(19) **日本国特許庁(JP)**

(12) 特許公報(B2)

(11) 特許番号

特許第4837832号

(P4837832)

(45) 発行日 平成23年12月14日(2011.12.14)

(24) 登録日 平成23年10月7日 (2011.10.7)

請求項の数 10 (全 18 頁)

(51) Int.Cl.			FΙ		
C23C	14/35	(2006.01)	C 2 3 C	14/35	А
HO1L	21/285	(2006.01)	HO1L	21/285	S
HO5H	1/46	(2006.01)	HO1L	21/285	301
			HO5H	1/46	Α

		8	
(21) 出願番号	特願2000-599057 (P2000-599057)	(73)特許権者	皆 390040660
(86) (22) 出願日	平成11年12月7日 (1999.12.7)		アプライド マテリアルズ インコーポレ
(65) 公表番号	特表2002-536556 (P2002-536556A)		イテッド
(43) 公表日	平成14年10月29日 (2002.10.29)		APPLIED MATERIALS, I
(86) 国際出願番号	PCT/US1999/029006		N C O R P O R A T E D
(87) 国際公開番号	W02000/048226		アメリカ合衆国 カリフォルニア州 95
(87) 国際公開日	平成12年8月17日 (2000.8.17)		054 サンタ クララ バウアーズ ア
審査請求日	平成18年11月21日 (2006.11.21)		ベニュー 3050
(31) 優先権主張番号	09/249, 468	(74)代理人	100059959
(32) 優先日	平成11年2月12日 (1999.2.12)		弁理士 中村 稔
(33)優先権主張国	米国 (US)	(74)代理人	100067013
			弁理士 大塚 文昭
		(74)代理人	100082005
			弁理士 熊倉 禎男
			最終頁に続く

(54) 【発明の名称】イオン化金属堆積用高密度プラズマ源

(57)【特許請求の範囲】

【請求項1】

スパッタリングターゲットの後側に位置決め可能であり、且つ上記ターゲットの中心位 置の周りを回転可能なマグネトロンアセンブリであって、

上記ターゲットの上記中心から上記ターゲットの円周周辺に向かって第1の距離を伸び る中央アパーチャを有する、閉じた帯からなる第1の磁気極性の第1の磁極であって、該 第1の磁極の面積にわたって積分された第1の積分磁束を有する、前記第1の磁極と、

上記アパーチャ内に配置され、上記ターゲットの表面に沿って伸びる間隙によって上記 第1の磁極から分離されている第2の磁気極性の第2の磁極であって、該第2の磁極の面 積にわたって積分された第2の積分磁束を有する、前記第2の磁極と、 を備え、

前記第1の積分磁束対前記第2の積分磁束の比は、少なくとも1.5である、 ことを特徴とするマグネトロンアセンブリ。

【請求項2】

上記第1の磁極は、長軸が上記ターゲットの半径に沿って伸びている長円形の外形形状 を有していることを特徴とする請求項1に記載のマグネトロンアセンブリ。

【請求項3】

上記第1の磁極は、上記ターゲットの上記半径に平行に伸びる2つの対向する直線部分 を有していることを特徴とする請求項1に記載のマグネトロンアセンブリ。 【請求項4】

(2)

三角形の形状をしたマグネトロンであって、

三角形の形状をした内側磁極面と、

六角形を密にパックした配列で上記内側磁極面の平面側に接して配置されている第1の 磁気極性の複数の第1の磁石であって、前記内側磁極面は第1の積分磁束を発生する前記 第1の磁石と、

上記内側磁極面を取り囲み、ある頂点において交わる2つの実質的に直線の側及び上記 直線の上記頂点とは反対側の端を結ぶ第3の側を有するほぼ三角形の形状をした外側磁極 面と、

上記外側磁極面の平面側に沿い、且つそれに接する、閉じた通路内に配置されている第 10 2の磁気極性の複数の第2の磁石であって、前記外側磁極面は第2の積分磁束を発生する 前記第2の磁石と、

を備えており、前記第2の積分磁束は前記第1の積分磁束よりも少なくとも1.5倍大き いことを特徴とする三角形マグネトロン。

【請求項5】

上記第1の磁石は第1の磁気の強さを有し、上記第2の磁石は、上記第3の側に沿って 配置されている上記第1の磁気の強さを有する第3の磁石と、上記直線の側に沿って配置 されている上記第1の磁気の強さより小さい第2の磁気の強さを有する第4の磁石とから なることを特徴とする請求項4に記載の三角形マグネトロン。

【請求項6】

プラズマスパッタリング反応器であって、

真空チャンバと、

上記チャンバ内に基板を支持するためのペデスタルと、

上記ペデスタルと対向し、プラズマスパッタさせるために電気的に結合されるようにな っているスパッタリングターゲットと、

上記ターゲット上の上記ペデスタルとは反対の側に配置され、一方の磁気極性の内側磁 極面であって該内側磁極面の面積にわたって積分された第1の積分磁束を有する前記内側 磁極面を取り囲む、他方の磁気極性の外側磁極面であって該外側磁極面の面積にわたって 積分された第2の積分磁束を有する前記外側磁極面を含むマグネトロンと、

を備え、

前記第2の積分磁束対前記第1の積分磁束の比は、少なくとも1.5であり、 上記マグネトロンは、上記マグネトロンを上記ターゲットの中心の周りに回転させるた めの回転シャフトを更に含み、

上記外側磁極面は、上記ターゲットの中心から上記ターゲットの円周部分まで伸び、同 じように伸びる円の面積よりは小さい面積を有している、

ことを特徴とする反応器。

【請求項7】

上記外側磁極面は、三角形形状を有していることを特徴とする請求項6に記載の反応器

【請求項8】

上記間隙は、競技用トラックの形状を有していることを特徴とする請求項6に記載の反 応器。

【請求項9】

アルミニウムからなるターゲットからアルミニウムを、システム内のペデスタル上に支 持されている作業基板上にスパッタリングさせる方法において、上記システムは、上記タ ーゲット上の上記ペデスタルとは反対の側に配置されているマグネトロンを含み、上記マ グネトロンは、一方の磁気極性の内側磁極面であって該内側磁極面の面積にわたって積分 された第1の積分磁束を有する前記内側磁極面を取り囲む、他方の磁気極性の外側磁極面 であって該外側磁極面の面積にわたって積分された第2の積分磁束を有する前記外側磁極 面、及び上記マグネトロンを上記ターゲットの中心の周りに回転させるための回転シャフ トを含み、上記外側磁極面は、上記ターゲットの中心から上記ターゲットの円周部分まで

30

20

伸び、同じように伸びる円の面積よりは小さい面積を有しており、前記<u>第2</u>の積分磁束対 前記第1の積分磁束の比は、少なくとも1.5であり、上記方法は、 上記ターゲット及 び上記ペデスタルを収容している真空チャンバ内へ作業ガスを導入するステップと、

上記真空チャンバを0.35ミリトルより低い圧力まで排気するステップと、

200mmの直径を有する円形基板に対して正規化して18kWより高くない直流電力を上 記ターゲットに印加し、それによって上記作業ガスをプラズマに励起して上記ターゲット から上記作業基板上にアルミニウムをスパッタさせるステップと、

を含むことを特徴とする方法。

【請求項10】

金属からなるターゲットから、システム内のペデスタル上に支持されている作業基板上 10 に材料をスパッタする方法において、上記システムは、上記ターゲット上の上記ペデスタ ルとは反対の側に配置されているマグネトロンを含み、上記マグネトロンは、一方の磁気 極性の内側磁極であって該内側磁極の面積にわたって積分された第1の積分磁束を有する 前記内側磁極を取り囲む、他方の磁気極性の外側磁極であって該外側磁極の面積にわたっ て積分された第2の積分磁束を有する前記外側磁極を含み、上記外側磁極は、上記ターゲ ットの中心から上記ターゲットの円周部分まで伸び、同じように伸びる円の面積よりは小 さい面積を有しており、前記<u>第2</u>の積分磁束対前記第1の積分磁束の比は、少なくとも1 .5であり、上記方法は、

上記ターゲットの完全スパッタリングカバレッジを達成するために、上記マグネトロン を上記ターゲットの中心の周りで回転させるステップと、

20

30

40

上記ターゲットに直流電力を印加することによって少なくとも部分的に上記チャンバ内 へ電力を容量的に結合するが、上記チャンバ内へ電力を誘導的に結合することはなく、そ れによって上記作業ガスをプラズマに励起して上記ターゲットから上記作業基板上に上記 金属をスパッタさせるステップと、

を含み、

上記直流電力の量は、200mmの直径の円形基板に対して正規化して18kWより大きく なく、それによって上記金属の少なくとも20%のイオン化密度を達成することを特徴とす る方法。

【発明の詳細な説明】

[0001]

(技術分野)

本発明は、一般的には、材料のスパッタリングに関する。より特定的には、本発明は、ス パッタリングを強化するために使用される磁石に関する。

[0002]

(従来の技術)

物理蒸着(PVD)とも呼ばれるスパッタリングは、半導体集積回路の製造において金属 及び関連する材料の層を堆積させる最も一般的な方法である。図1に普通のPVD反応器 10の概要を断面で示してあり、この図は、カリフォルニア州サンタクララのApplied Ma terials, Inc.から入手可能なEnduraPVD反応器に基づいている。反応器10は真空チ ャンバ12を含み、このチャンバ12は、PVDターゲット14に対してシールされてい る。ターゲット14は、通常は金属の材料(ヒーターペデスタル18上に保持されている ウェーハ16上に堆積させる)からなっている。チャンバ内に保持されているシールド2 0は、スパッタされる材料からチャンバ壁12を保護し、また陽極接地板になっている。 選択可能な直流電源22は、ターゲット14をシールドに対して約-600Vに負にバイア スする。通常ペデスタル18は、従ってウェーハ16は、電気的に浮かせたままである。 【0003】

ガス源24は、典型的には化学的に不活性なガスであるアルゴンのようなスパッタリング 作業ガスを、質量流コントローラ26を通してチャンバ12へ供給する。例えば窒化チタ ンのような反応性金属窒化物スパッタリングでは、窒素が、別のガス源27からそれ自体 の質量コントローラ26を通して供給される。AI₂O₃のような酸化物を発生させるため

には、酸素を供給することもできる。これらのガスは、図示のようにチャンバのトップか ら導入することも、またはその底から導入することもできる。何れの場合も、ガスを導入 するには、シールドの底に突入している、またはシールド20とペデスタル18との間の 間隙を通っている1つまたはそれ以上の入口パイプを用いて行う。真空システム28は、 チャンバを低圧に維持する。基本的圧力は約10⁻⁷トル、またはそれより低くさえ保持する ことができるが、作業ガスの圧力は、典型的には約1乃至1000ミリトルに維持される。コ ンピュータをベースとするコントローラ30は、直流電源22及び質量流コントローラ2 6を含む反応器を制御する。

(4)

[0004]

10 アルゴンをチャンバ内に導入し、ターゲット14とシールド20との間に直流電圧を印加 するとアルゴンがプラズマに点弧され、正に帯電したアルゴンイオンは負に帯電している ターゲット14に引付けられる。イオンは実質的なエネルギでターゲット14に衝突し、 ターゲット原子または原子クラスタをターゲット14からスパッタさせる。若干のターゲ ット粒子はウェーハ16に衝突し、それによってその上に堆積してターゲット材料のフィ ルムを形成する。金属窒化物の反応性スパッタリングにおいては、窒素が付加的にチャン バ12内に導入され、スパッタされた金属原子と反応してウェーハ16上に金属窒化物を 形成する。

[0005]

効率的にスパッタリングさせるには、マグネトロン32をターゲット14の後側に位置決 20 めする。マグネトロン32は、逆極性の磁石34、36を有しており、磁石34、36の 近傍のチャンバ内に磁場を作る。この磁場は電子を捕捉し、電荷を中和させるためにイオ ン密度も増加してマグネトロン32に接するチャンバ内に高密度プラズマ領域38を形成 する。マグネトロン32は、通常はターゲット14の中心の周りを回転し、ターゲット1 4のスパッタリングを完全にカバーするようになっている。マグネトロンの形状が本願の 主題であり、図示する形状は単なる示唆に過ぎない。

[0006]

半導体集積回路における集積レベルが進歩するにつれて、スパッタリング設備及びプロセ スに対する要求も増加してきている。多くの問題がコンタクト及びバイア孔に付随してい る。図2に断面で示すように、バイアまたはコンタクト孔40は、レベル間誘電体層42 を通してエッチングされ、下に位置する層または基板46内の導電性フィーチャ44に達 している。次いで、スパッタリングを使用して孔40を金属で充填し、レベル間電気接続 を形成させる。もし下に位置する層46が半導体基板であれば充填された孔40をコンタ クトと呼び、もし下に位置する層が下側レベル金属化レベルであれば充填された孔40を バイアという。簡易化のために、以後単にバイアと称することにする。レベル間バイアの 幅は、0.25μmまたはそれ以下に近くまで縮小されてきており、一方層間誘電体の厚みは 0.7µm程度でほぼ一定のままである。即ち、バイア孔のアスペクト比は、3またはそれ 以上になっている。若干の進歩した技術の場合、アスペクト比が6であること、またはよ り大きいことさえも要求する。

 $\begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & 7 \end{bmatrix}$

40 このような高いアスペクト比は、スパッタリングに問題をもたらす。それは、殆どのスパ ッタリングの形状が強い異方性ではないので、始めにスパッタされた材料が孔のトップに 優先的に堆積してそれをブリッジし、従って、孔の底の充填を妨げ、バイア金属内にボイ ドを形成する恐れがあることである。

 $\begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & 8 \end{bmatrix}$

しかしながら、スパッタされる粒子の高い割合をターゲット14とペデスタル18との間 のプラズマ内でイオン化させることによって、深い孔の充填を促進可能にすることが知ら れるようになってきた。図1のペデスタル18は、たとえそれが電気的に浮いているとし ても直流自己バイアスを発生し、それが、ペデスタル18に接するプラズマシースを横切 ってプラズマからのスパッタされ、イオン化された粒子を孔内に深く引付ける。孔充填の 有効性を表す2つのものは、底カバレッジと側カバレッジである。図2に概要を示してあ

30

るように、スパッタリングの初期相は、表面またはブランケット厚み s₁、底厚み s₂、及 び側厚み s₃を有する層 4 8 を堆積させる。底カバレッジは s₂ / s₁に等しく、側カバレ ッジは s₃ / s₁に等しい。このモデルは過度に簡略化されているが、多くの状況を説明す るのに十分である。

【 0 0 0 9 】

イオン化の割合を増加させる1つの方法は、図1のチャンバ12の側の周りにRFコイル を付加する等によって、高密度プラズマ(HDP)を発生させることである。HDP反応 器は、高密度アルゴンプラズマを発生させるだけではなく、スパッタされる原子のイオン 化の割合をも増加させる。しかしながら、HDP PVD反応器は新しいものであり、比 較的高価である。主として図1のPVD反応器の直流スパッタリングを使用し続けること が望ましい。

[0010]

イオン化比を増加させる別の方法は、ターゲットがトップハットの形状を有しているホロ ーカソードマグネトロンを使用することである。この型の反応器は極めてホットに動作す るが、複雑な形状をしたターゲットは極めて高価である。

[0011]

誘導結合型 H D P スパッタ反応器、またはホローカソード反応器の何れかを用いてスパッ タされる銅は、バイア側壁上に波形のフィルムを形成する傾向があり、また堆積した金属 は脱濡れ(dewet)する傾向があることが知られている。これは、銅による孔の充填を完 了させるために、スパッタされた銅層が電気めっきのようなその後の堆積プロセスのため のシード層として使用される場合には特に重大である。

20

30

10

[0012]

従来技術の別の問題は、側壁カバレッジが非対称になる(ターゲットの中心に対面してい る側が、よりシールドされた側よりも厚く被膜される)傾向があることである。これは、 所定の厚みを達成するためには過大な堆積を必要とするだけではなく、フォトリソグラフ ィにおける整列標識として使用される十字形トレンチが非対称に狭くなると、トレンチが 移動したように見えることになる。

[0013]

深い孔の充填を促進する別の動作制御は、低いチャンバ圧力である。高い圧力では、中性 であろうが、イオン化されていようが、スパッタされた粒子がアルゴンキャリヤーガスの 原子と衝突する確率が高くなる。衝突は、イオンを中性化し、速度をランダム化する傾向 があり、これらは孔の充填を劣化させる効果を呈する。しかしながら、前述したように、 スパッタリングは、少なくともターゲットに接してプラズマが存在することに頼っている 。最低圧力は幾つかのファクタに依存するとは言え、もし圧力を下げ過ぎればプラズマは 消滅する。

【0014】

低圧プラズマスパッタリングの極端例は、1997年5月8日付Fuらの米国特許出願第08/854 ,008号に開示されているような、維持型自己スパッタリング(sustained self-sputterin g:SSS)である。SSSでは、正にイオン化されたスパッタされた原子の密度は、十 分な数が負にバイアスされたターゲットに戻るように引寄せられ、より多くのイオン化さ れた原子を再スパッタさせる程高い。SSSでは、アルゴン作業ガスは必要ではない。銅 はSSSを最も受け易い金属であるが、それは高電力及び高磁場の条件の下においてだけ である。銅スパッタリングは、銅の固有抵抗が低く、且つ電気移動に対する感受性が低い ために、開発が困難である。しかしながら、銅SSSが商業的に実現可能になり、フルカ バレッジ、高磁場マグネトロンを開発する必要がある。

【0015】

ターゲットに印加する電力を増加させると、多分維持型自己スパッタリングの点まで圧力 を低下させることができる。電力を増加させると、イオン化密度も増加する。しかしなが ら、過大な電力は高価な電源を必要とし、また冷却を増す必要がある。20乃至30kWを越 える電力レベルは実現不能であると考えられる。事実、直接関係のあるファクタは、マグ

(5)

ネトロンの下の領域内の電力密度である(この領域は、効果的なスパッタリングを促進す る高密度プラズマの領域であるからである)。従って、小さくて高磁場の磁石が最も容易 に高いイオン化密度を発生しよう。この理由から、ある従来技術は、小さい円形磁石を開 示している。しかしながら、このようなマグネトロンは、均一性を与えるためにターゲッ トの中心の周りを回転させる必要があるだけではなく、完全且つ極めて均一なターゲット のカバレッジを保証するために半径方向の走査をも必要とする。もし完全なマグネトロン カバレッジが達成されなければ、ターゲットが効率的に使用されないだけではなく、より 重要なことには、スパッタ堆積の均一性が劣化し、スパッタされた材料の若干が、スパッ タされない領域内のターゲット上に再堆積される。再堆積された材料は剥落し易い厚みま で累積し、重大な粒子問題を惹起する。半径方向の走査は潜在的にこれらの問題を回避す るが、メカニズムは複雑であり、一般的には実現不能であると考えられる。

(6)

市販されているマグネトロンの1つの型は、Tepmanの米国特許第5,242,566号に例示され ているような腎臓型である。Parkerは、米国特許第5,242,566号において、この形状のよ り誇張された形状を開示している。図3に平面図で示してあるように、Tepmanマグネトロ ンは腎臓型をベースにしており、磁気的に対向している磁極面54、56がほぼ一定の幅 の回り道間隙57によって分離されている。磁極面54、56は、図示してない蹄鉄型磁 石によって磁気的に結合されている。このマグネトロンはターゲット14の中心の、そし て腎臓型内側磁極面の凹んだ縁付近の回転軸58を中心として回転する。その領域におけ る間隙57とほぼ平行な外側磁極面56の湾曲した外縁は、ターゲット14の使用可能な 部分の外縁に接近している。この形状は、高磁場に対して、及び均一なスパッタリングに 対して最適化されているが、ターゲットの面積のほぼ半分の面積を有している。磁極間隙 57から分離された領域では、磁場が比較的弱いことに注目されたい。

[0017]

これらの理由から、深い孔の充填及び維持型自己スパッタリングを促進するように、完全 なカバレッジを提供する小さい高磁場マグネトロンを開発することが望ましい。

【0018】

(発明の概要)

本発明は、同一の直径の円よりも小さい面積の長円または関連形状を有し、2つの直径が 、マグネトロンの典型的な回転軸に対するターゲット半径に沿って伸びているスパッタリ ングマグネトロンを含む。形状は、競技用トラック形、楕円形、卵形、三角形、及び弓形 三角形を含む。マグネトロンは、ターゲットの裏側で、好ましくはマグネトロンの細めの 端付近の点を中心として回転し、マグネトロンの太めの端はターゲット周縁により接近し ている。

【0019】

本発明は、このようなマグネトロンを用いて達成可能なスパッタリング方法をも含む。維持型自己スパッタリングを受けない多くの金属を、0.5ミリトルより低い、屡々0.2ミリトルより低い、そして0.1ミリトルより低いことさえあるチャンバ圧力でスパッタさせることができる。200mmウェーハを支持するようなサイズのペデスタル電極に250Wより低いRFバイアスを印加することによって、底カバレッジを更に改善することができる。銅は、330mmターゲット及び200mmウェーハの場合に18kWの直流電力を用い、完全に自己維持型モードで、または0.3ミリトルまたはそれ以下の最低チャンバ圧力の何れかでスパッタさせることができる。

[0020]

(発明の実施の形態)

本発明の一実施の形態は、図4に平面図で示すような競技用トラック形状のマグネトロン 60であり、一方の磁気極性を有するバー形状の中央磁極面62を有している。中央磁極 面62は、2つの丸められた端66によって接続されている対向する中央直線側64を有 している。中央磁極面62は、他方の極性の細長いリング状の外側磁極面68によって取 り囲まれており、両磁極面の間には間隙70が設けられている。他方の磁気極性の外側磁 20

10

40

50

極面 6 8 は、内側磁極面 6 2 とほぼ中心対称で、 2 つの丸められた端 7 4 によって接続されている対向する中央直線側 7 2 を有している。中央区分 7 2 及び丸められた端 7 4 は、 ほぼ同じ幅を有する帯である。以下に短く説明する磁石は、磁極面 6 2 、 6 8 の磁気極性 を逆にする。これも以下に短く説明する裏当て板は、磁極面 6 2 と 6 8 との間の磁気ヨー クを構成すると共に、マグネトロン構造のための支持体にもなっている。 【 0 0 2 1 】

2 つの磁極面62、68は、紙面に対してほぼ直角に伸びる磁場を発生する特定の磁気極 性で示されているが、勿論、逆の組の磁気極性が本発明に関する限り同じ効果を発生する ことは理解されよう。このアセンプリは、閉じた通路に沿って伸び、中心に最小無磁場領 域を有するトロイダル磁場を発生する。図4の磁極アセンプリは、ターゲット14の中心 とほぼ一致し且つ外側磁極68の一方の扁長端80に、またはその付近に位置する回転軸 を中心として回転し、他方の扁長端82がターゲット14の外側の半径方向の使用可能な 広がりにほぼ位置し、それによってターゲットを完全にカバーすることを意図している。 異なるマグネトロンは、同じターゲットの異なる部分を使用するので、ターゲットの外側 の使用可能な周縁は容易には限定されない。しかしながら、それはターゲットのの外側 域によって画定され、殆ど常にスパッタ堆積中のウェー八の直径を超えて十分に伸び、そ してターゲット面の面積より幾分小さい。200mmウェー八の場合、典型的にはターゲッ ト面は325mmである。ターゲット半径の使用されない15%は、実際的な上限であると考 えることができる。

[0022]

図5に平面図で示すように、2組の磁石90、92が磁極面62、68の後側に配置され ていて、2つの磁気極性を発生させる。磁石90、92は類似構造及び組成であり、各垂 直に面している端上に軸方向に伸びる磁束を発生する。磁石90、92の断面を図6に示 す。ある軸に沿って伸びる円筒形磁気コア93は、ネオジム・ホウ素・鉄(NdBFe)の ような強い磁性材料からなる。このような材料は容易に酸化するので、コア93は、管状 側壁94と、それに溶接されて気密の缶(キャニスター)を形成しているほぼ円形の2つ のキャップ96とで作られているケース内にカプセル封じされている。キャップ96は柔 らかい磁性材料、好ましくはSS410ステンレス鋼からなり、管状側壁96は、非磁性材料 、SS304ステンレス鋼からなる。各キャップ96は軸方向に伸びるピン97を含み、この ピン97は磁極面62、68の一方内の、または以下に短く説明する磁気ヨーク内の対応 する捕捉孔と係合する。それによって、磁石90、92はマグネトロン内に固定される。 磁気コア93は軸方向に沿って磁化されるが、図7に断面図で示すように2つの異なる磁 石90、92がマグネトロン60内に配向されている。即ち、内側磁極62の磁石90は それらの磁場が一方向に垂直に伸びるように整列され、外側磁極68の磁石92はそれら の磁場が他方向に垂直に伸びるように整列されている。つまり、これらは逆の磁気極性を 有しているのである。

図6に断面図で示すように、磁石90、92は、(図1の向きにおいて)ターゲット14 の後側の直上に配置されている磁極面62、68上に近接して配列されている。外側磁極 面68の外側周縁にほぼ順応している閉じた形状の磁気ヨーク98は、磁石90、92の 後側に近接して位置決めされて2つの磁極62、68を磁気的に結合している。前述した ように、磁極面68、72及びヨーク98内の孔が磁石90、92を固定する。 【0024】

内側磁石90及び内側磁極面62が一方の磁気極性の内側磁極を構成し、一方外側磁石9 2及び内側磁極面72が他方の磁気極性で内側磁極を取り囲む外側磁極を構成している。 磁気ヨーク98は内側及び外側磁極を磁気的に結合し、マグネトロンの後側またはトップ 側の磁場を実質的にヨーク98内に閉じ込める。それによって半トロイダル磁場100が 発生し、この磁場は非磁性ターゲット14を通って真空チャンバ12内に伸びて高密度プ ラズマ領域38を限定する。磁場100は非磁性ターゲット14を通って真空チャンバ1 2内に伸び、高密度プラズマ領域38の広がりを限定する。図示のようにマグネトロン6 10

20

30

40

0は、ターゲット14のほぼ中心から、ターゲット14の使用可能領域の縁まで水平方向 に伸びている。磁気ヨーク90及び2つの磁極面62、68は、好ましくは、SS416ステ ンレス鋼のような柔らかい磁性材料で形成された板である。

(8)

【 0 0 2 5 】

マグネトロン60の内側扁長端80は、回転軸78に沿って伸びるシャフト104に接続 され、モータ106によって回転させられる。図示のように、マグネトロン60はターゲ ット14のほぼ中心から、ターゲット14の使用可能領域の右側まで水平方向に伸びてい る。Demarayらの米国特許第2,252,194号は、モータ106、マグネトロン60、及び真空 チャンバ12の間の接続例を詳細に記述している。マグネトロンアセンプリ60は、シャ フト104の曲がりを避けるために、釣り合い錘を含むべきである。回転の中心78を外 側磁極面72の内側扁長端74に配置することが好ましいのではあるが、その位置は僅か に異なる位置へ最適化することができる。しかし、マグネトロン60の扁長の長さに正規 化して、内側扁長端80から20%より多く偏らせないことが好ましい。 【0026】

10

図 4 の競技用トラック形態は、極端に潰れた長円に代えることができる。例えば、楕円の 長軸がターゲットの半径に沿って伸び、短軸が好ましくは回転円周に平行な楕円形状のよ うな他の長円形状も本発明に含まれる。

【0027】

別の長円形状が、図8に平面図で示されている卵形マグネトロン106によって表されて おり、一方の磁気極性の外側磁極面108が他方の極性の内側磁極面110を取り囲み、 それらの間に間隙122を限定している。両磁極面108、110は卵の外径に類似する 形状であり、ターゲットの半径に沿って伸びる長軸を有している。しかしながら、回転軸 78付近の外側磁極面108の内側の端112は、ターゲットの周縁付近の外側端114 よりも鋭い。この卵形状はほぼ楕円形であるが、ターゲット半径に対して非対称である。 即ち、長軸はターゲット周縁付近において潰れている。内側磁極面110及び間隙122 も同じような形状である。

[0028]

関連する形状は、図9に平面図で示されている三角形マグネトロン126であり、一方の 磁気極性の三角形の外側磁極面128が他方の極性の実質的に中実の内側磁極面130を 取り囲み、それらの間に間隙132を限定している。丸められた角を有する内側磁極面1 30の三角形の形状は、ボタン磁石を、密に詰め込んだ六角形(蜂巣状の)形状にするこ とを可能にする。3つの直線区分134を有する外側磁極面128は、好ましくは互いに 60°ずつずらせ、丸められた角136によって接続する。好ましくは、丸められた角13 6の長さは、直線区分134よりも小さくする。

[0029]

変更された三角形形状は、図10に示す弓形の三角形マグネトロン140である。三角形 の内側磁極面130が弓形の三角形外側磁極面142によって取り囲まれていてそれらの 間に、及びそれらの磁極の磁石の間に間隙144を形成しており、間隙144の後側に磁 気ヨークを有している。外側磁極面142は2つの直線区分146を有し、これらの直線 区分146は、丸められた頂角148によって互いに接続され、また丸められた円周角1 52によって弧区分150に接続されている。回転中心78は、頂角148付近に位置し ている。弧区分150はほぼターゲットの周縁付近に位置する。その曲率はターゲットの 曲率に等しくする(即ち、回転の中心78から等距離にする)ことができるが、回転中心 78から見て凹状の弧区分になる他の最適化された曲率を選択することができる。

【 0 0 3 0 】

磁場は、図11に平面図で示す磁石の配列によって発生させる。第1の極性の磁石160 が内側磁極面130に接して蜂巣配列に配列されている。第2の極性の磁石162が外側 磁極面142の弧区分150接して配列され、一方第2の極性の磁石164が外側磁極面 142の残余の部分に接して配列されている。後述する若干の状況では、外側磁極面14 2の異なる部分に異なる強度の磁石を配置することが有利である。一実施の形態では、内 30

20

側磁極内には10個の磁石が、また外側磁極内には26個の磁石が存在していて、外側磁極内の同じ強さの磁石が内側磁極内の2.6倍の磁束を発生させるようになっている。 【0031】

図9及び10の三角形マグネトロン126、140は頂角 が60°であるように示されて いるが、頂角は変化させることが、特に60°より小さく減少させることが可能である。し かしながら、60°±15°が優れた均一性を与えるものと考えられる。頂角は、本発明のマ グネトロンの 2 つの重要なパラメータ、即ち、その面積 A 及びその円周 P に大きく影響す る。弓形の三角形マグネトロン14に対して最も容易に行われる若干の簡単な計算により 、図12の平面図で示す頂角 を変化させた時の一般的な効果が解る。簡易化した弓形の 三角形マグネトロン170は、半径R₊のターゲット14の中心と円周との間に伸び、回 転軸78と一致する頂点で交差する2つの直線側と、ターゲット14の使用可能な周縁に 順応している弧側とを有している。この簡易弓形三角形マグネトロン170の面積Aは R_⊤²であり、その円周 P は R_∓(2 +)である(但し、 はラジアンで表されている) 。図12には、R_T/2の半径と、回転軸78に固定されている直径とを有する円形マグ ネトロン172も示されている。円形マグネトロン172の面積は R_{T²}/4であり、円 周 P は R_⊤である。両マグネトロン170、172はターゲットを完全にカバーする。 弓形三角形の面積 A のマグネトロン頂角 への依存性は、図13に線174によって(正 規化した単位で)プロットされており、円形面積は線176で示されている。45°より小 さい場合には、三角形の面積の方が小さい。三角形の円周 P の依存性は、図14 に線17 8によってプロットされており、円形の円周は線180で示されている。65.4°より小さ い場合には、弓形の三角形円周の方が小さい。ターゲット電力は、より小さい面積に集中 し、また円周を小さくすることによって増加させることができる(縁損失は、円周長にほ ぼ比例するので)から、イオン化効率は面積を最小にすることによって向上する。勿論、 磁場を発生させる磁石を受入れるのに十分に大きい面積は必要である。また、これらの計 算は均一性を斟酌してはいない。

[0032]

以上に示した形状は全て、ターゲット半径に対して対称的であった。しかしながら、本発 明のマグネトロンは、例えば半径方向に伸びる一方の側が図4の競技用トラックの形状で あり、他方の側が例えば図7の卵形のように長円形であるような、または半径方向に伸び る一方の側が長円または直線であり、他方の側がターゲットの中心と円周との間に三角形 の頂点を有しているような、非対称形状であるものを含む。

上述したマグネトロンは全て、非対称内側及び外側磁極を有していた。即ち、図15 に概要を示してある内側磁極190が発生する合計磁束 B・d Sは、それを取り囲んでいる 外側磁極192が発生する磁束よりも遙かに、例えば少なくとも1/1.5、好ましくは1 /2だけ少ない。全てのマグネトロンは、外側磁極192によって取り囲まれているコン パクトな内側磁極190を有していることを特徴としている。その結果、磁場分布は、磁 極190と192との間の間隙196に接する反応器処理領域194内で極めて強くなる が、外側磁極192の磁力線が磁気ヨークへ戻って閉じるので処理領域194内へ遠くま で伸びている。ターゲットから処理領域194内に深く垂直に伸びる磁場の実質的な割合 が、処理領域194内へ深く進入する維持型自己スパッタリングプラズマを支えるのを援 助し、またウェーハへ向かうスパッタされイオン化された粒子を案内するのを援助する。 【0034】

本発明の磁石は、比較的高い磁場を達成している。しかしながら、磁場の強さは、それ自体不十分なものである。前記Demarayらの特許に開示されているような若干の従来のマグネトロンは、腎臓形状の線形通路に配列されている一並びの馬蹄形磁石を使用しており、馬蹄形の磁極間には小さい間隙だけが設けられている。その結果、腎臓形状の周縁領域内に比較的高い磁場強度を達成することができる。しかしながら、高磁場の線形形状が、実質的に磁場が存在しない領域を取り囲んでいる。その結果、電子は、高磁場領域の外部へだけではなく、その内部へも逃げ出すことができる。それに反して、本発明の三角形マグ

10

20



ネトロンの内側磁極は、最小面積の磁気先端(cusp)を発生する。もし電子が内側磁極の 一方の側の磁場から失われれば、それらは他方の側に捕捉され、従って所与の電力密度に 対するプラズマ密度を増加させる。更に、内側磁極は、ほぼ均一な磁束を発生させる単一 の磁化可能な磁極面を含んでいる。もし複数の内側磁石のために複数の内側磁極面を使用 すれば、磁力線は内側磁石の間を伸びることになろう。

[0035]

本発明の設計のさらなる長所は、1つの磁極がある閉じた線内に形成され、他の磁極を取 り囲んでいることである。2組の磁極を近付けて離間させ、端が開いた線内に馬蹄形磁石 等を配列することによって、高磁場強度を有する極めて小さい線形に伸びるマグネトロン を形成させることができる。しかしながら、電子は開いた端から容易に逃げ出すことがで き、プラズマの密度を低下させる。

[0036]

上述した形状は、底磁石が使用されているよりもそれ程大きくない面積の帯状の幅を有す る磁極面と呼ぶことを理解されたい。これらの幅、特に外側磁極面は、多分不均一である としても増加させることはできるが、この付加的な幅は所望の高磁場を生成する上でそれ 程有効ではないことを理解されたい。

[0037]

本発明の有益な結果は、大部分は長円形マグネトロン及び関連形状のマグネトロンが、過 大な電力を必要とせずに高いプラズマイオン化密度を発生することによって達成される。 それにも拘わらず、ターゲットは完全にカバーされる。一つの面において、本発明のマグ ネトロンは比較的小さい面積であるにも拘わらず、半径方向に走査を行わずに、ターゲッ トを完全にカバーすることができる。図10の60°の頂角を有する三角形マグネトロン1 60は、使用可能なターゲット面積の1/6(0.166)の面積を有している。これに対し て、もし同じようにターゲットの中心から周縁まで伸びる円形マグネトロンを使用するも のとすれば、マグネトロン面積はターゲット面積の1/4(0.25)である。その結果、あ る電源から大きい円形マグネトロンに給電した場合には、電力密度が小さくなる。ターゲ ットのオーバーレイパーセンテージは、図3の前記Tepmanの磁石よりもむしろ高くなって いる。

[0038]

30 小さい面積と、完全カバレッジとの組合わせは、ターゲットの中心からその使用可能な円 周まで伸びる(±15%)外側マグネトロン形状と、ターゲット半径の半分における横方向 寸法をターゲット半径より実質的に小さくする(即ち、ターゲット半径に沿って扁長であ る)ことによって達成される。この横方向寸法は、回転通路に沿って円周方向に測定され るべきである。

[0039]

ターゲット半径に対して、ターゲットの回転の中心付近の内側端におけるよりもその円周 付近の外側端において横方向に幅広い長円形の形状によって、均一性を向上させることが できる。即ち、短軸をターゲットの円周に向かって変位させるのである。

[0040]

処理

40

50

10

20

本発明の弓形の三角形マグネトロンを、幾つかの実験で試験した。殆ど全ての実験におい て、ターゲットをウェーハから190乃至200mm離間させ、ターゲットは200mmウェーハ に対して330mmの直径を有していた。

[0041]

銅をスパッタリングさせる場合、内側磁極内に10個の強い磁石160を使用し、外側磁極 の弧部分150に沿って強い磁石162を使用し、そして残余の外側磁極に弱めの磁石1 64を使用することによって、均一性が改善された。強めの磁石の直径は弱めの磁石の直 径よりも30%大きいが、それ以外は類似の組成及び構造であり、それによって70%大きい 総合磁束がもたらされた。

[0042]

(10)

約30 c mの使用可能な直径を有するターゲットに9 k Wの直流電力を印加してアルゴン雰 囲気内でプラズマを点弧させた後に、銅の維持型自己スパッタリングが達成された。しか しながら、18 k Wの直流電力と、少なくとも部分的にウェーハの裏側を冷却するために供 給するガスが液冷ペデスタルへ漏洩することにより生ずる約0.1ミリトルの最小アルゴン 圧力とで動作させることが望ましいものと考えられる。0.1乃至0.3ミリトルの高めのバッ クグラウンド圧力は、スパッタされるイオンの散乱及び脱イオンを重大に増加させること なく、実効ウェーハ冷却を高める。これらの数値が20 k W乃至40 k Wに達するような300 mmウェーハのための設備の開発を考える時、これらの比較的低めの直流電力は重要であ る。40 k Wより大きい電源は、実現不能ではないにしても、高価であると考えられる。

10

20

イオン化した銅スパッタリングの一つの応用は、深くて狭いバイア孔内に薄い順応的なシ ード層を堆積させることである。次いで、電気的な、または電気を使用しないめっきを使 用して、残余の孔を銅で迅速且つ経済的に充填することができる。

【0044】

ー実施の形態では、トップの幅が0.30µmで、1.2µmのシリカを通って伸びるバイア孔 を、先ずTa/TaNバリヤー層で被膜した。銅は、18kWのターゲット電力と、0.2ミリ トルの圧力とでバリヤー層の上に約0.18µmのプランケット厚に堆積させた。バイア孔の 側は滑らかに被覆された。側壁上の銅の厚みは、ウェーハ縁に位置するバイアの場合には 、一方の側では約7 nmであり、他方の側では11.4 nmであった。底の厚みは約24 nmで あった。ウェーハの中心のバイア孔の場合には、側壁の対称性は改善されていた。その滑 らかさは、堆積された層をシード層として、またその後の銅の電気めっきのための電極と して使用することを促進する。2つの側壁の間の対称性が比較的良好であるので、従来技 術におけるフォトグラフィック指標を移動させるような問題が解消される。

【0045】

アルミニウムターゲットのスパッタリングを、12kW及び18kWの両電力を印加し、約0. 1ミリトルの最小圧力で遂行したところ、重要な改善が見られた。アルミニウムスパッタ リングの場合、側壁のカバレッジ、及び特に底のカバレッジはかなり改善されていた。ま たこのより良好な均一性は、ウェーハを支持している自己バイアスされたペデスタルがそ の全面積にわたって、スパッタされイオン化された粒子を引き付けるから、部分的にイオ ン化の割合が増加したことによるものと考えられる。本発明のマグネトロンは、2%から 少なくとも20%まで、そして多分25%までイオン化の割合を増加させるものと推定される

30

[0046]

類似した動作条件の下で、弓形三角形マグネトロンの動作と、図3のTepmanマグネトロン に似た従来のマグネトロンの動作とを比較した。アルミニウムのスパッタリングに関して 、比較の結果を表1に要約して示す。

表 1

	三角形	 従来の技術
底カバレッジ	28.5%	8.0%
側壁カバレッジ	8.0%	5.7%
均一性(190mm)	4.6%	7.8%
均一性(290mm)	3.0%	6.0%
最小圧力(ミリトル)	0.1	0.35

【0047】

カバレッジ結果は、0.25µmの幅と1.2µmの深さとを有する、即ちアスペクト比が約5 のバイア孔を使用して求めた。底カバレッジは、従来のマグネトロンと比較して本発明の 三角形マグネトロンにおいてかなりの改善が見られる。側壁カバレッジも増加しており、 更にカバレッジは滑らかであり、トップから底まで均一である。これら2つの特性は、堆 積された金属層を、その後の堆積ステップのためのシード層として使用することを促進す る。これは銅にとって、第2の堆積が電気めっきのような異なる処理によって遂行される ような場合、特に重要である。底及び側壁のカバレッジが改善されているのは、スパッタ されたアルミニウム原子の高い割合が本発明の三角形マグネトロンによりイオン化された 結果によるものと考えられる。このイオン化の割合は、25%またはそれ以上であるものと 考えられる。ブランケット(平面状)堆積の均一性は、ターゲットとウェーハとの間の間 隔を190mmにして、及び290mmの遠投(ロングスロー)間隔にして決定した。本発明の 三角形マグネトロンは、特に遠投の場合に、より良好な均一性を発生する。自己バイアス されたペデスタルのこのより良好な均一性も、ウェーハを支持している自己バイアスされ たペデスタルがその全面積にわたって、スパッタされイオン化された粒子を引き付けるこ とに関係しているものと考えられる。同様に、本発明の三角形マグネトロンは、対向する 2 つの側壁のカバレッジ間の非対称性を少なくする。イオン化密度の増加は、部分的に、 外側ヨークの面積よりも実質的に小さい面積を有する比較的小さい内側ヨークに起因する 。その結果、内側ヨークの一方の側から失われた電子は他方の側によって捕捉されるらし い。

(12)

[0048]

弓形三角形マグネトロンを、チタンをスパッタさせるためにも使用した。チタンは(ある 場合には窒化チタンと共に)、コンタクト孔の底のシリコンへのシリサイド化されたコン タクトを設けるための、及びコンタクト孔内のシリコンに対する、及びバイアまたはコン タクト側壁上のアルミニウムとシリカ誘電体との間のバリヤー層として働くアルミニウム 金属化物に有用である。従って、順応的な且つ比較的厚い被膜が要求される。

【0049】

チタンターゲットを使用し、18kWの直流ターゲット電力と、内側磁極内に6個だけの磁 石とを用いて一連の実験を遂行した。0.35ミリトルのチャンバ圧力において、底カバレッ ジ及び均一性は良好であることが観測された。

【 0 0 5 0 】

被膜するバイア孔のアスペクト比(AR)の関数としての底カバレッジを測定するために 、チタン実験を継続した。ウェーハバイアスは印加せず、ペデスタルヒーターを電気的に 浮かせたままとしたにも拘わらず、18kWのターゲット電力を印加したところ、ターゲッ トは約30乃至45∨に自己バイアスした。これらの条件の下における底カバレッジを、図1 5のグラフに線190で示す。孔のアスペクト比が高くなると底カバレッジは低下するが 、それでもAR=6において、受入れ可能な20%である。

[0051]

これらの実験の遂行中、図1に示すRF電源192は結合用キャパシタ回路194を通し てヒーターペデスタルに接続されていた。プラズマに接するウェーハにこのようなRF場 を印加すると、直流自己バイアスが発生することが知られている。400kHz、100Wの電 力を印加した場合、図16のグラフの線196によって示すように、底カバレッジは大幅 に増加する。これらの電力は、200mmの円形ウェーハに対して正規化すべきである。し かしながら、バイアス電力を250Wに増加させると、バイア孔のトップ隅の再スパッタリ ング及びファセッティングが問題になり始める。一般的には、100Wのウェーハバイアス よりも悪化する。13.56MHzの高いバイアス周波数でも同じような結果がもたらされる

[0052]

本発明のマグネトロンは、TiNのためのような反応性スパッタリングにも使用すること ができる(窒素をチャンバ内へ付加的に導入し、例えばチタンのようなスパッタされる金 50

10

20



10

20

30

40

属と反応させてTiNを生成させ、またはタンタルと反応させてTaNを生成させる)。反応性スパッタリングは、より複雑であり、変化する化学である。TiNを生成させるための反応性スパッタリングは、2つの方法、即ち金属モード及び毒物(poison)モードで動作することが知られている。金属モードは、ウェーハ上に高密度で金色のフィルムを生成する。高い窒素流を伴うことが多い毒物モードは、有利なことに低応力の紫 / 茶フィルムを生成する。しかしながら、毒物モードフィルムは多くのグレン境界を有しており、フィルム欠陥はチップの歩留まりをかなり低下させる。更に、毒物モードにおける堆積速度は、典型的には、金属モードにおける速度の1 / 4にしか過ぎない。一般には、毒物モードにおいては、窒素がターゲットと反応してTiターゲット上にTiN表面を形成し、一方、金属モードにおいては、ターゲット表面はきれいなままであり、TiNはウェーハ上だけに形成される。

【 0 0 5 3 】

弓形三角形マグネトロンを、窒化チタンの反応性スパッタリングのために使用した。金属 モードでの動作を得るためには、初期化条件が極めて重要であることを見出した。一連の 初期実験においては、先ずアルゴンだけをチャンバ内に導入した。約0.5ミリトルのアル ゴン圧力においてプラズマを点弧させた後に、アルゴン流を5sccmに減少させ、0.3 ミリトルの圧力を発生させた。次いで窒素流を段階的に100sccmまでランプアップさ せた後に、チャンバ圧力を徐々に低下させると、流れに依存するチャンバ圧力は図17に 示すヒステリシス形状を呈する。窒素の流れが約50から70sccmまでの間では、中間の ランプアップ圧力200は対応する中間のランプダウン圧力202より低い。より低い圧 力204及びより高い圧力205においては、ランプアップとランプダウンとの間に大き い分離は存在しない。より低い圧力204及び中間ランプアップ圧力200は金属モード でのスパッタリングを生じさせ、中間ランプダウン圧力202は毒物モードでのスパッタ リングを生じさせるものと考えられる。

【0054】

これらの結果は、一般的に好ましい金属モードにおいてより高い動作堆積速度を得るためには、中間ランプアップ圧力200を越えない、即ち最大金属モード流を越えない(これらの実験においては70sccmまたは僅かに高めであるが、厳格に80sccmよりは低い)ことが重要であることを示している。アルゴン及び窒素は同時に且つ迅速にターンオン させることはできるが、好ましくは直流電力も迅速にターンオンさせる。 【0055】

しかしながら、毒物モードでの動作が好ましい若干の応用が存在する。これは、先ずより 高い圧力206まで上昇させ、次いでランプダウン中間圧力202へ低下させることによ って達成することができる。代替として、直ちに所望のガス流をターンオンさせるが、直 流スパッタリング電源だけは5 kW/sを越えないレートで徐々にターンオンさせること によって毒物モードを達成することができる。

【0056】

アルゴン内でプラズマを点弧させた後に、50 s c c m の N₂流及び 5 s c c m のアルゴン 流において、金属及び毒物の両モードで高アスペクト比のバイア孔内に窒化チタンをスパ ッタさせた。これらの流れは、金属モードにおいては1.7ミリトルの圧力を、また毒物モ ードでは2.1ミリトルの圧力を発生させる。堆積速度は、金属モードでは100 n m / 分であ り、毒物モードでは30 n m / 分である。 T i N フィルム応力は、それが金属モードで堆積 された場合には高く、一方毒物モードではバイア孔のトップ付近に張出し(オーバーハン グ)を生じ、側壁厚みが波形になる欠点を有している。結果として測定された底カバレッ ジを、図18のグラフに示す。線210は、金属モードでの底カバレッジを示しており、 バイアのアスペクト比が5であってさえ比較的高く維持されている。一方、毒物モードで の線212で示すステップカバレッジは、常に低く、アスペクト比が4より高くなると劇 的に低下する。

【 0 0 5 7 】

本発明のマグネトロンは、例えばタングステンターゲットを使用してのW、及びタンタル 50

ターゲット及びプラズマ内の窒素ガスを使用してのTaNのような、他の材料のスパッタ 堆積にも使用することができる。WNの反応性スパッタリングも企図されている。 【0058】

以上説明したように、本発明のマグネトロンは、過大な電力を必要とせずに高密度プラズ マを発生させることができるので、高い割合でイオン化を発生させるのに効率的である。 それにも拘わらず、その完全なカバレッジは、均一な堆積及びターゲットの完全利用を可 能にする。そのスパッタリングの均一性は良好である。それにも拘わらず、複雑なメカニ ズムは必要としない。

【0059】

このような小型且つ高磁場の磁石によって、比較的控えめなターゲット電力で維持型自己 10 スパッタリングが可能になり、また0.5ミリトルより低い、好ましくは0.2ミリトルより低 く低下させた圧力において、そして0.1ミリトルにおいてさえ、アルミニウム及びチタン のような材料のスパッタリングが可能になる。これらの圧力においては、スパッタされる 粒子(中性であろうが、またはイオン化していようが)の散乱が減少するために、及びイ オン化された粒子の中性化が減少するために、容易に深い孔を充填することができる。高 磁場の磁石は高い割合のイオン化を更に促進し、これらは、ウェーハを適切な範囲内にバ イアスすることによって深くて狭い孔内に引込むことができる。

【図面の簡単な説明】

【図1】 直流プラズマスパッタリング反応器の概要図である。

- 【図2】 半導体集積回路内のレベル間バイアの断面図である。
- 【図3】 従来のマグネトロンの平面図である。

【図4】 本発明のマグネトロンの一実施の形態の磁極片を示す図6の4-4矢視平面図 である。

- 【図5】 図4のマグネトロン内に使用されている磁石の平面図である。
- 【図6】 本発明の実施の形態と共に使用される磁石の1つの断面図である。

【図7】 図4のマグネトロンの断面図である。

- 【図8】 卵形マグネトロンの平面図である。
- 【図9】 三角形の形状をしたマグネトロンの平面図である。

【図10】 弓形三角形マグネトロンと称する図9の三角形の形状をしたマグネトロンの 変形の平面図である。

30

20

【図11】 図10の弓形三角形マグネトロン内に使用されている磁石の平面図である。 【図12】 面積及び円周の長さを計算するために使用される2つのモデルマグネトロンの平面図である。

- 【図13】 三角形及び円形マグネトロンの面積の角度依存性を示すグラフである。
- 【図14】 図12の2つの型のマグネトロンの円周の長さの角度依存性を示すグラフで ある。
- 【図15】 本発明の実施の形態により発生する磁場を理想化して示す側面図である。

【図16】 チタンスパッタリングにおける底カバレッジに及ぼすRFウェーハバイアスの効果を示すグラフである。

- 【図17】 チャンバ圧力の窒素流への依存性を示すグラフであって、本発明のマグネト 40 ロンを用いて窒化チタンを反応性スパッタリングさせて得られる2つの堆積モードを示している。
- 【図18】 本発明のマグネトロンを用いて窒化チタンを反応性スパッタリングさせた場合に2つのスパッタリングモードで得られたステップカバレッジのグラフである。







【図3】





















【図16】









フロントページの続き

(74)代理人 100065189 弁理士 宍戸 嘉一 (74)代理人 100096194

弁理士 竹内 英人 (74)代理人 100074228

- 弁理士 今城 俊夫
- (74)代理人 100084009

弁理士 小川 信夫

(74)代理人 100082821 弁理士 村社 厚夫

(74)代理人 100086771

- 弁理士 西島 孝喜
- (74)代理人 100084663
- 弁理士 箱田 篤 (72)発明者 フ ジアンミン

アメリカ合衆国 カリフォルニア州 95124 サン ホセ サーナ ドライヴ 4631

- 審查官 若土 雅之
- (56)参考文献 特開昭 6 2 0 8 9 8 6 4 (JP, A)
 特開昭 6 3 2 8 2 2 6 3 (JP, A)
 特開昭 6 3 2 4 3 2 7 2 (JP, A)
 特開昭 6 3 1 0 9 1 6 3 (JP, A)
 特開平 0 9 0 4 1 1 3 6 (JP, A)
 小林春洋,スパッタ薄膜 基礎と応用 ,日本,日刊工業新聞社,1993年 2月25日,初 版第1刷,pp. 84-87

(58)調査した分野(Int.CI., DB名) C23C 14/00-14/58 H01L 21/285

H05H 1/46