# ΠΟΣΔΙΟΡΙΣΜΟΣ ΤΩΝ ΦΡΑΓΜΑΤΩΝ ΗΛΕΚΤΡΟΝΙΩΝ ΚΑΙ ΟΠΩΝ ΣΕ ΔΙΕΠΙΦΑΝΕΙΕΣ ΟΞΕΙΔΙΩΝ ΥΨΗΛΗΣ ΔΙΗΛΕΚΤΡΙΚΗΣ ΣΤΑΘΕΡΑΣ / ΗΜΙΑΓΩΓΩΝ

# **Γ. Σκουλατάκης<sup>1\*</sup>, , Μ. Μποτζακάκη<sup>2</sup>, Σ. Γεωργά<sup>2</sup>, Χ. Κροντηράς<sup>2,</sup> Σ. Κέννου<sup>1</sup>** <sup>1</sup>Τμήμα Χημικών Μηχανικών, Πανεπιστήμιο Πατρών, 26504 Πάτρα, Ελλάδα <sup>2</sup>Τμήμα Φυσικής, Πανεπιστήμιο Πατρών, 26504 Πάτρα, Ελλάδα

(\*<u>skoulatakis@chemeng.upatras.gr</u>)

### ΠΕΡΙΛΗΨΗ

Oι δομές MOS (Metal Oxide Semiconductor) αποτελούν εδώ και χρόνια τον ακρογωνιαίο λίθο στον τομέα της μικροηλεκτρονικής. Στην παρούσα εργασία μελετήθηκαν οι διεπιφάνειες  $Al_2O_3$  / p-Ge και  $Al_2O_3$  / p-Si με φασματοσκοπία φωτοηλεκτρονίων από ακτίνες X (X-ray Photoelectron Spectroscopy, XPS). Προσδιορίστηκε το πάχος και η στοιχειομετρία του οξειδίου  $Al_2O_3$ , τα οποίο είναι σε ικανοποιητική συμφωνία με αυτό που προκύπτει από την τεχνική απόθεσης. Επίσης προσδιορίστηκαν τα φράγματα ηλεκτρονίων και οπών των διεπιφανειών  $Al_2O_3$  / p-Ge ( $\Delta E_C$ =2.90.2±eV και  $\Delta E_V$ =2.9±0.2eV) και  $Al_2O_3$  / p-Si ( $\Delta E_C$ =2.9±0.2eV και  $\Delta E_V$ =3.2±0.2eV) δίνοντας σημαντικές πληροφορίες για τις ηλεκτρικές τους ιδιότητες.

#### ΕΙΣΑΓΩΓΗ

Το πυρίτιο (Si) συνεχίζει να παραμένει ένας από τους πιο σημαντικούς ημιαγωγούς για την μικροηλεκτρονική. Η έρευνα για την αντικατάστασή του τόσο του από το γερμάνιο (Ge) όσο και του διοξειδίου του πυριτίου (SiO<sub>2</sub>), το οποίο χρησιμοποιείται ως διηλεκτρικό πύλης (gate dielectric), από οξείδια υψηλής διηλεκτρικής σταθεράς (High-k oxides) όπως είναι το διοξείδιο του αλουμινίου (Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>) έχει αποσπάσει ένα μεγάλο μέρος του τεχνολογικού ενδιαφέροντος<sup>[1-2]</sup>. Η γνώση των ενεργειακών διαγραμμάτων της διεπιφάνειας High-k Oxide / Semiconductor είναι εξαιρετικά σημαντική για την μελέτη, κατανόηση και βελτίωση των ηλεκτρικών ιδιοτήτων των δομών MOS.

#### ΠΕΙΡΑΜΑΤΙΚΟ ΜΕΡΟΣ

Η ανάπτυξη των υμενίων Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> πραγματοποιήθηκε ex-situ πάνω σε ημιαγώγιμα υποστρώματα (100) p-Ge και (100) p-Si. Επειδή τα υποστρώματα έχουν την τάση να αναπτύσσουν οξείδιο (native oxide, GeO<sub>x</sub> και SiO<sub>x</sub>) ακόμα και στον ατμοσφαιρικό αέρα, το οποίο δεν είναι επιθυμητό στις διατάξεις MOS, πριν την εναπόθεση, πραγματοποιήθηκε ο κατάλληλος χημικός καθαρισμός. Μετά την απομάκρυνση των ανεπιθύμητων οξειδίων αλλά και των οργανικών υπολειμμάτων από την επιφάνεια των υποστρωμάτων εναποτέθηκε, με την τεχνική ατομικής εναπόθεσης στρώματος Atomic Layer Deposition -ALD (Savannah-100 ALD system by Cambridge-Nanotech/USA ), το οξείδιο του αλουμινίου (Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>) σε τρία διαφορετικά πάχη (3nm, 5nm και 8nm) στους 250°C.

Στη συνέχεια τα δείγματα εισήχθησαν σε θάλαμο υπερυψηλού κενού ( $\approx$ 3,0\*10<sup>-9</sup>mbar) όπου πραγματοποιήθηκε η μελέτη και ο χαρακτηρισμός των διεπιφανειών Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> / p-Ge και Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> / p-Si με την τεχνική XPS. Οι μετρήσεις XPS πραγματοποιήθηκαν με ομοκεντρικό ημισφαιρικού τύπου αναλύτη (Leybold EA-11) χρησιμοποιώντας μη μονοχρωματικές ακτίνες AlKα (1486.6eV) και MgKa (1253.6eV). Για την διόρθωση της ηλεκτροστατικής φόρτισης, στον άξονα των ενεργειών σύνδεσης (BINDING ENERGY, BE), χρησιμοποιήθηκε η φωτοκορυφή του C1s (284.8eV).

#### ΑΠΟΤΕΛΕΣΜΑΤΑ ΚΑΙ ΣΥΖΗΤΗΣΗ

Στο Σχήμα 1 παρουσιάζονται τα φάσματα XPS ευρείας σάρωσης (Wide Scan) τα οποία ελήφθησαν χρησιμοποιώντας την γραμμή AlKα (1486.6eV) και είναι παρόμοια για τα τρία πάχη υμενίων. Οι φωτοκορυφές που παρατηρούνται είναι αυτές του γερμανίου (Ge) και του αλουμινίου (Al) λόγω

του υποστρώματος και του διηλεκτρικού στρώματος αντίστοιχα, του οξυγόνου (Ο) λόγω των οξειδίων Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> και του άνθρακα (C) λόγω της έκθεσης του δείγματος στην ατμόσφαιρα.



Σχήμα 1.Φάσματα XPS ευρείας σάρωσης του υμενίου Αl₂O₃ στα 3 πάχη εναπόθεσης σε υπόστρωμα p-Ge.



**Σχήμα 2.** Φάσματα XPS της κορυφής Al2p.

Η φωτοκορυφή του Al2p όπως φαίνεται στο Σχήμα 2 εμφανίζεται σε ενέργεια σύνδεσης 74.3±0.1eV με εύρος (FWHM)  $\approx$ 2.0eV σε όλα τα δείγματα, η οποία βρίσκεται μέσα στην περιοχή που αποδίδεται από την βιβλιογραφία στο στοιχειομετρικό οξείδιο Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub><sup>[1,3]</sup>.



**Σχήμα 3.** Φάσματα XPS της κορυφής Ge3d.

Στο Σχήμα 3 δίνεται το φάσμα XPS στην περιοχή της φωτοκορυφής του Ge3d για τα τρία πάχη εναπόθεσης. Στα φάσματα εμφανίζονται δύο κύριες κορυφές με μέγιστες τιμές ενεργειών σύνδεσης ≈25eV και ≈30eV. Η κορυφή που εμφανίζεται σε μικρότερη ενέργεια σύνδεσης, είναι η φωτοκορυφή O2s η οποία αποδίδεται σε δεσμούς αλουμινίου-οξυγόνου (Al-O) και αλουμινίου με υδροξυλομάδες (Al-OH)<sup>[2]</sup>. Η φωτοκορυφή Ge3d εμφανίζεται με ενέργεια σύνδεσης 29.5±0.1eV, έχει πλάτος (FWHM) ≈1.7eV και αποδίδεται σε στοιχειακό γερμάνιο (Ge<sup>0</sup>)<sup>[2,4]</sup>.

Για την εκτίμηση του πάχους του οξειδίου του αλουμινίου χρησιμοποιούμε τις εξισώσεις (1) και (2) θεωρώντας ότι έχουμε ομοιόμορφη στρωματική ανάπτυξη του οξειδίου του αλουμινίου με πλήρη κάλυψη του υποστρώματος. Οι εντάσεις XPS των χαρακτηριστικών κορυφών του Ge και της Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> δίνονται από:

$$I_{Al2p} = I_{Al2p}^{\infty} * \left( 1 - \exp\left(-\frac{d_{Al_2O_3}}{\lambda_{Al2p}^{Al_2O_3} * \cos\theta}\right) \right) * \exp\left(-\frac{d_C}{\lambda_{Al2p}^{C} * \cos\theta}\right)$$
(1)

$$I_{Ge3d} = I_{Ge3d}^{\infty} * \left(1 - \exp\left(-\frac{d_{Ge}}{\lambda_{Ge3d}^{Ge} * \cos\theta}\right)\right) * \exp\left(-\frac{d_{Al_2O_3}}{\lambda_{Ge3d}^{Al_2O_3} * \cos\theta}\right) * \exp\left(-\frac{d_C}{\lambda_{Ge3d}^{C} * \cos\theta}\right)$$
(2)

Όπου:  $I_{Al2p}^{\infty}$  και  $I_{Ge3d}^{\infty}$  οι εντάσεις των φωτοκορυφών του οξειδίου του αλουμινίου και του γερμανίου για χωριστά στρώματα απείρου πάχους,  $d_{Al_2O_3}$  το πάχος του στρώματος του οξειδίου του αλουμινίου,  $d_{Ge}$  το πάχος του στρώματος του γερμανίου το οποίο θεωρείται άπειρο,  $\lambda_{Al2p}^{Al_2O_3}$ ,  $\lambda_{Ge3d}^{Ae}$ ,  $\lambda_{Ge3d}^{Ge}$  τα μήκη εξασθένησης των φωτοηλεκτρονίων της φωτοκορυφής Al2p και Ge3d καθώς διέρχονται μέσα από το οξειδίου του αλουμινίου και το γερμάνιο αντίστοιχα,  $cos\theta$  το συνημίτονο της γωνίας που σχηματίζεται από τη διεύθυνση ανάλυσης και την επιφάνεια του δείγματος (στην περίπτωση μας το δείγμα είναι παράλληλο με τη διεύθυνση ανάλυσης άρα θ=0°). Τα δείγματα εξαιτίας της έκθεσης τους στην ατμόσφαιρα παρουσιάζουν επιφανειακή ρύπανση (ύπαρξη άνθρακα), η οποία προσεγγίζεται με ένα ομοιόμορφο στρώμα πάχους dc και λαμβάνεται υπόψη στις παραπάνω εξισώσεις.

Τα αποτελέσματα των υπολογισμών του πάχους του οξειδίου του αλουμινίου, για κάθε δείγμα, παρουσιάζονται στον πίνακα 1 με αβεβαιότητα ±10%.

Ονομαστικό Πάχος Αl₂O₃	Υπολογισμένο Πάχος ΑΙ₂Ο₃
3nm	2.9
5nm	4.9
8nm	8.7

**Πίνακας 1.** Σύνοψη αποτελεσμάτων για τα πάχη των υμενίων  $Al_2O_3$  πάνω σε p-Ge.

Χρησιμοποιώντας τον λόγο των μετρούμενων εντάσεων  $I_{Al2p}$  και  $I_{Ge3d}$  και τις αντίστοιχες τιμές για τους σχετικού παράγοντες ευαισθησίας (RSF) για κάθε φωτοκορυφή προκύπτει ότι O/Al~2.1 που επιβεβαιώνει την ύπαρξη πλήρως στοιχειομετρικού Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>.

Για τον προσδιορισμό των φραγμάτων ηλεκτρονίων και οπών της διεπιφάνεας  $AI_2O_3$  / p-Ge χρησιμοποιήθηκε η μέθοδος του Kraut<sup>[5]</sup> σύμφωνα με τις εξισώσεις:

$$\Delta E_V = \left(E_{CL}^{Ge3d} - E_{VBM}^{Ge}\right) - \left(E_{CL}^{Al2p} - E_{VBM}^{Al203}\right) - \Delta E_{CL}$$
(3)

$$\Delta E_{CL} = E_{CL}^{Ge3a} - E_{CL}^{AL2P}$$

$$\Delta E_{C} = E_{a}^{Al2O3} - E_{a}^{Ge} - \Delta E_{V}$$
(4)
(5)

Όπου ΔΕ<sub>V</sub> η μετατόπιση της ζώνης σθένους (Valence Band Offset),  $E_{CL}^{Ge3d} - E_{VBM}^{Ge}$  και  $E_{CL}^{Al2p} - E_{VBM}^{Al2O3}$  η ενεργειακή απόσταση ανάμεσα στις χαρακτηριστικές κορυφές Ge3d και Al2p με τα

αντίστοιχα μέγιστα της ζώνης σθένους (Valence Band Maximum) δειγμάτων αναφοράς,  $\Delta E_{CL}$  η ενεργειακή απόσταση ανάμεσα στις κορυφές Ge3d και Al2p της διεπιφάνειας και  $\Delta E_C$  η μετατόπιση της ζώνης αγωγιμότητας (Conduction Band Offset). Από μετρήσεις XPS σε δείγματα αναφοράς Ge και Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> προέκυψε ότι  $E_{CL}^{Ge3d} - E_{VBM}^{Ge}$ =29.5±0.2eV και  $E_{CL}^{Al2O3}$ =72.8±0.2eV. Χρησιμοποιώντας τις τιμές  $E_{g}^{Al2O3}$ =6.7eV και  $E_{g}^{Ge}$ =0.7eV από τη βιβλιογραφία<sup>[6,7]</sup> υπολογίστηκε ότι:  $\Delta E_{V}$ =3.2±0.2eV,  $\Delta E_{CL}$ =-44.8±0.2eV και  $\Delta E_{C}$ =2.9±0.2eV.

Στη συνέχεια πραγματοποιήθηκε ο χαρακτηρισμός των υμενίων  $AI_2O_3$  / p-Si με την τεχνική XPS (MgKα 1253.6eV).



**Σχήμα 4.**Φάσματα XPS ευρείας σάρωσης του υμενίου Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> στα 3 πάχη εναπόθεσης σε υπόστρωμα p-Si.

Οι φωτοκορυφές που παρατηρούνται (Σχήμα 4) είναι οι εξής: η κορυφή το πυριτίου (Si) λόγω του υποστρώματος, του αλουμινίου (Al) λόγω του διηλεκτρικού στρώματος, του οξυγόνου (O) λόγω των οξειδίων Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> και του άνθρακα (C) λόγω της έκθεσης του δείγματος στην ατμόσφαιρα.



**Σχήμα 5.** Φάσματα XPS της κορυφής Al2p.

Στο φάσμα της φωτοκορυφής Al2p (Σχήμα 5) εμφανίζεται η μέγιστη τιμή της σε ενέργεια σύνδεσης 74.2±0.1eV με εύρος (FWHM) ≈2.0eV και αποδίδεται από την βιβλιογραφία στο οξείδιο Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub><sup>[1,3]</sup>.



**Σχήμα 6.** Φάσματα XPS της κορυφής Si2p.

Στο Σχήμα 6 παρουσιάζεται η φωτοκορυφή του Al2p η οποία εμφανίζεται σε ενέργεια σύνδεσης 99.3±0.1eV με εύρος (FWHM) ≈1.5eV και αποδίδεται σε στοιχειακό πυρίτιο (Si<sup>O</sup>)<sup>[8]</sup>. Στην περιοχή των υψηλών ενεργειών σύνδεσης (≈101eV) παρατηρείται μια ασσυμετρία της φωτοκορυφής η οποία οφείλεται πιθανόν στην ύπαρξη υποξειδίου του πυριτίου (SiO<sub>x</sub>) το πάχος του οποίου είναι στα όρια της ανίχνευσης (0.1-0.2nm).

Τα υπολογισμένα πάχη που προέκυψαν, όπως και στην περίπτωση των υμενίων Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> / p-Ge με βάση τις μετρούμενες εντάσεις των παραπάνω φωτοκορυφών, παρουσιάζονται στον Πίνακα 2. Η αβεβαιότητα στο πάχος είναι ±10%.

<b>Πίνακας 2.</b> Σύνοψη αποτελεσμάτων για τα πάχη των υμενίων $AI_2O_3$ πάνω σε p-Si.		Ονομαστικό	Υπολονισμένο	•
	<b>Πίνακας 2.</b> Σι	ύνοψη αποτελεσμάτων για	α τα πάχη των υμενίων A	Al <sub>2</sub> O <sub>3</sub> πάνω σε p-Si .

Ονομαστικό Πάχος ΑΙ₂Ο₃	Υπολογισμένο Πάχος ΑΙ₂Ο₃	
3nm	2.7	
5nm	5.1	
8nm	8.5	

Ο λόγος Ο/ΑΙ είναι περίπου ίσος με 2 και επιβεβαιώνει την ύπαρξη πλήρως στοιχειομετρικού  $AI_2O_3$  στην επιφάνεια του Si.

Τέλος, χρησιμοποιώντας τις εξισώσεις της μεθόδου του Kraut<sup>[5]</sup>, πραγματοποιήθηκε υπολογισμός των φραγμάτων ηλεκτρονίων και οπών της διεπιφάνεας  $AI_2O_3$  / p-Si και προέκυψε ότι:  $\Delta E_V = 2.7 \pm 0.2 \text{ eV}$  και  $\Delta E_C = 2.9 \pm 0.2 \text{ eV}$ .

# ΣΥΜΠΕΡΑΣΜΑΤΑ

Στην παρούσα εργασία παρουσιάστηκε η μελέτη, με την τεχνική XPS, των υμενίων πάχους 3nm, 5nm και 8nm Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> τα οποία αναπτύχθηκαν σε θερμοκρασία εναπόθεσης 250°C πάνω σε χημικά καθαρισμένα υποστρώματα p-Ge και p-Si με την μέθοδο ALD.

Αρχικά προσδιορίστηκε η στοιχειομετρία και υπολογίστηκε το πάχος των αναπτυσσόμενων υμενίων Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>. Επίσης, διαπιστώθηκε ότι μεταξύ του αναπτυσσόμενου διηλεκτρικού υλικού (Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub>) και των υποστρωμάτων Ge και Si δεν αναπτύσσεται οποιασδήποτε μορφής υποξείδιο ή ενδιάμεσο στρώμα διαφορετικής στοιχειομετρίας.

Τέλος, από τον υπολογισμό της μετατόπισης της ζώνης σθένους (Valence Band Offset) και της ζώνης αγωγιμότητας (Conduction Band Offset) μας δίνεται η δυνατότητα να σχεδιάσουμε το ενεργειακό διάγραμμα των διεπιφανειών Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> / p-Ge (Σχήμα 7a) και Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> / p-Si (Σχήμα 7b).



**Σχήμα 7.** Ενεργειακό διάγραμμα της διεπιφάνειας (a) Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> / p-Ge και (b) Al<sub>2</sub>O<sub>3</sub> / p-Si.

Από τα ενεργειακά διαγράμματα βλέπουμε ότι το φράγμα των ηλεκτρονίων είναι ίσο (2.9eV) για τις δύο διεπιφάνειες ενώ υπάρχει διαφορά 0.5eV στο φράγμα των οπών με αποτέλεσμα την πιο εύκολη μεταφορά οπών στην διεπιφάνεια *Αl*<sub>2</sub>*O*<sub>3</sub> / *p*-*Si*.

## ΕΥΧΑΡΙΣΤΙΕΣ

Η παρούσα εργασία υλοποιήθηκε στα πλαίσια του ερευνητικού έργου «Υποστήριξη ερευνητών με έμφαση στους νέους ερευνητές», και συγχρηματοδοτήθηκε από την Ευρωπαϊκή Ένωση και εθνικούς πόρους μέσω του Ε.Π. Ανάπτυξη Ανθρώπινου Δυναμικού, Εκπαίδευση και Δια Βίου Μάθηση (ΕΣΠΑ 2014-2020), (κωδικός έργου: 80427).



#### ΒΙΒΛΙΟΓΡΑΦΙΑ

- M. Botzakaki, G. Skoulatakis, S. Kennou, S. Ladas, C. Tsamis, S. Georga, C. Krontiras J. Phys. D: Appl. Phys. 49 (2016) 385104.
- [2] M. Botzakaki, G. Skoulatakis, N. Xanthopoulos, V. Gianneta, A. Travlos, S. Kennou, S. Ladas, C. Tsamis, E. Makarona, S. Georga, C. Krontiras J. Vac. Sci. & Technol. A 36, (2018) 01A120.
- [3] J. Rotoleand, P. Sherwood Surf. Sci. Spec. 5 (18) (1998).
- [4] M. Matsui, H. Murakami, T. Fujioka, A. Ohta, H. Higashi, S. Miyazaki Microel. Engin. 88 1549 (2011).
- [5] E. Kraut, R. Grant, J. Waldrop, S. Kowalczyk Phys. Rev B 28(4) (1983) 1965-1977.
- [6] H. Nohira, W. Tsai, W. Besling, E. Young, J. Petry, T. Conard, W. Vandervorst, S. De Gendt, M. Heyns, J. Maes, M. Tuominen J. Non-Cryst. Sol. 303 (2002) 83-87.
- [7] C. B. Geller, W. Wolf, S. Picozzi, A. Continenza, R. Asahi, W. Mannstadt, A. J. Freeman, E. Wimmer Appl. Phys. Lett. 79 (3) (2001) 368-370.
- [8] C. Anandan, P. Bera Appl. Surf. Sci. 283 (2013) 297-303.