μm であ ることから表面の情報を得ているものと考えてよ く、さらに、動径方向と接線方向の和を観測して いることになる.これより、応力分布は式(2.16) が求められる.これによると、(r/c)³の逆数に比例 することになり、クラックのない 100 mN の場合 を説明することができる.そして、クラックの長 さと応力場の変曲点の位置が相関することから、 クラックによる応力解放によって、(r/c)の逆数に 比例する振る舞いをすることが推察される.



図 2.2.16 クラック長 vs 応力場変曲点



図 2.2.17 残留応力の荷重依存 15)

$$\sigma_{Raman} = \sigma_r + \sigma_{\theta} = -\frac{4Ehc^2}{\pi(1-2\nu)}\frac{1}{r^3}$$

$$= -\frac{Ec^{3}}{\pi(1-2\nu)}\frac{1}{r^{3}} = -\frac{E}{\pi(1-2\nu)}\frac{1}{(r/c)^{3}}$$
$$\sigma_{Raman} = -\frac{2}{3}\frac{E}{(r/c)^{3}} \qquad (2.16)$$

シリコンにおける残留応力場の荷重依存性につ いてラマン分光法により評価を行った.応力場が クラックの発生によって支配されていることがわ かった.さらに,理論式による解析を行い,その 振る舞いについて知見を得た.今後,ラマン分光 法による応力方向の分離などを,詳しい解析を進 める予定である.

2.2.2 単結晶 SiC における押込圧痕部の顕微ラ マン分光

シリコンカーバイトは (SiC) は「バンドギャッ プがシリコンやガリウム砒素よりも大きなワイド ギャップ物質として知られている.また、シリコ ンカーバイトは原子層の積層順序の違いにより 250 以上もの結晶多形が存在し、非常に規則正し い天然超格子としてもよく知られている.さらに、 絶縁破壊電界強度、飽和電子速度や熱伝導度など が従来の半導体に使われる物質と比べて数倍もあ り、化学的、熱的にも安定なことなどから従来の 半導体の物性限界を大きく超えることのできる次 世代半導体の有力な候補物質として注目されてい る.

ラマン分光の測定装置,測定条件を以下に示す. 共焦点顕微鏡・ラマン分光複合装置

(Lasertec, VL2000-RM)

励起波長	: 488 nm
空間分解能	:1μm

レーザーパワー : 0.1 mW

試料の外観およびラマン測定配置を図 2.2.18 に示す.



.4H(Steriling semiconductor semi insulation)



4H(N) (II-VI, semi insulation., development grade, 8° off axis, Si)



6H (II-VI, semi insulation. , Vanad. doped, development grade, on axis, Si)

図 2.2.18 試料外観

図 2.2.19 は顕微鏡像およびラマンスペクトル である. 図 2.2.20 はの x = 0 上, y 方向に位置を 変えながら測定を行った. y = 30 µm 付近におい ては,単結晶 SiC の特徴的な鋭いピークは 780 cm⁻¹ に観測されるが, 圧痕中心部に近づくにしたがい, 複数のピークが出現することがわかる. これは, 欠陥生成,非晶質化, 圧力誘起による異なる結晶 系への転移などが予想される.



図 2. 2. 19 SiC ビッカース圧痕周辺ラマン測定









図 2.2.21 41 におけるラマンスペクトルの拡大

図2.2.21 は4Hにおけるラマンスペクトルを拡 大したものである.スペクトル幅が広がっている こと,また,通常の測定では観測されないピーク が観測されることがわかる.これらは,非晶質化 や相転移,欠陥などによる選択則の破れによるも の考えられ,これより圧子圧入による生じる結晶 性の変化について知ることができる.

また, 圧痕周辺部の応力場について考察を行った. ラマンスペクトルの TO ピークと応力の関係についての文献(図 2.2.22)から, ラマンシフトを応力値に換算したものが図 2.2.23 である. シリコンの結果もあわせて載せてある. シリコンと同様に中心からの逆数に比例する振る舞いを示すことがわかる.



図 2. 2. 22 ラマンピークと応力値の関係 10



次世代半導体の有力な候補物質として注目され ている SiC における圧子圧入による結晶性の変化 などについてラマン分光法により評価した. ピー クシフト,ブロードニングなどが観察された. 今 後は、紫外線を励起光とした測定を行い表面近傍 の情報を得たい. また,L0 ピークについても評価 を進め、電子状態についての詳細な検討を行う予 定である.

第2.2章 参考文献

- 1)まてりあ,第34巻,第6号,(1995)746, 菅沼 幹裕
- 2)愛知県工業技術センター報告, (1993) 菅沼幹裕, 来川保紀,古澤秀雄
- 3)G K. Banini, M.M.Chaudhri, T. Smith and I. P.

Hayward, J. Phys. D:Appl. Phys. 34 (2001) L122

- 4) G. Lucazcau and L. Abello, J. Mater. Res. 12, 2262 (1997)
- V. Domnich and Y. Gogotsi, Rev. Adv. Mater. Sci. <u>3</u>, 1 (2002)
- 6) D. Ge, V. Domnich, Y. Gogotsi, J. Appl. Phys, 93 (2003) 2418
- 7) K. Wu, X. Q. Yan, and M. W. Chena, Appl. Physics Lett. 91, 101903, 2007
- P. Puecha, F. Demangeot, S. Pizani, J. Mater. Res., Vol. 19, No. 4, Apr 2004
- 9) 横井昌夫, 辻裕一日本機械学会 2007 年度年次大 会講演論文集 No7, p.89
- G A. Vornin, C. Pantea, T. W. Zerda, L. Wang, and Y. Zhao, Physical Review B, 68, 02102 (2003)
- 11)塑性学, 鷲津久一郎, 山田義昭, 工藤英明, 倍 風館
- 12) E. H. Yoffe, Phil. Mag. A 46, 617 (1982)
- 13) S. S. Chiang, D. B. Marshall and A. G. Evans, J. Appl. Phys. 53, 298 (1982)
- 14) S. S. Chiang, D. B. Marshall and A. G. Evans, J. Appl. Phys. 53, 312 (1982)
- 15) GM.Pharr, D.S.Harding, W.C. Oliver, "Measurement of fracture toughness in thin Films and Small volumes using nano indentation ,methods" Mechanical Properties and Deformation Behavior of Materials Having Ultra-Fine Microstructures
- 16) Debemrdi et a.l, Phys. Rev. B 59 (1999) 6774
- 17) P. Puech, F. Demangeot, P. S. Pizani, J. Mater. Res., Vol. 19, No. 4, Apr (2004)

3. ナノインデンテーション

3.1 研究の背景

硬さ試験は JIS 規格に記載のブリネル, ロック ウェル, ビッカース, ショアの4 種類が主に知ら れており, 反発硬さ試験であるショアを除く3 種 類が押込み試験として品質管理や研究・開発用途 に幅広く利用されている. JIS 規格に記載の硬さ 試験の一覧を**表 3.1** に示す.

硬さ試験は材料試験として代表的な引張・圧 縮・曲げ試験などの試験法と異なり、試料表面に わずかな平面があれば試験片形状によることなく, 測定が可能であることが特徴である.また、その 測定時間も数秒から数十秒と短時間であることか ら、簡便かつ迅速な材料特性評価法といえる.近 年, MEMS に代表されるマイクロマシン, 半導体デ バイス、磁気ディスクなどにおいて、従来の材料 試験、硬さ試験では測定が困難となるような微小 な領域の硬さ、ヤング率などをはじめとする機械 的特性を明らかにする必要性が高まってきている. また、化学的・物理的な手法による表面改質技術 により、コーティング等の表面および表面層の機 械的強度を高める技術が多用されてきており、そ の強度評価の重要性も高まってきている、このよ うな微小材料、表面層の材料特性の評価法として、

硬さ試験はマイクロビッカースやロックウェル・ スーパーフィシャルに代表される通常よりも低い 荷重域で測定可能な試験規格を増やしてきた、と ころがロックウェル・スーパーフィシャル硬さは 通常のロックウェル硬さよりも試験力が低いもの の初試験力 3kgf, 試験荷重 15kgf であり, 微小領 域には対応しきれない. また, マイクロビッカー スでは荷重の低下につれて圧痕が小さくなるため、 くぼみの読取り誤差が大きくなる、くぼみが確認 できないという問題点があった. そこで圧痕の観 察を行わずに押込み中の荷重と変位を連続的に測 定する方法が考え出された。これが 2002 年に ISO 14577 ¹⁾に規格化された計装化押込み試験法であ り、マルテンス硬さと呼ばれる、かつて引掻き硬 さ試験の呼称をマルテンス硬さとしていた時代が あったが、ここで紹介するマルテンス硬さとは別 のものである. この規格には荷重域と変位量によ ってマクロ、ミクロ、ナノの各レンジが決められ ており(表3.2)、これまで圧痕観察が困難で実現 できなかったナノ領域の硬さ試験が可能となった。 このナノ領域の計装化押込み試験を総じて超微小 硬さ試験:ナノインデンテーション²⁾と呼んでい る. 先にも述べたが近年の微細加工技術, 表面改 質技術、極薄膜の製造技術の飛躍的な進歩によっ て、旧来の試験による機械的特性把握が困難な試

試験法	ブリネル	ショア	ロックウェル	ビッカース
硬さ記号	HB	HS	HRC, HRB等	HV, HMV
年	(1900)	(1906)	(1919)	(1925)
圧子形状	球	球	球・円錐	四角錐
硬さ算出法	荷重/表面積	反発高さ	深さの差	荷重/表面積
測定領域	最大3tf		最大150kgf	最大50kgf

表3.1 JISに記載の硬さ試験法

表3.2 計装化押込み試験法(左)と各レンジ(右)

試験法	計装化押込み試験
硬さ記号	HM, Hit
年	(2002)
圧子形状	角錐・球など
硬さ算出法	押込み深さ

レンジ	範囲
マクロ	30kN≧F≧2N
マイクロ	2N>F;h>0.2 µm
ナノ	0.2 µm≧h

料は増える一方である.ナノインデンテーション では従来の硬さだけでなく、ヤング率やクリープ をはじめとする複数の機械特性を導出することが 可能であるため、総合的な材料特性評価法として 期待が高まってきている.

以上のことから,規格発行の 2002 年前後を境 に,装置の販売が開始されたこと,その利点に注 目が集まったことをきっかけに,ナノインデンテ ーション試験が工業界において注目を集めるよう になってきたのである.

3.2 一般的なナノインデンテーション試験

ここではナノインデンテーション試験につい て 1) 試験方法と試験装置, 2) 圧子, 3) 評価法 の3項目に分けて紹介する.

1) 試験方法と試験装置

ナノインデンテーションでは押込み荷重と圧 子の押込み深さとの関係を連続的に計測し、硬さ や弾性係数などの材料特性値を求めている.この ときに得られる荷重-押込み深さ線図を図3.1に 示す.



図3.1 荷重と押込み深さの関係

得られた緑の関係の中には圧子先端の理想形状 との差分として知られるトランケーション量と試 験装置の剛性に依存するたわみの二つが含まれて いる.そこでさまざまな手法を用いてそれらの影 響を取り除いたものが青線のグラフである.トラ ンケーション量と試験機のたわみ量を把握し,取 り除く方法として,一般的によく用いられるのが 圧子と試験片の接触投影面積による面積関数と呼 ばれるものである.この面積関数は高次の多項式 であり,圧子の幾何学的形状との関連性,物理的 意味合いなどから,その検討と,さらなる高精度 化を目指して補正法などの検討が進められている.

試験装置には他の硬度計と同様の圧子による 荷重の負荷・除荷を行うための機構に圧子の進入 深さを計測するための変位計と負荷した力の大 きさを計測するための荷重計が必要となる.市販 のナノインデンテーション装置では変位計に静 電容量型の検出器,荷重計に圧子駆動に用いる電 磁コイルにかかる駆動電流からの換算を行って いる場合が多い.また,研究用途の開発機器が近 年増加している.さらに,低荷重に対応した装置 などでは光学変位計や圧電素子による圧子駆動, 荷重換算を行っているものも存在する.

2) 圧 子

圧子には修正バーコビッチ,もしく修正ベル コビッチ圧子と呼ばれる稜間角度が 115.13 度 のダイヤモンド三角錐圧子が主に利用される.

修正バーコビッチ圧子の模式図を図3.2に示 す.この圧子はビッカース硬度試験に用いられ る対面角136度の四角錐圧子のビッカース圧子 と同じ表面積の時に同じ深さになるように作ら れてある圧子である.





ナノインデンテーションにおいてこの修正バ ーコビッチ圧子が利用される理由は、ビッカース 圧子ではその4面を圧子の先端において1点で合 致させることが不可能に近く安定した形状の圧子 の供給が難しいことと、その結果、生じる圧子先 端のトランケーション量が増大してしまうことに よる. なお、三角錐圧子は理論上1点で交わるよ う作成することが可能である。特にナノレンジで の試験のように圧子の先端形状が結果に大きな誤 差を与える可能性が高い場合には三角錐圧子を利 用することが多い. またその一方で、計装化押込 み試験規格上では平面パンチ、円錐圧子、球を含 む回転体圧子,バーコビッチ圧子,ビッカース圧 子のすべてを接触投影面積などのパラメータが把 握できれば利用可能であるとされている. したが って、極めて浅い領域などを対象に測定する場合。 荷重の割に押込み深さが浅い測定となる球圧子を 利用するといった研究も行われている.

3) 評価法

ナノインデンテーションでは硬さとしてマル テンス硬さ HM と押込み深さ硬さ Hrrが導出され る.マルテンス硬さ計算式を式に示す.

$$HM = \frac{F}{A_s(h)} = \frac{F}{26.43 \times h^2}$$
(3.1)

ここでなお、A_s(h)は圧子侵入時の表面積であり、 ビッカース圧子、バーコビッチ圧子に対して、そ れぞれ以下の通りの関係となる.

ビッカース圧子に対して、

$$A_{s}(h) = \frac{4 \times \sin\left(\frac{\alpha}{2}\right)}{\cos^{2}\left(\frac{\alpha}{2}\right)} \times h^{2}$$
(3.2)

$$A_s(h) = \frac{3 \times \sqrt{3} \times \tan \alpha}{\cos \alpha} \times h^2$$
(3.3)

となる. なお, A_s(h)はその理論上, ビッカース, バーコビッチともに 26.43 となる. 次に押込み深さ硬さである Hπの計算式を示す.

$$H_{IT} = \frac{F_{\text{max}}}{A_p} \tag{3.4}$$

このとき、F_{max}は最大荷重、A_Pは接触投影面積 である.A_Pは圧子により異なり、ビッカース圧子 に対して、

$$A_P = 24.50 \times h_c^{\ 2} \tag{3.5}$$

バーコビッチ圧子に対して,

$$A_{p} = 23.96 \times h_{c}^{2}$$
 (3.6)

また,修正バーコビッチ圧子に対してはその接 触投影面積が等しくなるように定義されており

$$A_{P} = 24.50 \times h_{c}^{2} \tag{3.7}$$

となる. なお、 h_c は圧子と試験片の接触による 深さであり、

$$h_{c} = h_{\max} - \varepsilon (h_{\max} - h_{r})$$
(3.8)

である.このときは圧子の幾何学的形状による 補正値であり、**表3.3**のように定義される.

表3.3 圧子形状による補正値

庄 子形状	3
平面パンチ	1
円錐	$2(\pi-2)/\pi = 0.73$
球を含む回転体	3/4
ビッカース バーコビッチ	3/4

また,硬さの他にヤング率 E_{ff} やクリープ C_{ff} も求めることができる.ヤング率算出式は,

$$E_{IT} = \frac{1 - (v_s)^2}{\frac{1}{E_r} - \frac{1 - (v_i)^2}{E_i}}$$
(3.9)

このとき、vs、vi はそれぞれ試験片と圧子のポ ワソン比 (ダイヤモンドの場合 0.07) であり、E, Es は押込みに接触時の複合ヤング率と圧子のヤ ング率 (ダイヤモンドの場合 1.14×10⁶N/mm²) で ある. なお、複合ヤング率の定義は、

$$E_r = \frac{\sqrt{\pi}}{2C\sqrt{A_P}} \tag{3.10}$$

で示されており、C は接触剛性に基づく荷重-押込み深さ線図の除荷過程の曲線に接線を引くこ とにより求まる数値である.

クリープは,

$$C_{IT} = \frac{h_2 - h_1}{h_1} \times 100 \tag{3.11}$$

の式で求められ、試験荷重に達したときの押込 み深さと保持時間における押込み深さの関係を示 したものである.なお、このパラメータには温度 によるサーマルドリフトの影響が現れることがよ く知られている.このほかにも緩和試験をはじめ とするいくつかの評価法が定義されており、その 適用範囲は従来の硬さ試験に比べると、実に多彩 であることがわかる.

3.3 ナノインデンテーション試験の問題点

ナノインデンテーションは押込み荷重,変位量 がわずかなため,圧子と試験片面の接触にあたり, 従来の硬さ試験では影響が少なく無視できた要因 についても十分な検討が必要となる.その具体例 を**衰3.4**にまとめる.すでに装置の剛性,圧子先 端形状の把握,表面粗さ,温度などについては規 格内において言及されており,また現在もその影 響の把握,定量的な測定への試みが続けられてい るため,規格通りに試験する上での問題は少なく なっている.特に圧子の先端形状の把握と補正法, 圧子軸の傾きについては非常に多くの検討が行わ れている³⁰.

表3.	4ナ	・ノ・	イン	ノデ	ン	ヮテ・	ーシ	z= ک	ルこ	F		虏	る	要	因
-----	----	-----	----	----	---	-----	----	------	----	---	--	---	---	---	---

原因	具体例		
試験機	装置の剛性, 圧子先端形状 圧子軸の傾き		
試験片	試験片表面の傾き, 残留応力 表面粗さ, 結晶性, 結晶方位		
環境条件	温度, 振動, 音や風		

このように高精度な測定が求められるなか,他 の条件に比べて,その検討が行われてきていなか ったのが,試験片表面の傾きや湾曲の補正といった表面形状に依存する要因と残留応力や結晶性, 結晶方位といった表面性状に依存した要因である.

表面形状による要因についてはこれまでの研 究内容において検討しているため詳細を次に紹介 する.

3.4 三次元表面形状観察

ナノインデンテーションテスター

本研究では当所が企業と共同開発した三次元 形状観察ナノインデンテーションテスターを用い る.また、その改良を行った、ナノインデンテー ション試験で定量的な測定を実現する指針となる 規格 IS014577 では試験片の表面形状について言 及されている箇所は傾きが1度以内でなければな らないという表記だけである. ビッカース硬度試 験の場合、傾きによる影響はマクロレベルの試験 でも2度以上は問題を生じ、それ以下の傾きだけ でなく球面や曲面について修正係数による補正を 用いていると記載されている 5. なぜなら、ナノ インデンテーションを行う測定対象は、良好な平 面を有するものばかりでなく、さまざまな形状を していることが予想されるから、この修正係数に よる補正は非常に現実的かつ実用的といえる。例 えばエンドミルやなどの切削工具に性能向上のた めに付与された硬質皮膜が摩耗により減少してい く様子を測定する場合などは、刃先の複雑な形状 に対応する必要がある、また、 微細加工技術によ り構築された微小な三次元構造物の一部に対して 測定を行う場合も構造物内のわずかな平面をピン ポイントで測定しなければならない.

以上のようなことから、ナノインデンテーショ ン試験においては試験片表面をその測定前後に渡 って三次元的に把握する機能を有したナノインデ ンテーション試験機の共同開発を行った.硬度計 部分にフィッシャー・インストルメンツ社製の PICODENTOR HM500 を採用した.この装置はビッ カース圧子・バーコビッチ圧子をはじめとした 様々な圧子に対応し、荷重を連続的に加えながら 表層の硬さを測定する ISO14577 に完全準拠した ナノレンジの超微小硬さ試験システムである.1 回の試験サイクルで、表層の硬さ、マルテンス硬 さ、ビッカース硬さ、表層からの押込み深さの関数としての連続的な硬さのプロフィール、弾性・ 塑性特性、押込みヤング率、さらには材料のクリ ープ挙動等についてのデータが取得できる.最大荷重 500mN 以下の領域で荷重分解能 100nN、変位 分解能 40pm 以下、測定変位量が最大で 150 µm と なっている.また、振動による外乱を除去するために HERZ 社製のアクティブ除振台 TS-140 を装置 下に装備しており、約0.7Hz~100Hz までの広い範囲の除振を実現している.

三次元形状観察装置では試料表面の観察と圧 痕の観察の両方を視野に,一般的によく利用され る原子間力顕微鏡(Atomic Force Microscope: AFM) や共焦点顕微鏡(Confocal Scanning Microscope: CSM),三次元 SEM (3-Dimensinal Scanning Electron Microscope: 3-D SEM) について検討を行った.そ の結果を**表 3.5**にまとめる.

表3.5 各種測定法比較

		AFM	CSM	3D-SEM
X-Y	広視野	×	0	0
	狭視野	0	Δ	0
Z		0	0	Q
観察の簡便さ		Δ	0	× _
大気中での観察		0	0	×

光学系にはレーザーテック社製 3CCD リアルカ ラーコンフォーカル顕微鏡 H1200 を採用した. こ の顕微鏡は水銀キセノンランプを光源とし、分光 した光の三原色をそれぞれを3ライン CCD イメー ジセンサーで受光することで、高画質で色分離の よい画像を得ることができる. この顕微鏡はコン フォーカル光学系を採用しているため、試料から の不要散乱光などの影響を受けることがなく、常 に高いコントラストで高画質なカラー共焦点画像 を観察することができる.本顕微鏡は 3600× 3600um (対物レンズ倍率5倍時)と、他の観察手 法に比べて非常に広い視野を有する.したがって, 目的としていた広い面内の傾きや湾曲の影響を把 握する用途に適している. また垂直分解能は共焦 点において 10nm, 100 倍のミラウ干渉対物レンズ を利用することにより垂直分解能 100pm を実現し

ており,低荷重における圧痕観察も可能であった. ミラウ干渉は白色光源を利用して表面凹凸の測定 ダイナミックレンジを拡大することにより表面形 状を評価する技術として,近年,非常に多用され るようになった手法である^の.今回利用するミラ ウ干渉対物レンズは顕微鏡対物レンズ自体が干渉 計になっているため,取り扱いし易い仕様であり, 等光路干渉計光路図からハーフミラーで分岐され た被測定面,内部参照ミラーで反射し,再びハー フミラー上で結合する光路差が等しいときに干渉 を生じる干渉計である.干渉縞(干渉強度)の収 集は干渉計を光軸(高さ)方向にピエゾ素子を用 いて垂直駆動させることで行う.

本研究で使用したミラウ干渉対物レンズの概 念図を**図3.3**に示す.



図3.3 ミラウ干渉対物レンズ

平面分解能の点では他の観察手法に劣る面は あるが、垂直分解能は大気中で動作する AFM の性 能に匹敵する性能である.また完全非接触である 点も利点の一つと考えられる.なお、位相シフト 干渉機能としては測定波長 546nm においてフレー ムメモリ 2048×2048×12bit において動作確認し ており、この時の Z 測定範囲の概算は 0.1nm~ 273nm となっている.

開発した三次元表面形状観察ナノインデンテ ーションテスターの外観図を図3.4に示す.



図3.4 三次元表面形状観察 ナノインデンテーションテスター外観

また、本システムによる押込み試験結果を図 3.5、図 3.6 に示す. この結果は試料にシリコン ウェハを用い、最大荷重を 500mN から 0.05mN まで 変化させ測定を行った結果である. なお、荷重域 が広いためグラフを分けてある. 図 3.5 には 500-50mN の結果が、図 3.6 には 50-5mN の結果が 重ねられている. いずれの結果も押込み過程にお いて荷重の大小にかかわらず、きれいな重なりを 見せている. また、除荷過程においては pop-out 現象と呼ばれる段差がグラフ中に確認できる.

次に本システムによる三次元表面形状観察の 測定例を示す. 図3.7 は円筒表面に対しビッカー ス圧子により押込み試験を行った試料表面の三次 元観察像である.上に上面図,下に側面図を示す. 中心にビッカース痕があり,右から左に向けて円 筒の緩やかな傾斜が確認できる.このような共焦 点の光学系を有する押込み試験システムでは焦点 位置から試料の頂点を探すことが容易となり,ベ アリングの玉などへの試験をする際には正確に玉 の頂点に押込みを行うことが可能となる.また,





図 3.6 50-5mlの荷重-押込み深さ線図

従来の試験法ではこのような傾きが大きな斜面へ の押込みの場合,通常は圧痕の投影面積を読み取 ることが困難であるが,このシステムを利用する ことにより,圧痕投影面積についての知見を得る ことができる.それによってビッカース硬さなど の機械的特性値を算出することが可能となる.ま た,側面図からは圧痕の押込み最大深さを視覚的 に読み取ることが可能となっている.



図 3.8 はシリコンウェハ上の微小圧痕に対し, ミラウ干渉レンズを用いた位相シフト干渉観察を 行った結果である. 位相シフト干渉観察では視野 範囲全てにおいて微小な凹凸の観察が実現できる ため, 100 倍の対物レンズを利用した場合はその 視野範囲である 180µm×180µm の広い領域を一 度に観察することが可能である. したがって, 図 中で確認できる4つの圧痕は一度の観察で計測さ れたものである. また,下部に断面形状測定結果 をのせているが,すべての圧痕がほぼ同じ深さで あることも一度に確認できている.



図3.7 円筒表面上圧痕形状観察の例 (上:上面図,下:側面図)



図3.8 位相シフト干渉による複数圧痕の同時観察例 (上:試料表面写真,下:断面プロファイル)

3.5 走査プローブ顕微鏡内蔵対物ユニットの開発3.5.1 開発の背景

これまでの研究では前節まで述べたとおりマ クロ,マイクロな領域における表面形状の評価を 迅速かつシームレスに装置の開発とその評価を 行ってきた.近年のナノインデンテーションの助 向を調査した結果,表面形状把握のニーズがさら に高まっており,その対象となる領域はさらに狭 く浅いナノ領域であることがわかった.そのニー ズの高まりは大きく分けて二つの理由で説明す ることができ,一つは ISO14577 の見直しによる もの,もう一つは硬さの連続性によるものである.

IS014577 は規格化された 2002 年から 5 年が経 過し、その見直しについての議論が現在も活発に 行なわれている、その目的は物理的意味との整合 性をとることや工業規格としての利便性を高め ること、そして標準の供給にあたって世界各国の 計量に関する研究所間でのトレーサビリティを 確保するといった多岐にわたるものである。中で も大きな見直しの一つとして予定されているの が圧子先端形状の評価法の変更である.これまで は標準試料として BK7 ガラスを用いて試験を行い, それにより得られた結果に面積関数を用いて算 出していた『が、物理的意味合いの薄い面積関数 の使用をとりやめ、走査プローブ顕微鏡(AFM) などによる圧子先端の直接計測を採用する方針 で議論が進められている.実際に国際会議の場に おいても圧子先端の計測手法に関する発表は非 常に増加しており、他の手法との組み合わせや走 査の方向を変えて計測するといった様々な内容 が報告されている.

硬さの連続性は本来いかなる荷重で押し込ん でも圧子形状の相似則により同様の硬さ値が測 定できることを意味する.しかし,近年の試験機 開発技術の進歩によって極微小な押込み深さの 試験が可能となった結果,圧子の先端形状の相似 則が成り立たないような領域で押し込む場合に は硬さの連続性が損なわれてしまう.したがって, 従来のマクロ,マイクロ硬さと同様にナノ領域の 計装化押込み試験においても硬さ値の連続性の 確保が望まれている.そのような領域においては 実際に負荷された荷重と試験片表面に残った圧 痕の投影面積から**式(3.4)**に基づき硬さを算出す る必要があり、微細な圧痕の形状評価が重要なポ イントとなる.

微小な圧痕の形状評価については前節でも述 べたが顕微鏡技術によるものは位相シフト干渉 法が z 軸方向の空間分解能としては非常に有効 であった.しかし、この技術は平面分解能におい て欠点があり、面内の凹凸はピクセルごとに平均 化されてしまうため通常の実際の圧痕深さより も浅く観測されてしまう傾向にある.またこの傾 向は圧痕が小さくなるごとに顕著になるため硬 さの連続性を検討する上では大きなデメリット となってしまう.

そこで再び表3.5の各種測定法の比較について 大気雰囲気中では観察できない 3D-SEM を除いて 検討を行った.現在装置に組み込まれているコン フォーカル顕微鏡での弱点であった狭視野の観 察や2方向の空間分解能を補完する上で適切な手 法として原子間力顕微鏡(Atomic Force Microscope: AFM)を用いると表3.6に示したとお り観察に重要となるポイントすべてを網羅可能 な観察システムを構築することができる.そこで 本研究では既存の試作装置である三次元表面形 状観察ナノインデンテーションテスターに装着 可能な AFM の開発を行うこととした.

表3.6 共焦点顕微鏡と走査プローブ顕微鏡の 組合せによるメリット

	AFM	CSM	AFM+CSM
広視野	×	0	0
狭視野	0	Δ	Ø
Z		0	Ô
観察の簡便さ		Ø	Ø
大気中での観察		0	0
	<u>広視野</u> <u>狭視野</u> Z D簡便さ での観察	AFM 広視野 × 狭視野 〇 Z 〇 D簡便さ △ での観察 〇	AFM CSM 広視野 × ◎ 狭視野 ◎ △ Z ◎ ○ D簡便さ △ ◎ での観察 ○ ◎

3.5.2 走査プローブ顕微鏡内蔵対物ユニット 開発に関する検討と動向調査

試作装置として現在稼働中のナノインデンテ ーションテスターに走査プローブ顕微鏡の導入 を行う上で必要となる検討と調査を行った.検討 内容の一点目は組込を検討している装置が特別 仕様の装置であり,通常と異なる顕微鏡が用いら れているためその顕微鏡へ組み込むにあたって どのような方法が最適であるかということ.もう 一点は組込可能なユニットが実際に試作可能で あるかという点についてである.

これまで述べてきたとおりインデンターには レーザーテック社の 3CCD リアルカラーコンフォ ーカル顕微鏡 H1200 が採用されている. これまで にも AFM を利用可能にする試みは Hysitron 社の TriboIndenter や Agilent Technology 社の Nanoindenter G200 といった装置で試みられてき ている. しかしながら, TriboIndenter では最初 から AFM の設置スペースを設けており、今回のよ うなすでに完成しているシステムへの後からの 組込には適さないと考えられる。一方 Nanoindenter G200 の場合は圧子圧入で利用した ダイヤモンド圧子の先端を AFM のカンチレバーと して観察を行うシステムであり、押込み後に試験 片表面が弾性回復してしまうと観察する圧痕が 圧子の先端角度よりも狭いものとなってしまう ことが予想されることから観察精度の点でデメ リットを生じてしまう. 以上のことから、これま で他のインデンターで行われてきたような組込 手法は本研究においては採用が困難であるとい える、そこで今回の組込にあたって採用可能な AFM システムについて調査・検討を行い、顕微鏡 の対物レンズの部分に装着可能な AFM システムの 導入を目指すこととした. このようなシステムは 過去に一部メーカーで開発された事例もあり, あ らかじめ組込スペースを用意しておかなくても 装着できることやスタンドアロンの AFM システム よりは空間分解能の点で若干性能が劣ることが 予想されるものの、圧痕位置の特定などの点で利 点があり、専用のスキャナによる計測が可能であ るため実用的な観察が期待できる、そこで対物レ ンズのスペースに組込可能な AFM システムを実現

できるメーカーの選定を行ったところ、ドイツの SIS 社による UltraObjective (図3.9) と、日本 のエスアイアイナノテクノロジー社によって現 在開発途中のシステムが候補に挙がった. どちら のシステムも性能としてはほぼ同レベルであり、 SIS 社については別の事例での組込事例(図3.10) も把握することができたが、今回は試作装置への 組込という難しい条件もあり、研究協力体制や試 作装置への要望の反映が柔軟にできるであろう こと、将来的なサポート・メンテナンスについて も視野に入れ、エスアイアイナノテクノロジー社 のシステムを採用するに至った.



図3.9 SIS社UltraObjective スキャナ



図 3.10 SIS社 UltraObjectiveの 顕微鏡への組込事例

3.5.3 走査プローブ顕微鏡内蔵対物ユニット の開発

本研究ではナノメートルオーダーの圧痕をは じめとする試験片表面の微細形状を把握するた めに以下のような仕様の走査プローブ顕微鏡内 蔵対物ユニットをエスアイアイナノテクノロジ ー社との共同開発により試作した.スキャナ部の 外観図を図 3.11 に外形寸法および内部構造を図 3.12 に示す.また,スキャナの動作を制御させる コントロール部の外観を図 3.13 に示す

1) スキャナ部

走査レンジ

面内 20μm以上

鉛直 2µm

測定モード

DFM (ダイナミックモード)

位相モード

目標測定能力

面内 100 n m角、深さ 100 n m程度の圧 痕を観察可能なこと

アプローチ動作

H1200 ジョグダイアルを使用した手動 アプローチ

観察位置決め精度

±10µm以下

探針位置合わせ治具

H1200 本体からスキャナを外し,治具 に取り付けて探針位置を調整

位置合わせターゲットは線幅 10µm のクロ スラインレチクルを使用



図 3.11 スキャナ部の外観図



図 3.12 スキャナ部の外形寸法 および内部構造図 コントローラ部 AFM用コントローラ NanoNavi II 重量 40kg W300 H500 D629mm

制御およびデータ処理部
 XY走査電圧 ±200V/18bit
 Z軸走査電圧 ±200V/21bit
 試料表面の凹凸に合わせて自動的に
 21bit のレンジでデータを取り込む
 オートゲインコントロール機能を有す.
 データ収集部
 測定データ点数 64、~8192 (ピクセル)

×64~1024(ライン)の任意の組み合 わせが可能.

長方形測定

長方形比率 2:1, 4:1, 8:1, 16:1,32:1,64:1,128: 1,256:1,512:1が設定可能.

スキャンローテーション角度

360°変更可能(0.1°刻み)

スキャンモニター

スキャンイメージと断面モニターの同 時表示が可能.

Zスキャンリミッター

サンプルの端を測定する時などチップ がサンプル表面に届かない場合に、Zス キャナ可動範囲を規制することで測定 分解能の低下を防ぐ機能を有する.



図3.13 コントローラ部本体外観

3) データ処理部

バッチ処理

複数のデータに対し、事前に設定した一 連のデータ処理手順で一括処理する機 能を有する。

前処理:

1~3 次傾き補正、フラット (X, Y, XY, 1 次傾き補正 Y, 2 次傾き補正 Y, 3 次傾き 補正 Y, 1 次傾き補正 XY),メディアン (4,8)、KNN (アベレージ、メディア ン)、SNN (アベレージ、メディアン)、 収縮・膨張、膨張・収縮、クリップ、ス ムージング、局所均等化、ローパス FFT、 ハイパス FFT、トーン調整 (標準偏差、 上下限、マニュアル) オートゲインコン トロール機能を有す.

解析:

3D 描画、拡張粒子解析、表面粗さ解析、 断面プロファイル(任意、平均)、断面 形状測定

後処理:

印刷(縦、横)、データファイル保存、 画像ファイル保存(BMP、JPEG)トー ン調整は、対象データの内、Z レンジが 最大のものに階調を合わせる.

画像表示

トップビュー、陰影像、ズームイン・ア ウト、ラインスキャン、立体像、断面形 状、等高線像等十分に多彩な表示機能を 有し、それらが1600万色フルカラー で同時表現が可能である.

画像解析

二次元空間周波数解析、距離測定、角度 測定、高さ測定、粒子解析、 各種フィ ルター等,

十分に多彩な解析機能を有する.

3.6 走査プローブ顕微鏡内蔵対物ユニット による観察とその評価

本研究において試作された走査プローブ顕微 鏡内蔵対物ユニットによって計測を行った. 最初 にカンチレバーの中心位置を同定する際に用い る標準サンプルの測定を試みた. この試料はカン チレバーがどの位置を計測しているかを把握す るために模様がつけられており,その模様の段差 は 100nm に作られている. したがって,この試 料はスキャナの動作確認をする上では最適な試 料といえる. まずは共焦点顕微鏡を用いて試料平 面の全体を撮影した.その結果を**図3.14**に示す. 面内のマス目はそれぞれ 10µm□,中央に十字に 見えるラインの幅は 2.5 µm となっている. 対物 レンズ倍率が 100 倍時の観察可能範囲は 180µm □である.



図 3.14 共焦点顕微鏡による標準パターンの 観察結果(対物レンズ:100 倍)

顕微鏡の視野中心と標準サンプルの中心を合わ せ、クロスラインレチクルにより位置合わせをし たスキャナにより行った観察結果が**図 3.15** であ る.サンプル上のパターンから観察されている箇 所を探すと図中の黒枠の中が観察されているこ とがわかる.厳密な中心位置合わせは難しいが顕 微鏡によるオフセットの設定や観察対象をその 位置に移動させることで小さな観察対象でも十 分に追い込んで測定ができることが確認できる.



図3.15 AFMによる標準パターンの観察結果

また,得られた観察結果を**図 3.16** に示すように 三次元描画することでパターン上に付着してい る塵などの様子も細かに知ることができる.また 試料面状の任意の断面についての形状プロファ イルを把握することも可能であり,スキャナの性 能評価を行うため,前述したとおり標準パターン の段差の計測を行った.



図3.16 観察結果の三次元描画(標準パターン)



図 3.17 標準パターンサンプル上の任意断面測定結果

任意断面の測定結果を図 3.17 に示す. 測定箇所 は図中左上の結果画面に対して横方向の断面であ る、断面プロファイルが右下に示されており、そ れぞれ山部と谷部の高低差の評価を行った. 全部 で 5 カ所について計測を行ったが、その結果は 103.6nm~106.6nm の範囲に収まっており,詳細 は試料の公差なども含めて検討しなければならな いが、後付けの AFM システムとしては十分な性 能を有しているといえる.また、走査方向の影響 により断面プロファイルの凸凹形状が垂直に切り 立って計測されている部分となだらかになってい る部分が見受けられる. これは左から右へのスキ ャンを行っているため、カンチレバーが面の形状 に十分追従できていなかった可能性が考えられる. 正確な形状の把握にあたっては走査周波数の最適 化などを検討する必要があると考えられる.

次に平面分解能の評価としてライン&スペー スサンプルの評価を行った.それぞれ 90nm, 50nm のライン&スペースを施した試料について 測定を行った.ここでは条件のより厳しい 50nmL/S の結果を**図3.18**に示す.



 $(1 \mu m \times 1 \mu m)$

本システムでは先端の曲率半径が20nm程度の先 端自己検知型レバーを採用しており、正確な形状 把握はかなり難しい条件といえる.しかし、凹凸 の判別は十分に可能であり、図中に上下方向のラ インが 10 本程度見えていることがわかる.先ほ ども述べたとおり、スキャンの周波数や方向等の 条件を検討する余地はあるものの、これまで利用 してきた位相シフト干渉ではレンズ倍率100倍時 のピクセル分解能はカタログ値でも88nm□であ ったため、格段に測定精度が上昇したといえる. 次に三次元描画像を図 3.19 示す.これによりさ らに表面の様子を具体的にイメージすることが可 能となる.



図 3.19 50m ライン&スペース三次元描画結果

以上の検討により試作した AFM システムの性 能は圧痕の評価に十分な性能を有することがわか った.そこで次に実際にインデンテーションによ り生じた圧痕の評価を行うこととする.試料には Si ウェハに 100mN で押込みを行った試料を用い た. 図 3.20 にインデンテーションの荷重一変位 線図を載せる.グラフはシリコンでは典型的な形 状であり,除荷時には pop-out 現象が確認されて いる.なお試験の結果から最大押込み深さは 695nm,除荷終了時から見積もられる圧痕の深さ は 352nm であることがわかっている.次にスキ ャン結果を図 3.21 に示す.イメージのほぼ中心 に圧痕が確認できる.この圧痕観察結果をさらに 拡大してスキャンした圧痕の断面測定結果を図 3.22 に示す.





図3.21 インデンテーション圧痕の観察結果

測定の結果, 圧痕の深さは347nm, 圧痕の対角線 長さは4186nm 程度と観察された. 特に深さの結 果は試験機から得られた圧痕深さと非常に良い一 致をしている. 前述のパターン測定の結果も含め て考慮すると観察結果は概ね 5nm 前後の誤差範 囲に収まると考えられ 100nm 以下の圧痕の評価 も十分に可能であると考えられる.



図3.22 インデンテーション圧痕の三次元断面観察結果



図3.23 圧痕の三次元描画結果

圧痕の三次元描画の結果を**図 3.23** に示す.こ の結果から圧痕周辺部の盛り上がりの様子や圧子 先端が接触していた最深部の様子も把握できるこ とがわかる.今後はより微細な圧痕の観察による 硬さの連続性についての検討を行いたい.また圧 子先端の形状計測についても詳細な検討を行う予 定である.

第3章 参考文献

- 1) ISO 14577 part1-3: (2002)
- 2) A.C.Fischer-Cripps, "Nanoindentation", p.65, Springer (2002)
- K. Hasche, K. Hermann, F. Pohlenz and K. Thiele, Meas. Sci. Technol. 9 (1998) 1082.
- C. W. Shih, M. Young, C. J. M. Li, J. Mater. Res., 6, 12 (1991) 2623.
- 5) 財団法人日本産業技術振興協会編 "硬さ試 験技術"技術基準 No.4 (1977)
- 6) 佐藤 敦; 白色干渉法を利用した最新の表面 形状評価技術,表面技術, Vol. 57, p.554 (2006).

4. 海外動向調査

4.1 海外動向調査①(欧州)

平成21年10月9日(金)~10月23日(金) の期間で、ドイツ(エアランゲン)フランス(パ リ、リール)を訪問し、13th International Conference on Silicon Carbide and Related Materials (ICSCRM 2009)での研究成果の講演およ び最新研究動向の調査, HORIBA Jobin Yvon 社, Ecole Polytechnique,フランス原子力庁(CEA) 研究所を訪問して関連技術・研究を調査した。

4.1.113th International Conference on Silicon Carbide and Related Materials (ICSCRM 2009)

10月11日~16日13th International Conference on Silicon Carbide and Related Materials (ICSCRM 2009)が,ドイツのニュルンベルグ

(CongressCenter Nurnberg) にて行われた. ロ頭 発表,ポスター発表,セミナーなどのプログラム で,6日間にわたって開催された. ICSCRM はパワ ーデバイスとして期待されている半導体材料であ るシリコンカーバイド (SiC)を対象とした国際会 議で,企業からの参加者が多く本分野においては 質・規模ともにトップクラスの学会の一つである. 2年おきにアメリカ,ヨーロッパ,日本にて開催 され,開催されない年にはヨーロッパ会議として European Conference (ECSCRM)が開催されている. 参加人数は約500名,日本からの参加者も130名 と,多くの研究者が参加しており,その割合から, この分野において日本の果たす役割が大きいこと がわかる.

SiCは、優れた物性値を持つ半導体材料であり、 電気自動車やインバータエアコン、電力伝送、電 力変換などのエネルギーエレクトロニクス分野へ の応用が期待されている.一方で、化合物半導体 であるため、MOS 界面特有の問題点が数多く存 在するなど、課題も多い.例えばSiC の熱酸化に よる SiO₂絶縁膜と SiC の界面には、高密度の界 面準位が生じ、MOS 反転層のチャネル移動度が 極めて低くなり、期待される特性が得られないな どが挙げられる.

研究の成果として、「Study of indentation

damage in single crystal silicon carbide by using micro Raman spectroscopy」の発表を行っ た. SiC におけるインデンテーションによる圧痕 周辺部の顕微ラマン分光法による評価を試みたも のである. SiC において圧痕部の評価を行った例 はなく、機械的特性の基礎的な知見を得られたも のと考えている. SiC の加工など観点からも多く 質問を受けた.

他の研究報告としては、ピッツバーク大学の Chyke 教授による「Ultra-Precision Machining of Stainless Steels with Single Crystal 4H or 6H Boule SiC」が大変興味深かった.通常、単結晶ダ イヤモンドが使用される切削工具として、SiC 単 結晶を用いる試みである.これは、結晶ダイヤモ ンドにおいてしばしば問題となる炭素含有材料用 の工具としての試みである.SiC 単結晶は一般に 高価であるため工具としての使用は注目されてい なかったが、単結晶ダイヤモンドが使用できない 材料の高精度加工をすることがなれば、その発展 は大いに期待されるものである.Chyke 教授はSiC 研究分野の大家であるが、加工分野が専門ではな いにも関わらず、新しい分野への展開をにらむ研 究姿勢はチャレンジする精神は大変参考になる.



図 4.1.1 ICORS2008 会場外観



図4.1.2 研究成果の発表



図4.1.3 ポスターセッションの様子

4.1.2 企業·大学訪問

•HORIBA Jobin Yvon社

フランス北部に位置するリールにて HORIBA Jobin Yvon 社を訪問した. HORIBA Jobin Yvon 社 は、分光分野における技術的なリーダーとして、グ レーティング、モノクロメータ、分光器、マルチチ ャンネル検出器などの設計・生産技術を開発して きており、本分野において世界的な企業の一つで ある. このような分光技術をもとにしたラマン分 光装置、蛍光分光装置、発光分光分析装置、鑑識用 光学機器、分光エリプソメータなどの応用製品は、 世界中で大きなシェアを持っている. セールスエ ンジニアの Arnaud Zoubir 博士より、分光技術に 関連した製品開発について説明を受け、さらに、 事前に送付したデータの解釈について議論を行っ た. 博士は日本、米国での研究経験を積まれてお り、ラマン分光に対する深い知識を有されており 大変意義深い議論ができた. 製品の製造工程を見 学したが, 汎用シリーズとは別に高度な技術を必 要とする手作業による特注品も多く見受けられた のが印象的だった.



図4.1.4 HORIBA Jobin Yvon社

Ecole Polytechnique

パリの郊外の Saclay (サクレー) に位置する Ecole Polytechnique を訪問した. パリ中心部か ら 高 速 郊 外 鉄 道 RER (Reseau Express Regonal)の B 線で南に向かって 30 分位の所に 位置する Palaiseau という町にある. École Polytechnique は、もともとは 軍の学校として 創設された学校である. そのため, その所轄は国 防省になる、しかしながら、グランゼコールとよ ばれる大学以上の格を持つ高等教育機関であり, フランス内の理工科学校の中ではトップレベルの 教育機関である、そのため、この学校にはフラン ス中から優秀な学生が集まっており、各界の指導 者がここで養成されている. 場所は, Saclay (サ クレー)という地区にあたる、ラマン分光におけ る偏光特性による応力解析を試みている Razvigao Ossikovski 教授を訪問した. 論文によ りその成果については事前に知り得たが、実際に その開発装置を見学すると、随所に工夫がこなさ れており、今後の研究を進めるにあたり大変参考 になった. Razvigao Ossikovski 教授は元々エリ プソ分光を専門におり、現在でもその分野では中 心的な役割を担われているとのこと、一方、ラマ ン散乱への取り組みは近年されているとのことで 意義深い議論をすることができた.



図4.1.5 Prof Dr. Klaus Brettel

・フランス原子力庁(CEA)研究所

CEA-Saclay は Gif-sur-Yvette に位置し、パリ からは車で 30 分くらいの位置にある.約 6,000 人が働いるとのことで、敷地内に原子力発電所も あるために非常に厳重な警備がされており、入所 するためには事前に発行してもらった ID とパス ポートによる手続きが必要である. 超安定紫外連 続レーザの活用に興味があることから、Prof. Klaus Brettel 博士の研究室を見学した. そこでは DNAの過渡吸収のための光源として使用されて いるとのことで、レーザ光源のノイズで時間分解 能が制限されてしまうとのことだった. 紫外光源 の安定性が向上したことによって、従来の時間分 解能では観察できなかったDNAの光反応の初期 過程についての知見を得られつつあるとのことだ った.非常に大きな研究所であるにもかかわらず, 各研究ではそれぞれの研究者が電気配線から配管 工事まですべてやるとのことで、実験を遂行する にあたる姿勢して大変興味深く見学をさせてもら った.

4.2 海外動向調查② (欧州)

平成21年9月5日(土)~9月17日(木)の 期間でポルトガル(リスボン)とドイツ(シュツ ットガルト)を訪問し,IMEKOXIX World Congress での研究成果の発表と最新研究動向の調査,およ びヘルムートフィッシャー社を訪問して関連技 術・研究の調査と装置開発に向けた打ち合わせを 行った.以下にその詳細を示す. 4.2.1 IMEKO XIX World Congress 9月6日~ 9月11日までの6日間の開催期間で IMEKO XIX World Congress (International Measurement Confederation XIX - Fundamental and Applied Metrology)がリスボン市の新市街区で開催された。 会場はFIL ミーティングセンターという, 1998 年 の万国博覧会会場に設けられた素晴らしい国際会 議場であった、今回の IMEKO World Congress は3 年に一回程度開催される所属するほとんど全ての 技術分科会がミーティングを開催する全体大会で 前回のリオデジャネイロに続き第 19 回目の開催 となった. 今回も24の技術分科会(TC)全体で約 400件の口頭発表と160件のポスター発表に加え、 技術分科会ごとの多くのミーティングが連日開か れた.

研究発表に先立ち開かれた硬さ技術分科会で ある TC5 のミーティングでは韓国の KRISS (韓国 計量研究所)の Bahng 氏がチェアマンとなり、日 本, ドイツ, アメリカ, イタリア, タイ, トルコ, ロシア、ブラジルなどから委員とオブザーバーを 合わせて 30 名程度が出席した. つくばで開催され たと HARDMEK02007 の総括報告や 2010 にタイで開 催される HARDMEK02010 の開催案内があった. HARDMEKO は硬さに関連する TC が中心となって開 催されるためWorld Congress に比べて小規模な会 **議になるが、この会議では力、質量とトルクに関** わるTC3と振動に関わるTC22との共催となるため やや規模の大きいものになるとの案内があった。 この他にも最近の硬さ試験についてイタリアの計 量研究所 INRIM の Germak 氏からトレーサビリティ や不確かさに関連して、根幹となる供給体制や国 際比較が実際にはほとんど実現されていないとい う問題が提起され、今後の硬さ試験のあり方につ いての議論がなされた.

研究の成果として「Application of PSI/SCM Microscope for Nanoindentation Tester」というタイ トルでポスター発表を行った.本研究は試験片形 状の計測を試験の前後において行い、測定結果へ の影響の把握やその補正を目指すものであり、標 準を考える上でイレギュラーな試験片形状は想定 していないが実用的には必要な技術といえ、広い 範囲を計測できることや非接触で簡便に計測可能 な点について興味を示してもらうことができた. また、ロ頭発表でも圧子先端の計測技術などについて各国からの報告が多かったこともあり、圧痕の評価だけでなく併せて圧子の評価への応用についての質問が多かった.それ以外にも顕微鏡の原理や装置の構成、実用的な計測範囲についての質問を受けた.

他の研究報告としては、ロックウェルダイヤモ ンド圧子の形状評価法や硬さ値の不確かさの計算 法に関する発表が多かったが、一方で日本からの 参加者の発表においてナノインデンテーションに 関する発表や計装化押込み試験を利用した新しい 硬さ試験である等価くぼみ深さ試験などといった 先駆的な発表が目立った.



図4.2.3 TC5 ミーティングの様子



図 4.2.1 FIL ミーティングセンター



図4.2.2 シンポジウムの様子



図4.2.4 発表ポスター前で質疑応答の様子

4.2.2 ヘルムートフィッシャー社訪問 ヘル ムートフィッシャー社はドイツの工業都市として 知られるシュツットガルトの近郊にある計測機 器・試験機メーカーである. 同社は特に膜厚測定 の技術を中心に多くの測定装置を開発しており、 そのノウハウを活かして従来困難とされてきた樹 脂塗装の評価なども実現可能なインデンテーショ ン装置なども手がけている. すでに 30 年以上の 歴史があり、世界に2つの製造工場、8つの直営 サービスオフィスを展開している.本報告でも使 用している試作試験装置は同社の日本法人である フィッシャーインストルメンツジャパン社との共 同開発により実現したもので、今回の訪問は視 察・見学に留まらず、これまで開発してきた装置 についてのディスカッションや今後の装置開発に

ついて打ち合わせを目的としたもので非常に意味 深いものであった.

初日は次期社長就任が予定されている Wolf 氏 によってフィッシャー社の歴史や企業ポリシー, そしてカバーをしている分野などについて丁寧な プレゼンテーションを受け、同社の現在とこれか らのターゲットについての質疑応答を行った.現 在の計装化押込み試験に関する ISO14577 の Part1~3 の多くの箇所にドイツの工業規格であ る DIN の内容が採用されており、またドイツ国 の計量に関する PTB や BAM といった研究機関 との連携により標準を供給するシステムがある程 **度確立できているため,将来的なデファクトスタ** ンダードを目指していきたいという強い意欲が感 じられた. 昼食を挟んで午後には社内の見学が行 われた. フィッシャー社は古い建屋の他に最近完 成したという高層の社屋も同じ敷地内にあり、そ の中を基礎研究のエリアから順にほとんどすべて の部署を見せてもらうことができた、特に過去の 製品についてはその部品を非常に大切に保管して おり、ユーザからの問い合わせや要望に応えられ るように配慮している点や近年のアウトソーシン グが増大する風潮とは異なり技術力を企業体力と して考え、できるだけ多くの部品を社内で調達で きるようにしている点が印象的であった. また同 じコストで高い技術力を維持するために 24 時間 連続稼働可能な製造用ロボットを駆使して技術力 とコストのバランスを確保するといった工夫もさ れており、近年の技術流出が問題となっている日 本の企業経営にも利用可能な方法で技術的なノウ ハウの蓄積を行っている点は大変興味深いもので あった. 初日は最後に硬さ試験機に携わっている メンバーを紹介してもらい、翌日の話題について 打ち合わせて終了となった.

二日目は Vollmar 氏を中心とした硬さ試験グル ープのメンバーと具体的な話題についてディスカ ッションを行った.現在,わが技術研究所で活躍 している2台の試験機については主に日本法人と のやりとりで開発されており,本社のメンバーも 日本法人とのやりとりで伝え聞いているだけであ り,大変興味を持っていたようであった.これま でフィッシャー社は特別なオプションについては

ドイツの研究機関に対してもほとんど手がけたこ とがなく、外部メーカーの AFM システムの組込 などに関して基礎的なアプローチを検討した程度 の経験しかないとのことだった.特に三次元表面 形状観察インデンターは簡便かつ迅速に三次元形 状が測定できる点で、顕微ラマン分光との複合装 置ではこれまで見ることができなかった応力分布 の様子を可視化できるという点でいずれも一定の 評価をえた. どの装置もインデンテーションから 測定までがシームレスで行えることを非常に重要 視した試作装置であり、インデンテーションのよ うに測定箇所の特定が難しい試験の場合は同様の アプローチが必要になることから、様々な応用事 例の可能性と現状のシステムに組み込むにあたっ ての意見交換を行った.現在、フィッシャー社は 新型硬さ試験機の開発が進行しており、そのプロ トタイプが訪問の数日後に完成するということで 残念ながら今回は見ることはできなかったが、新 型装置の概要を聞くことができたのも大きな収穫 となった、また、実験室に置かれている装置は光 学系に少し改良が施されており、その装置の説明 を硬さ試験の特別技術担当者である Kleinbach氏 に実演を交えて紹介してもらった、最後に次年度 の研究で予定している押込み箇所の位置決めにつ いてのディスカッションを行い、二日間にわたる ヘルムートフィッシャー社の訪問を締めくくった.



図 4.2.5 HelmutFischer 社製 HM500(光学系改良型) 外観



図4.2.6 Kleinbach 氏による装置説明

5. おわりに

薄膜・微細構造体の性能,信頼性を向上させる 上で,極薄膜,極微小領域に対する多面的な評価 は必須検討課題であり,このような極微小領域・ 極薄膜の評価法としてラマン散乱分光法とナノイ ンデンテーション法の2つに着目した.

本研究ではこれらの手法によるこれまでの研究 内容を基に、複合装置である顕微ラマン分光押込 み試験システムの開発、適用を行った、今後は、 本試作装置の改良、それを用いた材料特性の評価 を進め、さらに、本装置の普及に努めていきたい. 谢辞

本研究は,財団法人JKAの競輪補助金を受けて 実施したものであり、ご支援いただいた関係各位 に深く感謝いたします.

複合三次元材料試験方法の開発

五嶋裕之*'藤塚将行**

Development of a Multi-Axial Materials Testing System

Hiroyuki GOTO & Masayuki FUJITSUKA

1.はじめに

工業製品の品質,安全性を確保するためには, 材料の基礎特性・機械的性質の評価を行う材料試 験が非常に重要である.試験方法は,JIS,ISO, ASTMなどで規格化されており,各種試験を自動 で効率良く実施する試験システムが実用化されて いる.近年の工業製品における微細化・高度化に 伴い,複合材料や樹脂材料等の新素材に対応した 材料試験や特性評価,などの新しい材料試験技術 が重要な課題となってきている.そこで本研究で は、以下に示す「複合三次元材料試験」をテーマ に設定し検討することを計画した.本報では本年 度の研究成果を報告する.

2. 研究の背景と目的

近年,強化繊維と樹脂を結合した,新しい複合 材料が各種登場している.これらの材料は,一般 的に強度,剛性が高くかつ軽量であるという特徴 を有している.しかし,これらの強化材料では, 強化繊維の方向と荷重方向の組み合わせにより, 機械的性質が全く異なり,材料特性の把握が難し いという問題がある.

このような複雑な機械的特性を把握するため には、多方向の荷重を単独、あるいは同時に付加 する多軸材料試験が必要である.しかしながら、 材料や部品の機械・物理的特性を評価する試験機 として広く普及している万能材料試験機は、荷重 を加える駆動軸が一方向(単軸)に限られ、より 実用条件に近い多方向(多軸)の複合力や、ねじ り等の力を加えるような試験に対応できず、不十 分である.また、現在、行われている炭素繊維強 化プラスチック(CFRP)等の材料試験では,試験実施者の創意工夫,経験や勘に頼る部分が多く,試験の効率化という点からも問題である.

本研究は、負荷方向により機械的性質が全く異 なる新素材に対応した、新しい多軸制御による、 より実用条件に近い複合三次元材料試験方法の確 立を目指すものである.本報では、パラレルメカ ニズムを応用した試験システムの提案と実験、冗 長リンクを用いる新メカニズムの提案、海外技術 動向調査について報告する.

3. 複合三次元材料試験 1)2)3)

3.1 提案する試験方法

近年,強化繊維と樹脂を結合した,新しい複合 材料が各種登場している.これらの材料は,一般 的に強度,剛性が高くかつ軽量であるという特徴 を有している.しかし,これらの強化材料では, 強化繊維の方向と荷重方向の組み合わせにより, 機械的性質が全く異なり,図3.1,図3.2に示すよ うに材料特性の把握が難しいという問題がある.

このような複雑な機械的特性を把握するために は、多方向の荷重を単独、あるいは同時に付加す る多軸材料試験が必要である.しかしながら、材 料や部品の機械・物理的特性を評価する試験機と して広く普及している図3.3のような万能材料試 験機は、荷重を加える駆動軸が一方向(単軸)に 限られ、より実用条件に近い多方向(多軸)の複 合力や、ねじり等の力を加えるような試験に対応 できず不十分である.

提案する試験システムは、パラレルメカニズム を利用することで、多軸制御による六軸の位置・ 力制御を行う、その結果、より実用条件に近い多

^{*1} 生産技術部 システム課

^{*2} 计显技術部 材料起缺分析課



図3.1 負荷方向による強度変化(CFRP)



図3.2 繊維方向による強度変化(CFRP)



図3.3 一般的な万能材料試験機の例

方向の複合負荷による試験を実現することが可能 となる.したがって、図3.4に示すような、引っ 張り、圧縮、曲げ、せん断、ねじりの各種試験を 一台の試験機で実施することが可能になると考え られる.

3.2 システム概要

図3.5に提案する試験システムの概要を示す. 本システムは,既存の万能材料試験機のクロスペッド上に,六自由度の動作が可能なパラレルメカ ニズムを設置し,動作プラットフォーム上に試験 材料を固定,多方向の荷重を単独,あるいは同時 に付加することで試験を実施する.

図3.6に本システムで利用する六自由パラレル メカニズムの概要を示す.使用するパラレルメカ ニズムは、Stewart-Goughプラットフォームと呼ば れるメカニズムである.固定ベース上に六個の伸 縮可能なリンクを、球面ジョイントにて結合し配 置.各リンクの上端も、球面ジョイントにて動作 プラットフォームに結合する.ボールネジを利用 した動作機構により、各球面ジョイント間の距離 が調節され、動作プラットフォームの位置と姿勢 が制御される構造となっている(図3.7参照).

3.3 逆運動学

動作プラットフォームの位置と姿勢を決定す るために必要な計算式を以下に示す.

式(1)のように動作プラットフォームの回転行 列を定義する.

$${}^{A}R_{B} = \begin{bmatrix} u_{x} & v_{x} & w_{x} \\ u_{y} & v_{y} & w_{y} \\ u_{z} & v_{z} & w_{z} \end{bmatrix}$$
(1)

図3.8の関係より、ベクトルA,B,は式(2)となる.

$$A_i B_i = \mathbf{P} + {}^{A} R_{B}{}^{B} \mathbf{b}_i - \mathbf{a}_i$$
(2)

以上より, 必要な各リンクの長さは式(3)によ り求められる.

$$d_{i} = \left[\mathbf{p}^{\mathsf{T}}\mathbf{p} + \left[\begin{smallmatrix} {}^{B}\mathbf{b}_{i} \end{smallmatrix}\right]^{\mathsf{T}} \left[\begin{smallmatrix} {}^{B}\mathbf{b}_{i} \end{smallmatrix}\right] + \mathbf{a}_{i}^{\mathsf{T}}\mathbf{a}_{i} + 2\mathbf{p}^{\mathsf{T}} \left[\begin{smallmatrix} {}^{A}R_{B} {}^{B}\mathbf{b}_{i} \end{smallmatrix}\right] - 2\mathbf{p}^{\mathsf{T}}\mathbf{a}_{i} - 2\left[\begin{smallmatrix} {}^{A}R_{B} {}^{B}\mathbf{b}_{i} \end{smallmatrix}\right]^{\mathsf{T}}\mathbf{a}_{i} \right]^{1/2}$$
(3)

- 66 -



図3.4 実施可能な材料試験



図3.5 提案する試験システムの概要


図3.6 六自由度パラレルメカニズム



図3.7 アクチュータ部概要



以上の関係を,ソフトウェア実装が容易なよう に展開し以下に整理する.

パラレルメカニズムの支点座標を図3.9および 図3.10のとおり定義する.ここで,

 $D_p:$ プラットフォーム側支点ピッチ円直径 $D_b:$ ベース側支点ピッチ円直径 $A_p:$ プラットフォーム側支点開き角 $A_b:$ ベース側支点開き角

である.



図3.9 プラットフォーム側支点配置



図3.10 ベース側支点配置

プラットフォーム側の各支点座標 G_{pi} は

$$\vec{G}_{p1}(x, y, z) = \left(\frac{D_p}{2}\cos(180^\circ + \frac{A_p}{2}), \frac{D_p}{2}\sin(180^\circ + \frac{A_p}{2}), E\right)$$
$$\vec{G}_{p2}(x, y, z) = \left(\frac{D_p}{2}\cos(300^\circ - \frac{A_p}{2}), \frac{D_p}{2}\sin(300^\circ - \frac{A_p}{2}), E\right)$$
$$\vec{G}_{p3}(x, y, z) = \left(\frac{D_p}{2}\cos(300^\circ + \frac{A_p}{2}), \frac{D_p}{2}\sin(300^\circ + \frac{A_p}{2}), E\right)$$

$$\begin{split} \vec{G}_{p4}(x,y,z) &= \left(\frac{D_p}{2}\cos(60^\circ - \frac{A_p}{2}), \frac{D_p}{2}\sin(60^\circ - \frac{A_p}{2}), E\right) \\ \vec{G}_{p5}(x,y,z) &= \left(\frac{D_p}{2}\cos(60^\circ + \frac{A_h}{2}), \frac{D_p}{2}\sin(60^\circ + \frac{A_h}{2}), E\right) \\ \vec{G}_{p6}(x,y,z) &= \left(\frac{D_p}{2}\cos(180^\circ - \frac{A_h}{2}), \frac{D_p}{2}\sin(180^\circ - \frac{A_h}{2}), E\right) \\ \|\vec{B}_{k}\| \in \mathbb{U}^{-}, \quad \swarrow - \mathcal{A}(\mu)\mathcal{O}$$
各支点座標 \vec{G}_{bi} は

$$\bar{G}_{bb}(x,y,z) = \left(\frac{D_{b}}{2}\cos(240^{\circ} - \frac{A_{b}}{2}), \frac{D_{b}}{2}\sin(240^{\circ} - \frac{A_{b}}{2}), E + H\right)$$

$$\bar{G}_{bb}(x,y,z) = \left(\frac{D_{b}}{2}\cos(240^{\circ} + \frac{A_{b}}{2}), \frac{D_{b}}{2}\sin(240^{\circ} + \frac{A_{b}}{2}), E + H\right)$$

$$\bar{G}_{bb}(x,y,z) = \left(\frac{D_{b}}{2}\cos(-\frac{A_{b}}{2}), \frac{D_{b}}{2}\sin(-\frac{A_{b}}{2}), E + H\right)$$

$$\bar{G}_{bb}(x,y,z) = \left(\frac{D_{b}}{2}\cos(\frac{A_{b}}{2}), \frac{D_{b}}{2}\sin(\frac{A_{b}}{2}), E + H\right)$$

$$\bar{G}_{bb}(x,y,z) = \left(\frac{D_{b}}{2}\cos(120^{\circ} - \frac{A_{b}}{2}), \frac{D_{b}}{2}\sin(120^{\circ} - \frac{A_{b}}{2}), E + H\right)$$

$$\bar{G}_{bb}(x,y,z) = \left(\frac{D_{b}}{2}\cos(120^{\circ} + \frac{A_{b}}{2}), \frac{D_{b}}{2}\sin(120^{\circ} - \frac{A_{b}}{2}), E + H\right)$$

$$\dot{E}^{\dagger}zz Z, \quad \Box = \zeta^{\circ}, \quad \forall z \ \exists B \ \exists \ H \ lz,$$

$$G_{bir} = \sqrt{L_0^2 - (G_{pir} - G_{bir})^2 - (G_{piy} - G_{tir})^2}$$

である.

したがって、プラットフォーム移動後の支点 座標 Ĝ'は以下の式から求めることができる.



ここで、**R**は回転行列である.回転行列は以下のように、求めることができる.

図3.11に示すような、2軸を中心とした回転運動後のプラットフォーム側支点座標について考える.ここで、

$$x_0 = \cos(\delta \omega_z) \tag{5}$$

$$\left(y_0 = \sin(\delta \omega_z)\right) \tag{6}$$

$$\left(x_{1} = \cos(\omega_{z0} + \delta \omega_{z}) \right)$$
 (7)

$$\left(y_{1} = \sin(\omega_{z0} + \delta\omega_{z})\right) \tag{8}$$

$$z_0 = z_1 \tag{9}$$

の関係が成り立つ.加法定理により式(7)は,

$$x_{1} = \cos(\omega_{z0} + \delta\omega_{z})$$

= $\cos(\omega_{z0})\cos(\delta\omega_{z}) - \sin(\omega_{z0})\sin(\delta\omega_{z})$

となる. 式(5)(6)より,

$$x_1 = x_0 \cos(\delta \omega_z) - y_0 \sin(\delta \omega_z)$$
(10)

となる. 同様に式(8) についても,

$$y_1 = \sin(\omega_{z0} + \delta\omega_z)$$

 $= \sin(\omega_{z0})\cos(\delta\omega_z) + \cos(\omega_{z0})\sin(\delta\omega_z)$
 $= y_0\cos(\delta\omega_z) + x_0\sin(\delta\omega_z)$ (11)

$$\begin{pmatrix} x_1 \\ y_1 \\ z_1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x_0 \cos(\delta\omega_z) - y_0 \sin(\delta\omega_z) \\ x_0 \sin(\delta\omega_z) + y_0 \cos(\delta\omega_z) \\ z_0 \end{pmatrix}$$
$$= \begin{pmatrix} \cos(\delta\omega_z) - \sin(\delta\omega_z) & 0 \\ \sin(\delta\omega_z) & \cos(\delta\omega_z) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x_0 \\ y_0 \\ z_0 \end{pmatrix}$$

$$\vec{G}' = \mathbf{R}_{\mathbf{z}} \cdot \vec{G}$$

となる.したがって、2軸回りの回転行列R,は、

$$\mathbf{R}_{z} = \begin{pmatrix} \cos(\delta\omega_{z}) & -\sin(\delta\omega_{z}) & 0\\ \sin(\delta\omega_{z}) & \cos(\delta\omega_{z}) & 0\\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$
(12)

となる.

全く同様にして、X, Y軸回りの回転行列を求め ると, $(1 \quad 0 \quad)$

$$\mathbf{R}_{x} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & \cos(\delta\omega_{x}) & -\sin(\delta\omega_{x}) \\ 0 & \sin(\delta\omega_{x}) & \cos(\delta\omega_{x}) \end{pmatrix}$$
(13)

$$\mathbf{R}_{y} = \begin{pmatrix} \cos(\delta\omega_{y}) & 0 & \sin(\delta\omega_{y}) \\ 0 & 1 & 0 \\ -\sin(\delta\omega_{y}) & 0 & \cos(\delta\omega_{y}) \end{pmatrix}$$
(14)

となる.

式 (12), (13), (14)より, X, Y, Z軸周りの 回転行列Rは以下のように求められる.

$$\mathbf{R} = \mathbf{R}_{x} \cdot \mathbf{R}_{y} \cdot \mathbf{R}_{x}$$

$$= \begin{pmatrix} C_{y}C_{z} & -C_{x}S_{z} + S_{x}S_{y}C_{z} & S_{x}S_{z} + C_{x}S_{y}C_{z} \\ C_{y}S_{z} & C_{x}C_{z} + S_{x}S_{y}S_{z} & -S_{x}C_{z} + C_{x}S_{y}S_{z} \\ -S_{y} & S_{x}C_{y} & C_{x}C_{y} \end{pmatrix}$$
(15)

ここで、 $C_x = \cos(\delta \omega_x)$ 、 $S_x = \sin(\delta \omega_x)$ である. また、添え字 y, z についても同様に求められる. ここで、プラットフォーム移動後の軸の長さ L を求めると、下式となる.

$$L'_{i} = \sqrt{\left(G'_{pix} - G_{bix}\right)^{2} + \left(G'_{piy} - G_{biy}\right)^{2} + \left(G'_{piz} - G_{biz}\right)^{2}}$$
(16)

基準長L。からの伸縮量St,は,

$$St_i = L_i' - L_0 \tag{17}$$

となる、以上で、プラットフォームを任意の位置・ 姿勢にするために必要な、リンク長を求めること 式(18)を変形して式(21)に代入し整理すると、

ができる.実際の制御では、プラットフォームの 位置・姿勢を指令値として,上記関係式から動作 に必要なアクチュエータの伸縮量を計算すること になる.

3.4 微小变位解析

微小変位解析は、 プラットフォームとアクチュ エータの微小変位の関係、すなわち、速度の関係 を求めることである.

プラットフォームの微小変位 Se とアクチュエ ータの微小変位 Sd の関係はヤコビ行列を用いて 以下のように表される.

$$\delta e = \boldsymbol{J} \delta \boldsymbol{d} \tag{18}$$

$$J = \frac{\delta d}{\delta e} \tag{19}$$

ここでシリアルメカニズムのヤコビ行列とは逆の 関係にあることに注意が必要である.

3.5 静力学

機構全体が力学的に平衡状態にあるとする。こ のとき、仮想仕事の原理より、力の平衡状態にあ るための必要十分条件は、あらゆる方向の仮想位 置について仮想仕事がゼロになることである.

したがって、手先にかかる六自由度方向の力 f,

と各軸の推力1,には次式が成り立つ.

$$f_x \delta x + f_y \delta y + f_z \delta z + m_x \delta \omega_x + m_y \delta \omega_y + m_z \delta \omega_z = \sum_{i=1}^m t_i \delta l_i$$
(20)

アクチュエータの発生力をT、ムービングプラッ トフォームでの力とモーメントをFとする.機構 全体が平衡状態にあると仮定して、微小変位の関 係と仮想仕事の原理から、

$$\delta e^T \boldsymbol{F} = \delta d^T \boldsymbol{T} \tag{21}$$

$$\boldsymbol{F} = \left(\boldsymbol{J}^T\right)^{-1} \boldsymbol{T} \tag{22}$$

となる. 式(22)より, アクチュエータの発生力T から, ムービングプラットフォームに加わる荷重 Fを求めることができる.

3.6 位置と力の制御 4)5)6)

本研究では、パラレルメカニズムによる六軸の 位置・力制御を実現し、より実用条件に近い試験 が可能な材料試験システムの確立を目指している. したがって、位置と力の制御を実現する制御シス テムの実現が必須である.

ロボットマニピュレータ等の研究では、対象物 に加える力の制御が必要な場合が多く、そのため の制御法として、①インピーダンス制御と、②ハ イブリッド制御が提案されている .パラレルメカ ニズムでは、シリアルメカニズムに比べ、慣性質 量が小さくでき、剛性、粘性、慣性も等方的であ るため、より高精度な力制御を実現することが期 待できる.本研究では、試験対象により、六軸の 位置や力を個別に制御する必要があり、検討の結 果、②のハイブリッド制御法を採用することとし た.

図3.12にシリアル・ロボットマニピュレータで 一般的なハイブリッド制御系(Type A)を示す. パラレルメカニズムの特徴として,逆運動学は容 易に解けるが,順運動学は簡単に説くことができ ないという問題がある.Type Aのハイブリッド制 御では,順運動学の計算が必要となる.パラレル メカニズムの実時間制御においてこれを解くこと は,収束計算など多くの計算量を必要とし問題が ある.これを避けるため,図3.13に示す制御系 (Type B)を利用することとした.図3.12の中の, *S*は位置・力制御の方向を決定する行列,*J*はヤ コビ行列,*I*は単位行列である.図3.13の行列*Q*, *Φ*は,位置制御,力制御のブロックから与えられ る出力が図3.12と同じになるよう定めればよい ので,

 $P\Omega \,\delta d = P J^{-1} (I - S) \delta e \tag{23}$

となる.

また,式(18)の関係を用いて,下式となる.

$$\mathbf{\Omega} = J^{-1}(I-S)J \tag{24}$$

同様にして,

$$\boldsymbol{\Phi} = \boldsymbol{J}^{T} \boldsymbol{S} \left(\boldsymbol{J}^{T} \right)^{-1}$$
(25)

となる.







図3.13 ハイブリッド制御(TypeB)

6-DOF PKM

MATLAB/Simulink control models





図3.14 実験システム概要

3.7 実験

本システムで使用するパラレルメカニズムは、 図3.6に示すStewart-Goughプラットフォームと呼 ばれる六自由度のメカニズムである. 固定ベース 上に六個の伸縮可能なリンクを, ユニバーサルジ ョイントにて結合し配置する. 各リンクの上端は 球面ジョイントにて動作プラットフォームに結合 する. 図3.7に示すようなボールネジを利用した 伸縮機構により六本のリンク間の距離を調節し、 動作プラットフォームの位置と姿勢を制御する構 造となっている.動作プラットフォームに作用す る力およびトルクは、各軸に取り付けた六個のロ ードセルの測定値から、3.5節で示した静力学計算 により算出する. MATLAB/Simulinkを利用して, 図3.13の位置と力のハイブリッド制御系のモデ ルを作成、作成したモデルを実行プログラムに変 換し DSPコントローラ(AD5435)に実装する方式 で制御システムを構成した.図3.14に作成した実 験システムの概要を示す.

位置と力のハイブリッド制御系の妥当性を検証 するために、 z軸方向を力制御, 回転軸を含む他 の五軸を位置制御として実験を行った. プラット フォームを、ターゲットである金属板の z軸方向 の離れた位置から徐々に接近させて、接触後指令 値(50N)にて押付けを行った. 図3.15に実験結



果の一例を示す. 接触時にオーバーシュートが見 られるが、0.5s以内に指令値に収束していること がわかる. オーバーシュートは, ターゲットであ る防振ゴムをはさんだ鉄板への, 接触時に発生し ていると考えられ、全体としては安定的に力制御 が行われている.他の軸についても同様の結果で あり,本システムの位置と力のハイブリッド制御 系は多軸材料試験の制御システムとして、十分な 性能であるとの見通しを得た.

4. 冗長リンクを用いたパラレルメカニズム

4.1 新しいパラレルメカニズムの提案

人間の腕は七自由度を持つ. 手で物をつかんで 固定するだけならば、六自由度で十分なことから、 冗長な自由度を一つ持つと考えられる. 人間の腕 は、この冗長性 (Redundancy) により、柔軟性と 汎用性を備えていると考えられる. 多関節ロボッ トでも、その自由度が与えられた作業に必要な自 由度より大きい場合, 冗長性を持つことになる. 図4.1 に示すような平面上を動くアームを考え る. 手先位置をある目標位置に動作させる場合, アームは最低二自由度が必要である. 二自由度ア ームでは図4.1 に示すように、アームの姿勢によ ってはアームが障害物と干渉し、目標とする位置 に到達できないケースが発生する. しかし図4.2 に示すように, 冗長な一自由度を持つ三自由度ア ーム構成とすることで、多くの姿勢が可能になり 干渉の回避が可能になる. これを積極的に利用す ると、まず手先を目標位置に追従させながら、残 った自由度でアームが障害物にぶつからないよう 動作する、狭い穴の奥に手先を届かせる、などの 柔軟な制御が可能になる. そこでシリアルメカニ ズムの場合と同様な考え方で、パラレルメカニズ ムに冗長自由度を付加し作業領域の拡大、特異姿 勢の回避、より複雑かつ柔軟な運動を実現するこ とを考える. ここで提案する冗長リンクを用いた パラレルメカニズム(冗長パラレルメカニズムと する)では、駆動アクチュエータを六個から八個 に拡張するものである. 六自由度の動作には、最 低六個のアクチュエータが必要十分であるから, 八軸のうち二軸は冗長なリンクになる. 冗長パラ レルメカニズムでは、一般的なStewart-Gough プ ラットフォームに比べ、大荷重時のアクチュエー タ負荷が分散され、より大出力が発生できること、 特異点を含む作業領域を拡大できる、などのメリ ットが考えられる. 提案する冗長パラレルメカニ ズムの概要を図4.3,図4.4 に示す.固定ベース および可動プレートの間に、八個の伸縮形アクチ ュエータとジョイントを並列に配置し、 パラレル メカニズムを構成する. 固定ベース側と可動プレ

ートの各々二つを一組として、正方形の各辺に前 後左右対称に配置する.固定ベース側のジョイン トは二自由度、可動プレート側のジョイントは三 自由度とする.さらに二個一組のアクチュエータ が、プレート側では共通のジョイントを介して支 持されるように構成し、プレートとアクチュエー タの間を連結する回転ジョイント数を減らし、機 構を簡素化するとともに、機構の組み立て誤差を 少なくする構造とする.本機構における伸縮形ア クチュエータは、電動モータ、ボールねじとリニ アガイド、油・空圧アクチュエータなどで容易に 構成することができるが、本研究においては、空 気圧アクチュエータを採用することとした.図4. 5 に試作した冗長パラレルメカニズムを示す.本 試作機においては、実験時の作業性を考慮し、パ



図4.3 提案する冗長パラレルメカニズム概要



Universal joints 図4.4 提案する冗長パラレルメカニズム概要



図4.5 試作した冗長パラレルメカニズム

ラレルメカニズム全体を上部のフレームから釣り 下げるような構造を採用している.

4.2 特異姿勢の制御

提案した冗長パラレルメカニズムの特異姿勢回 避のための制御方法について説明する.パラレル



図4.6 冗長パラレルメカニズムの構成



メカニズムにおける特異姿勢は、アクチュエータ に無限大のトルクが要求されるなど、機構破損に 直結するものであり回避しなければならない.し かしながら、パラレルメカニズムの冗長性をうま く利用することで、通常は不可能である特異姿勢 を通過することが可能になる.以下にその方法の 概要を説明する.

図4.6,図4.7のように各リンクに番号を付ける. 図4.6の可動プラットフォームを時計回りに回転 し、姿勢を変化する場合を考える.図中の①,② を伸長させて、⑤,⑥を伸縮すると、球対偶(ii)、 (iv)を中心として、プラットフォームは時計回り に回転すると、図4.8の状態になる.さらに回転 を続けると、プラットフォームは図4.9の状態に なろうとする.しかしながら、アクチュエータ⑤, ⑥からみると、プラットフォーム面とアクチュエ ータが一直線に位置する特異姿勢になる. これを 避けるために、特異姿勢付近で⑤、⑥を受動的に 自由に動けるように駆動力を解放し、残りの六軸 のアクチュエータで駆動を継続する. この場合. アクチュエータ(5)、⑥はフリーであるから、アク チュエータが特異姿勢になったとしても、回転動 作制御の支障とはならない. さらにアクチュエー タ①, ②を伸長し, ⑤, ⑥も伸長すると, 図4.10 に示すように、特異姿勢を通過してプラットフォ ームを回転することができる. このように, 八個 のアクチュエータから適宜選択した六個のアクチ ュエータを能動動作、特異姿勢を含むアクチュエ ータを受動動作(フリー)として、選択的に制御 することで、動作経路内に特異姿勢を含む場合で も、特異姿勢を通過することができる.

以上のように、パラレルメカニズムの冗長性を うまく利用することで、通常は不可能である特異 姿勢を通過することが可能になる.実際に試作し たパラレルメカニズムにおいては、ジョイントの 干渉、アクチュエータの伸縮量の制約があり、**図** 4.8から**図4.10**に示すような理想的な回避動作が 常に行えるわけではない、具体的な制御方法とし ては、特異姿勢を含む動作領域を区分けしておき、 アクチュエータの能動、受動の制御を切り替える 手法が考えられる.

4.3 実験

冗長パラレルメカニズムにより,実際に特異姿 勢の制御が可能であるか検証実験を行った.実験 は,図4.5に示す試作パラレルメカニズムを利用 し,図4.11に示すシステム構成で行った.固定ベ ース上に八個の伸縮可能な空圧シリンダを,二自 由度のジョイントにて結合し配置する.シリンダ の上端は三自由度のジョイントにて動作プラット フォームに結合する.空圧サーボバルブを利用し た伸縮機構により八本のシリンダの長さを調節し, 動作プラットフォームの位置と姿勢を制御する構 造となっている.

コントローラは、MATLAB/Simulinkを利用して、 逆運動学に基づき作成した制御モデルを実行プロ グラムに変換しDSPコントローラ(AD5435)に実 装する3.7節と同様の方式で行った.



図4.8 特異姿勢の制御(1)



図4.9 特異姿勢の制御(2)







図4.12 実験結果の一例 (wy =60[deg])

図4.12,図4.13に実験結果の一例を示す.4.2節 で考察したように,試作した冗長パラレルメカニ ズムでは,ジョイントの干渉,アクチュエータの 伸縮量の制約があり,図4.8から図4.10に示すよ うな理想的な回避動作は行うことはできない. しかし, 図4.12, 図4.13に示すように一般的な Stewart-Goughプラットフォームでは特異姿勢と なり,機構破損に直結するような姿勢においても, 姿勢の維持,制御が可能なことが確かめられた.



(a) $\omega_y = 0$ [deg]



(b) $\omega_y = 20 \, [\text{deg}]$



(c) $\omega_y = 30 \, [deg]$



(d) $\omega_y = 40 \, [deg]$



(f) $\omega_y = 60 \, [deg]$



図4.13 実験結果の一例 (ωy=0~60[deg])

5. 海外技術動向調査

5.1 ICFP2009 国際会議調査報告

開催期間:2009年4月7日~10日,4日間 場 所:中華人民共和国 浙江省杭州市 ICFP2009会場/浙江大学 出張者:生産技術部 五嶋裕之 参加者:10カ国,約200名が参加 目 的:研究成果発表および関連技術動向調査

5.1.1 概要 2009年4月7日から10日まで中 華人民共和国,浙江省杭州市浙江世貿君瀾大飯店 (ナラダ グランド ホテル)で、7th International Conference on Fluid Power (ICFP2009)が開催され た. 本国際会議は4年に一度開催される、中国国内 最大級のフルードパワーおよびメカトロニクスに 関する国際学会である、本年通算第7回の国際会議 は、主催者である浙江大学機械電子控制工程研究 所(図5.1),共催として浙江大学流体伝動及控 制国家重点実験室,中国教育省,中国国家自然科 学基金,中国機械学会,中国全国流体伝動及控制 学会,などの協力で開催された.参加者は約10カ 国,約200名と盛会であり、世界同時不況からいち 早く立ち直った中国の経済力を実感した. 11件の 招待講演と、12セッション約189件の一般講演が行 われた. また, 中国の研究者, 学生と直接議論す ることで、普段はなかなか得ることのできない、 中国の技術開発動向など,非常に有用な情報を得 ることができた.

開催に先立ち,主催者を代表し中国科学アカデ ミー会長でもある, Prof. Yongxiang Luから挨拶が あった.以下,聴講したに招待講演と一般講演に ついて概要を説明する.

5.1.2 招待講演 本国際会議では、日欧米の 著名なゲストスピーカーによる、フルードパワー に関する現状と将来に関する招待講演が企画され ていることに特徴がある.

(1) フルードパワー技術の未来と期待

Prof. Yongxiang (中国科学アカデミー会長) よ り,フルードパワー技術の将来に向けての提言が なされた.キーワードは,スマート&ネットワー ク,サスティナブル,極限環境(宇宙),クリー



図5.1 中華人民共和国 浙江大学



図5.2 Prof. W. BACKÉによる招待講演

ン&グリーン,ナノ&バイオであり,持続可能で 地球環境問題に対応した技術開発の重要性につい て,現状分析と課題を的確にまとめた講演が行わ れた.

(2) 空気圧自動機器の利点は何か?

著名な, Prof. Wolfgang BACKÉ (アーヘン工科 大/ドイツ) (図5.2)より,近年その適用範囲が拡 大している空気圧自動機器についての解説が行わ れた.空圧自動機器の特性と,その特徴を有効に 活用するための方法,応用例が示され,非常に参 考になる講演であった.

(3) HSTの効率改善

Prof. Hubertus Murrenhoff (アーヘン工科大/ド イツ)より,油圧式無段変速機の一種であるHST (Hydraulic Static Transmission)について,伝達 効率向上のための,最新の要素技術開発について 解説が行われた.アーヘン工科大では,本システ ムを利用した,油圧ハイブリッドシステムの開発 を進めており,エネルギ効率では電動ハイブリッ ド車を上回ることが確認されているという. 今後 注目すべき技術である.

(4)水圧と油圧システム性能向上のための新しい 取り組み

北川能教授(東工大)より,油圧,水圧制御弁 に関する最新の要素技術開発について解説が行わ れた.水圧,油圧システムに適用可能な新しい構 造の制御弁を提案し,その制御手法および応用事 例について解説した.また,図5.3に示すような, 一般住宅に適用可能な,小形の免震・制震装置の 開発事例についても説明が行われた.中国国内で も近年,大地震による大災害に見舞われており, 会場より,実用化に向けての具体的な質問がある など,関心は非常に高いように感じられた.

(5) 油圧サーボの高応答運動制御

Prof. A R Plummer (バース大/英国) より,油 圧サーボ機構の動特性を改善するための制御手法 について,現状と今後の動向の解説が行われた. 図5.4に示すような大形構造物振動試験機,自動 車の衝突試験用カタパルトを事例として,サーボ システムの応答性向上が如何に重要であるかにつ いて述べた.

(6) 流体電磁バルブの開発/設計におけるコンピ ュータ応用技術

Prof. S. Helduser(ドレスデン大学/ドイツ)よ り,流体バルブの開発/設計におけるコンピュータ 技術の応用について解説が行われた. CFD, FEM など,汎用のシミュレーションツールや, CAEに よる,計算機モデルをベースとした設計手法によ る,バルブ設計事例が興味深かった. BOSHでは, この開発ツールを積極的に活用しビジネス展開を 行うようである.

(7) ECF人工筋肉アクチュエータとマイクロハン ドへの応用

横田眞一教授(精密工学研究所/東工大)より, The Electro-conjugate fluid (ECF)と呼ばれる,新し い流体を使用した人工筋肉アクチュエータと,こ のアクチュエータを応用したマイクロハンドの開 発について解説が行われた. ECFは高電圧を加え ると,ジェット流が発生するという不思議な特性 を持っている.この特性をうまく利用することで, マイクロサイズのさまざまなアクチュエータを実 現できる.本講演では,ECFを使った,マイクロ 人工筋肉とマイクロハンドの開発事例について解 説が行われた.

(8) 電気-油圧サスペンションの制御

Prof. Ming-Chang Shih (成功大学/台湾)より, 自動車のサスペンションにおける,電子制御の実 例について解説が行われた.最近の高級乗用車で は、サスペンションに電子制御を付加し、車体の



図5.3 新開発の免震・制震装置



図5.4 大形構造物試験機



図5.5 ECFによる人工筋肉アクチュエータ

挙動や乗り心地を改善することが行われている. 本講演では、これまでに開発した電子制御システ ムの開発事例とその効果について解説が行われた.

開発したサスペンションは、2輪スクーターによる実車走行試験で、その効果を確認している.

(9)水圧サーボにおける制御の比較

水圧制御のパイオニアである, Prof. Tapio Virvalo(タンペレ工科大/フィンランド)より, 水圧制御に適した各種制御手法についての比較検 討結果について,解説が行われた.

(10) 波力発電における流体制御システム

同じく、Prof.Tapio Virvaloより、近年自然エネ ルギとして注目されている、波力発電システムの 事例について解説が行われた.開発のポイントは、 波の運動エネルギを、効率良く電気エネルギに変 換するシステム(図5.6参照)の構築にある.こ れらのシステムでは、多くの流体制御システムが 活用されていることが報告された.

(11) ピストンポンプ潤滑の実験的解析

招待講演の最後に、Prof. Bin Wang(浙江大/ 中国)より、ピストンポンプの潤滑状態について、 詳細な解析および実験を行った基礎研究結果につ いて解説が行われた。

招待講演はどれも興味深い内容であったが,欧 州からのゲストの発表には、クリーン&グリーン テクノロジに関するものが多く含まれており,環 境をキーワードとしてEU全体の取り組みとして 技術開発が活発化していることがわかる.それに 対し、日本は大学、企業など、個別の技術力は高 いが、それをまとめ上げプロジェクトとして実施 するエンジニアリング力が弱いように感じた.

5.1.3 一般セッション 一般セッションで は、約180件の講演が予定されていたが、当日にな りキャンセルとなる講演が少なからずあった. プ ログラムも度々変更され、筆者の講演日程も開催 当日になって確定した. これは、中国人研究者の モラルの問題も関係しており、講演申し込みを行 った後、直前にキャンセルしてしまう確信犯が、 かなりの数いるとのことである.研究内容も、先 端的な内容から学生の卒業研究レベルのものまで 様々である.以下一般セッションにおける代表的 なものを概説する.



図5.6 波の運動エネルギを回収変換する装置



図5.7 パラレルメカニズムを用いたベンダ

(1) 空圧人工筋肉によるフライトシミュレータ

Bishi Ren他 (上海交通大学/中国) による, フラ イトシミュレータ用のワイヤ形のパラレルメカニ ズムの研究. 空気圧を利用したアクチュエータで 駆動している. ワイヤ形のパラレルメカニズムの 研究は, 最近低調であるが, 新しい応用として面 白い研究である.

(2)新パイプベンダの開発とオンライン計測

筆者による講演.当所で研究を行っている,パ イプベンダ(図5.7参照)について研究発表を行 った.パラレルメカニズムを用いることで,これ まで不可能であった形状の加工が出来る,新しい 曲げ加工機とその計測手法を提案した.

(3) HSTとクリーンディーゼルを利用したハイブ リッドパスのエネルギ回収と制御

油圧ハイブリットシステムを利用した,バスの 制御とエネルギ回収に関する研究.日本でハイブ リッド車と言うと電動+電池であるが,欧米では 油圧+アキュムレータによる,油圧ハイブリッド 車の研究開発,実用化も進められている.油圧バ イブリッド車は,電動に比べ大パワーが引き出せ ることから,バスやトラックなど大型車では,よ り有利になる.現在,日本ではあまり注目されて いないが,今後,注目すべき技術開発である.

5.1.4 浙江大学キャンパス・実験室見学 講演 終了後,浙江大学流体伝動及控制国家重点実験室 および浙江大学内のキャンパスツアーに参加した. 浙江大学は中国で最も早く創立された四大学府の



図5.8 空気圧パラレルメカニズム



図5.9 実験室見学風景

一つであり、中国最大規模の総合大学である.同 国内で清華大学、北京大学に次ぐ第3位の大学と されている.現在、学生数は4万2,000名であり、 中国国内第1位の規模である.その内訳は、学士 課程2万5,000名、修士課程1万1,500名、博士課程 5,500名、外国人留学生約800名である.日本の大 学と比べても、大学院生の数が多いといえる.大 学図書館は全キャンパスあわせて617万7,000冊 を超える蔵書数があり、また関連病院が6つある. キャンパスは広大で6つあり、主要施設を見学バ スで巡回するだけでも半日かかった.

見学した実験室の研究設備は,スペースも十分, 機器も整っており,研究環境としては非常に恵ま れている. 修士および博士課程の学生が研究内容 について英語で説明してくれた. 博士課程の学生 は英語力もあり、研究についても熱心に説明して くれた. 学生は、インターネットを通じて得た、 日本のアニメや音楽についての関心が高く、日本 の研究環境や文化についても興味を持っていた. 東京と杭州は飛行機で3時間ほどのフライトであ るが、中国の一般学生は留学などを除き自由に海 外渡航することができないため, 日本にいる留学 生のネットワークを通じて, 情報を入手している ようである.また,浙江大学流体伝動及控制国家 重点実験室では、内外の企業から研究開発を多数 受託している.一般的な中国企業では,研究開発 部門が弱いため、大学内の研究所がその役割を担 っていることが多い.実際,見学時にも商品開発 を前提とした、応用研究が多く見られた.

5.2 ICMT2009 国際会議調査報告

調査期間: 2009年10月21日~23日,3日間 場所:フィリピン セブ市内 ICMT2009会場 出張者:生産技術部 五嶋裕之 参加者:12カ国,約150名が参加 調査項目:研究成果発表および関連技術動向調査 5.2.1 概要 2009年10月21日から23日ま でフィリピン共和国,観光で有名なセブ島のセブ 市内,Waterfront Cebu City Hotelで,13th Internat ional Conference on Mechatronics Technology(ICM T2009)が開催された(図5.10).本国際会議は各 年度開催される,メカトロニクス関する国際学会

である. 本年通算第13回の国際会議は, De La Sal le Universityの主催にて開催された.参加者は12 カ国,約150名と盛会であったが、アジアでの開催 のため、距離的な問題と金融危機の影響により、 米国から参加者がなく、欧州からの参加者も招待 者のみであった. その中でも、フィリピン以外で は中国からの参加者が目立ち、次いで韓国、日本 であった. ここでも、世界同時不況からいち早く 立ち直った、中国の経済力を改めて実感すること となった.8件の招待講演と、8セッション約70件 の一般講演が行われた.開催に先立ち、キリスト 教国であるフィリピンの慣例である、神への感謝 の祈りの後, セブ市の副市長であるHon. Michael Ram 氏から挨拶があった. 続いて国際メンバを代 表し,本会議の副議長である竹内芳美教授(大阪 大学)より挨拶(図5.11参照)があった.



図5.10 ICMT2009会場でのスナップ



図5.11 竹内教授による開催の挨拶

以下,聴講した招待講演と一般講演について概 要を説明する.

5.2.2 招待講演 本国際会議では、日欧のゲ ストスピーカーにより、キーノートスピーチとし てメカトロニクスに関する招待講演が企画された. (1)マイクロ/ナノマニピュレーションの方法、シ

ステムおよびその応用

Prof. Bijan Shirizaseh (モナッシュ大学/オース トラリア) による, マイクロ/ナノマニピュレーシ ョンの方法論とその具体的な応用についての講演 であった.

(2)計測,制御,駆動を例とした知能機械

知能機械に関する講演. Prof. Mike Jacson (ラ フバラー大学/英国)が行っている,知能機械の 研究事例が紹介された.



図5.12アッベ誤差フリーのスキャニング機構



図5.13 マイクロインペラの加工

(3) アッベの原理による超精密計測とナノ描画

Prof.Gerd Jäger (イルメナウ工科大学/ドイツ) による, 超精密計測とナノ描画に関する講演. 超 精密計測やナノ描画ではアッベの原理に基づく機 構設計が重要である.サブナノレベルでは,計測 の不確かさのファクターも十分に考慮しなければ ならない.アッベ誤差を解消する機構原理に基づ き開発した超精密位置決め機構を,ナノ描画装置 に適用した事例(**図5.12**参照)が紹介された.

(4)5軸超精密マイクロ加工機による複雑形状の 切削加工

竹内芳美教授(大阪大学)による、5軸超精密加 工機を用いた、超精密マイクロ加工の実例につい て解説が行われた.市販の超精密加工機を利用し、 新たに開発したCAMシステムを利用することで、 直径数ミリのインペラ形状の加工成功したことが 報告された.

(5) 計算機統合による手術のイノベーション

光石衛教授(東京大)より,手術ロボット,手 術機械など,計算機制御技術と統合した新しい医 療について解説が行われた.いわゆる医工連携で ある.東京大学医学部との協同研究により,パラ レルメカニズムを用いた手術ロボットシステム, 骨切断・加工機械,遠隔手術システム,などの研 究開発が行われている.これまで医師の経験と勘 で行われてきた医療が,コンピュータ制御により 行われる時代が訪れようとしている.

(6)知的機械による持統可能で競争力のある製造 業の実現

Prof. Robert Parkin (ラフバラー大学/英国)より, 持続可能で競争力のある製造業はどのようにある べきか?必要とされる知的な機械はどのようなも のか?について解説が行われた.

(7) ECF人工筋肉アクチュエータとマイクロハンドへの応用

横田眞一教授(精密工学研究所/東工大)より, The Electro-conjugate fluid (ECF)と呼ばれる,新し い流体を使用した人工筋肉アクチュエータと,こ のアクチュエータを応用したマイクロハンドの開 発について解説が行われた.内容的には,既に述 べたICFP2009の招待講演(7)とほぼ同じ内容であ った.



図5.14 弾性冗長パラレルメカニズム

(8) 移動形メカトロニクスの開発と産業応用

Prof.Greg Baiden (ローレンシャン大学/カナダ) より,移動メカトロニクスの開発と産業応用に関 する講演があった.近年,移動可能なメカトロニ クスシステムに対する要求が高まっている.それ らの要求に対する,通信,位置決め,誘導,ロボ ット,インタフェースなどについて解説が行われ た.また,移動ロボットの開発事例についても紹 介された.

5.2.3 一般セッション 一般セッションでは、 約70件の講演が予定された. 電力事情が不安定な ため、会場内は日に数回停電し、真っ暗となるこ とがあり、著者の発表中も停電し、発表が中断す るというハプニングがあった. 海外での講演では、 日本では考えられないトラブルに見舞われること が少なからずある. 講演開始時刻になっても司会 者が現れない、遅刻するなど、日本人の感覚では 信じられないことも多々起こる. 以下,一般セッ ションにおける代表的なものを概説する.

(1)パラレルメカニズムを用いた多軸材料試験

著者より、パラレルメカニズムを用いた、新し い材料試験システムの概念と、プロトタイプシス テムの試作結果について報告した.会場からは、 多軸負荷を加える場合の材料の固定方法など、か なり詳細な質問があった. 複合材や接着接合の評 価など、特に興味をもたれたように感じた.

(2) 弾性冗長パラレルリンクの位置と力制御

岩附信行教授(東工大)より、試作した弾性冗

長パラレルメカニズムの位置と力の制御について 報告があった. 冗長パラレルメカニズムの逆運学 解析を詳細に行った後,提案した制御手法を試作 システムに適用し,位置と力の制御が可能なこと を,実験により確認した.

5.3 まとめ

米国の金融危機に端を発した世界同時不況は深 刻度を増し、日本および欧米の製造業にも非常に 大きな影響を与えている.それは、国際学会参加 者の減少となって現れており、特に企業に在籍す る研究者の発表は激減している.今回の海外調査 においては、世界同時不況からいち早く立ち直っ た、中国経済の好調さを改めて実感する結果とな った.欧州ではEUの支援によるクリーン&グリー ンをキーワードとする大形の研究開発が活発な模 様である.日本も理念先行ではなく、プロジェク トとしての具体化を早急に進める必要がある.

6. 成果の普及活動

本年度は、国際会議発表2件(ICFP2009, ICMT 2009²⁰),国内学会発表1件⁶(日本機械学会年 次大会),学会論文誌投稿1件⁷⁰(日本フルード パワーシステム学会)など、専門学会での関連研 究発表、論文投稿を行い、内外の専門研究者と議 論を深めた.また一般技術者向けとして、当所主 催の基盤的生産技術研究会において、技術発表、 解説を行い、質疑応答を通じて、意見などの取り 込みを行った.さらに、当所ホームページによる 広報、技術相談を通じて、成果の普及のためのPR 活動を行った.

7.おわりに

本研究では、近年の工業製品の高度化に伴い要 求が高まっている、複合材料や樹脂材料等の新素 材に対応した材料試験技術について検討を行った. その結果、下記のような成果が得られた.

- (1) 複合三次元材料試験システムの提案
- (2)位置と力の制御方法検討
- (3)プロトタイプ試験機の試作,実験

(4)新しい冗長パラレルメカニズムの提案

(5)上記プロトタイプの試作,実験

以上の結果から、より実用条件に近い材料評価 方法である、複合材料試験システムの実現が可能 であるとの見通しを得た。今後は、産業への利用 普及を目的として、開発を継続する予定である。

謝 辞

本研究は,財団法人JKAの競輪補助金を受けて 実施したものであり,ご支援いただいた関係各位に 深く感謝いたします.

参考文献

- H.Goto, M.Fujitsuka, Y.Tanaka, A Multi-Axial Materials Testing System Using6-DOF Parallel Kinematics, Proceedings of JSME-KSME Joint International Conference on ICMDT2007, D03 (CD-ROM), 2007.
- H.Goto, Y.Tanaka: A Multi-Axial Materials Testing for Advanced Composite Materials Using Parallel Kinematics, Proceedings of the 13th International Conference on Mechatronics Technology (ICMT2009), CD-ROM, 2009
- 五嶋,藤塚,田中:パラレルメカニズムを用いた多軸材料試験システム,日本機械学会2007 年度年次大会講演論文集,Vol.4, pp.15-16,2007
- 4) 小菅,他:油圧アクチュエータを用いたパラ レルリンクマニピュレータの力制御,日本械 会学会論文集C編, Vol. 62, No. 601, pp. 3536-3542, 1996
- 5) 五嶋, 藤塚, 田中:パラレルメカニズムを用 いた多軸材料試験システム-力の制御と実験-, 日本機械学会2008年度年次大会講演論文集,, Vol.4, pp.179-178, 2008
- 5) 五嶋,藤塚,田中:パラレルメカニズムを用いた多軸材料試験システム-実験結果の検討-,日本機械学会2009年度年次大会講演論文集,Vol. 4, pp. 187-188, 2009
- 7) 五嶋,田中,一柳:パラレルメカニズムを用いた曲げ加工機による管材の三次元加工,日本フルードパワーシステム学会論文集(近日掲載予定)

	研究報告書 KSK-GH21-2
計測技術高度化に関する研究 平成22年3月31日発行	
発行所 (〒203-0042)	財団法人 機械振興協会 技術研究所 東京都東久留米市八幡町一丁目1番12号 電話 042-475-1155 (代表)
印刷所 (〒194-0033)	株式会社 芳文社 東京都町田市木曽町2320 電話 042-792-3100