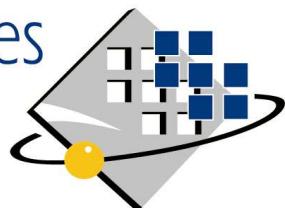




Faculté des
sciences
d'Orsay



UNIVERSITÉ
PARIS-SUD 11

*Un nouveau modèle à charges variables en
liaisons fortes pour les simulations atomiques des
surfaces, interfaces et défauts dans les oxydes*



Laboratoire d'Étude
des Matériaux Hors Équilibre

Marseille, décembre 2010

Robert TÉTOT
Abdelmalek HALLIL
Emilie AMZALLAG
Sylvain LANDRON



Institut de Chimie Moléculaire
et des matériaux d'Orsay

LEMHE/ICMMO CNRS-Univ Paris-Sud 11 Orsay-France

Nécessité d'un nouveau modèle

- ➡ Les modèles classiques purement ioniques à charges ponctuelles (formelles ou partielles) sont inadaptés :
 - La cohésion est purement coulombienne et beaucoup trop forte d'où la nécessité de compenser par une forte répulsion à courte portée.
Conduit à l'incapacité de rendre compte en même temps du paramètre cristallin et de l'énergie de cohésion (toujours trop faible, en val. abs.)
 - De nombreux exemples : SrO , TiO_2 , In_2O_3
 - Ne permettent pas de traiter les situations hétérogènes
- ➡ Les modèles à charges variables (QE_q) existants sont instables par rapport aux charges, particulièrement pour les oxydes très ioniques (SrO , Al_2O_3) :
 - L'énergie iono-covalente métal-oxygène est découpée en une partie ionique (QE_q) et une partie covalente (Morse, EAM, SM...)

Modèles à charges variables (QEeq)

→ QEeq : Formalisme d'Equilibre de Charge (Rappé, Goddard, 1991)

➤ Minimisation de l'énergie électrostatique par rapport aux charges ioniques

$$\chi_A(Q_1 \dots Q_N) = \frac{\partial(E_{ES})}{\partial Q_A} = \chi$$

+

$$\sum_{i=1}^N Q_i = 0$$



N équations
N variables Q_i



Égalité des potentiels chimiques
(électronégativité)



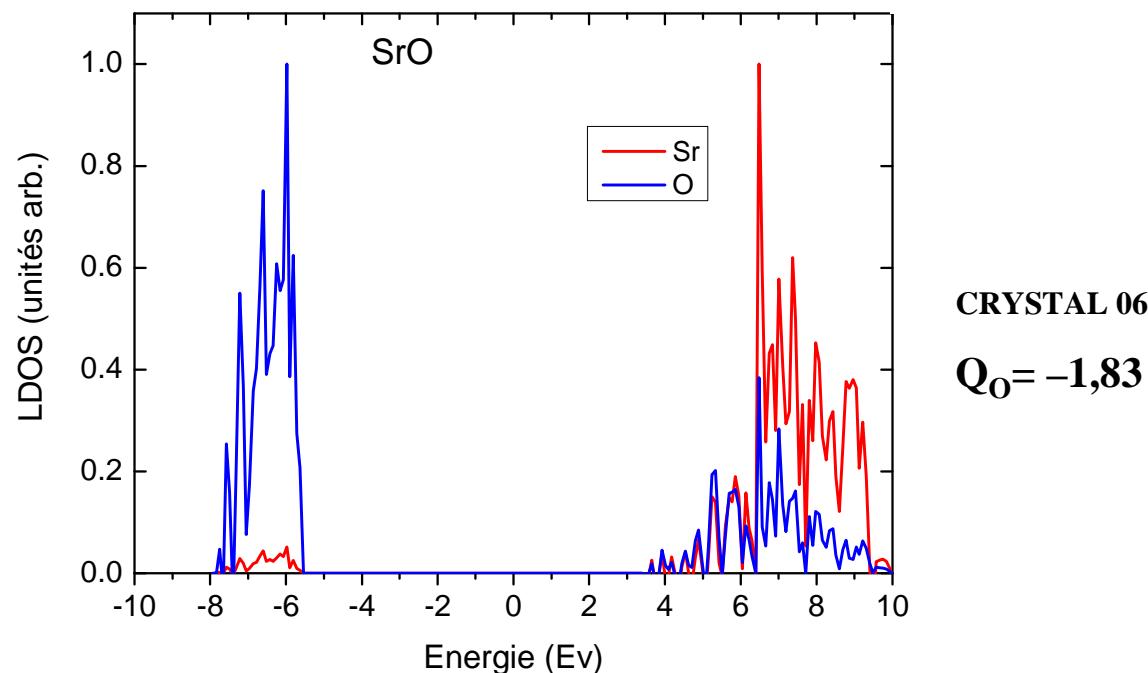
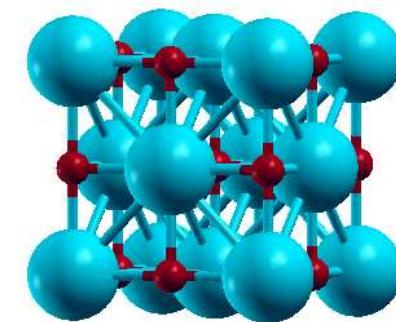
Neutralité électrique

→ Interactions à courte portée :

➤ Morse, EAM, SM....

Exemple simple : SrO

- Structure cubique NaCl
 $(a=5,10 \text{ \AA}, d_{\text{Sr-O}}=2,55 \text{ \AA})$
- $E_{\text{coh}} = -10,4 \text{ eV}$
- Sr : $5s^2$ (O : $2s^22p^4$)
- Gap ~ 9eV



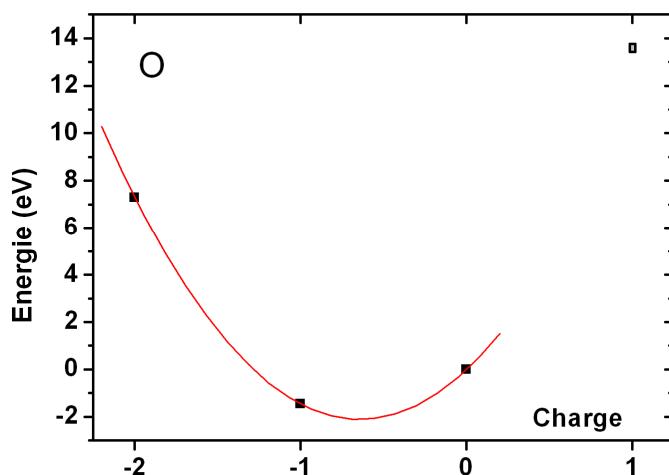
Energie d'ionisation

$$E(Q_1 \dots Q_N) = \sum_{A=1}^N \left(E_{A^0} + \chi_A^0 Q_A + \frac{1}{2} J_{AA}^0 Q_A^2 \right) + \frac{1}{2} \sum_{A \neq B}^N Q_A Q_B J_{AB}$$

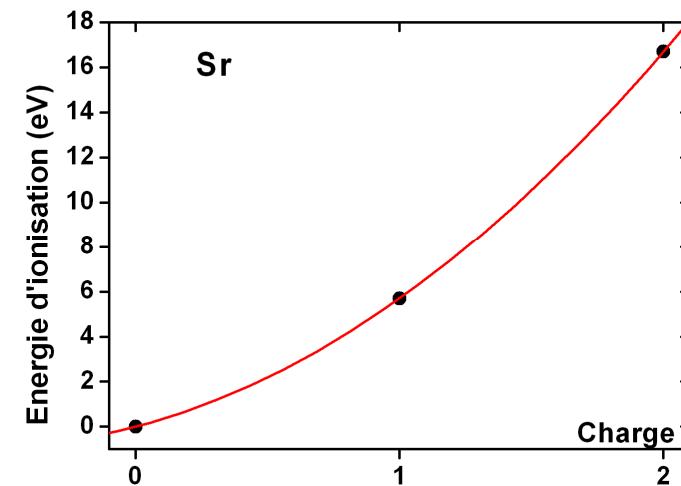
Énergie d'ionisation

Énergie de Coulomb

Détermination de χ_A^0 (électronégativité) et J_{AA}^0 (dureté)



$$\chi_O^0 = 6,57 \text{ eV} \quad J_{OO}^0 = 10,22 \text{ eV}$$



$$\chi_{Sr}^0 = 3,05 \text{ eV} \quad J_{SrSr}^0 = 5,3 \text{ eV}$$



Interaction de Coulomb J_{AB}

$$E(Q_1 \dots Q_N) = \sum_{A=1}^N \left(E_{A^0} + \chi_A^0 Q_A + \frac{1}{2} J_{AA}^0 Q_A^2 \right) + \frac{1}{2} \sum_{A \neq B}^N Q_A Q_B J_{AB}$$



Énergie d'ionisation



Énergie de Coulomb

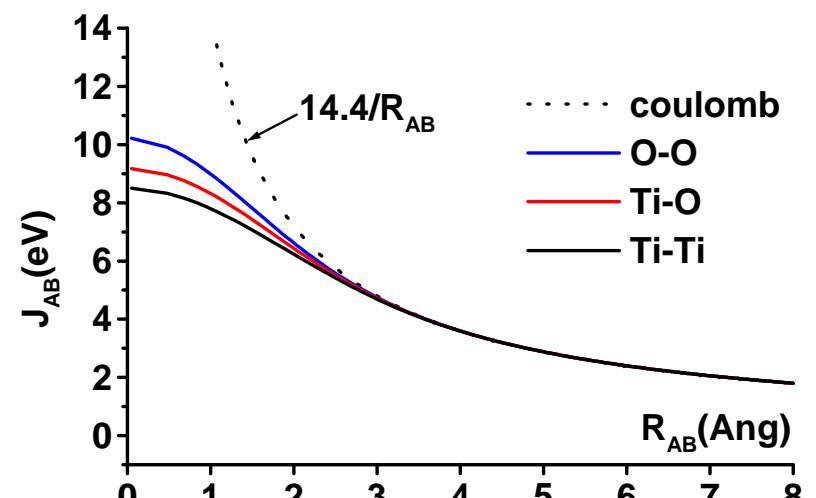
Interaction de Coulomb J_{AB}

- Les ions sont décrits par des orbitales ns de Slater :

$$\Rightarrow \begin{cases} \Phi_{n\zeta}^{Slater} = N_n R^{n-1} \exp(-\zeta R) \\ \zeta = (2n+1)/(4R_{eff}(A)) \end{cases}$$

$$J_{AB}(R) = \int dR_A dR_B \left| \Phi_{n_A \zeta_A}^{Slater}(R_A) \right|^2 \frac{1}{R_{AB}} \left| \Phi_{n_B \zeta_B}^{Slater}(R_B) \right|^2$$

$$\begin{cases} R_{eff}(O) \approx 0,5 \text{ \AA} \\ R_{eff}(Sr) \approx 0,9 \text{ \AA} \end{cases} \quad \begin{cases} n_O = 2 \\ n_{Sr} = 5 \end{cases}$$



- Fort écrantage des forces de Coulomb à faibles distances : $R_{ij} < 4 \text{ \AA}$
- Loi de Coulomb classique ($1/R$) à plus grandes distances



QE_Q : Calcul de la charge

Tous les anions (cations) ont la même charge et la même coordinance. La dérivée de :

$$E(Q_1 \dots Q_N) = \sum_{A=1}^N \left(E_{A^0} + \chi_A^0 Q_A + \frac{1}{2} J_{AA}^0 Q_A^2 \right) + \frac{1}{2} \sum_{A \neq B}^N Q_A Q_B J_{AB}$$

par rapport aux charges conduit à l'égalité des 2 potentiels chimiques χ_{Sr} et χ_O :

$$\chi_{Sr} = \chi_{Sr}^0 + \sum_{Sr} J_{SrSr} Q_{Sr} + \sum_O J_{SrO} Q_O = \chi_O = \chi_O^0 + \sum_{Sr} J_{oSr} Q_{Sr} + \sum_O J_{OO} Q_O$$

Avec la condition de neutralité électrique : $Q_{Sr} = -Q_O = Q$ et en regroupant les termes d'interactions :

$$J^C = (J_{SrO}^C - J_{OO}^C) - (J_{SrSr}^C - J_{oSr}^C) \quad J_{AX}^C = \sum_X J_{AX}$$

On obtient :
$$Q = \frac{(\chi_{Sr}^0 - \chi_O^0)}{J^C}$$

J^C dépend : - du paramètre de maille
- des rayons effectifs $R_{eff}(i)$



SrO : limite ionique ($Q \leq 2$)

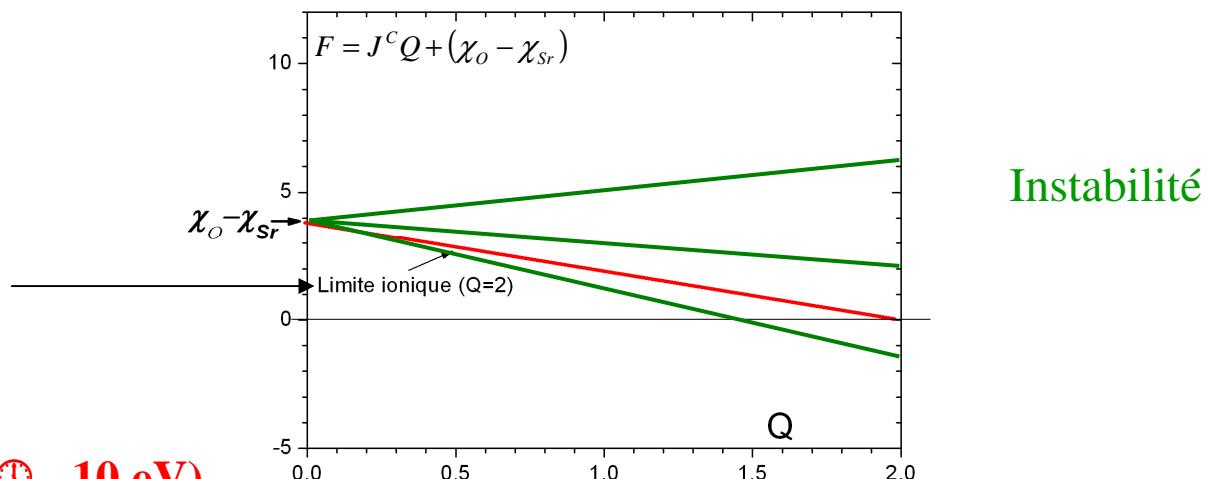
$$Q = \frac{(\chi_{Sr}^0 - \chi_O^0)}{J^C}$$

On fixe $a = 5,16 \text{ \AA}$

$R_{eff}(Sr) \approx 3,68-3,26 R_{eff}(O)$

$E_{ES} = -3,5 \text{ eV}$

Pas assez cohésif ($E_{coh} \approx -10 \text{ eV}$)



Instabilité

- Rajouter de la covalence avec $Q=2$ est contradictoire
- On ne trouve aucune solution (pour a et E_{coh}) avec $Q \leq 2$, plus un terme covalent

Conclusion : on ne peut pas décrire SrO avec un modèle purement ionique, ni avec un modèle QEg classique

Modèle SMTB-Q

QE_Q + Modèle du Réseau Alterné

→ Modèle du Réseau Alterné (Noguera, Goniakowski 1994)

- L'énergie covalente M-O est calculée en Liaisons Fortes au Second Moment (SMTB). Elle dépend de la charge et entre donc dans la minimisation QE_Q.

$$E(Q_1 \dots Q_N) = \sum_{A=1}^N \left(E_{A^0} + \chi_A^0 Q_A + \frac{1}{2} J_{AA}^0 Q_A^2 \right) + \frac{1}{2} \sum_{A \neq B}^N Q_A Q_B J_{AB} + E_{Cov}^{RA}(Q_i)$$



Énergie d'ionisation



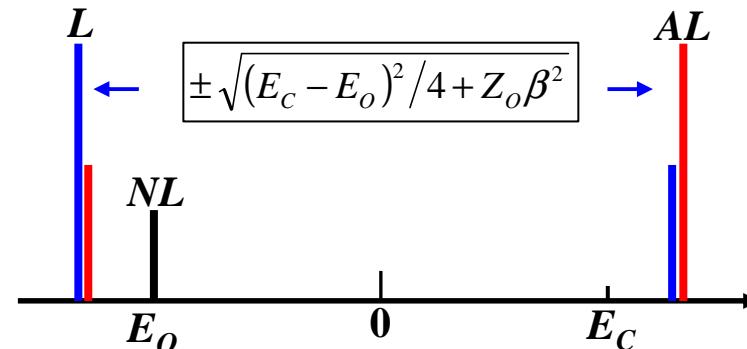
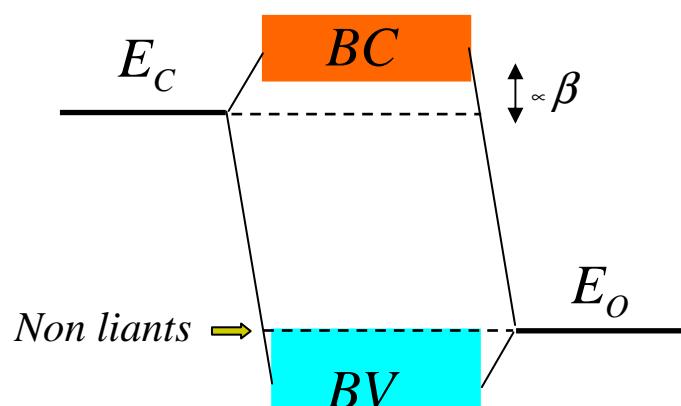
Énergie de Coulomb



Énergie covalente

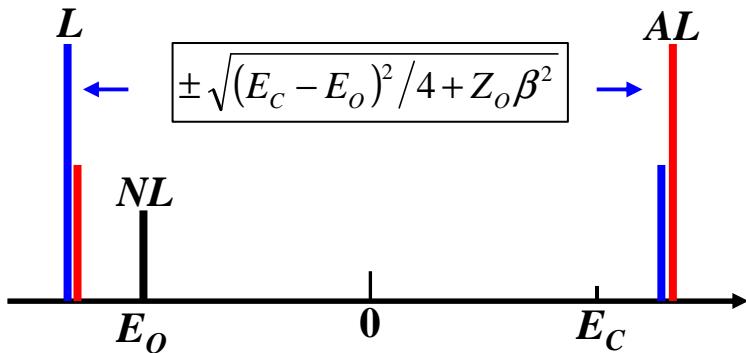
Hypothèses du RA

- Modèle de bandes valide
- Les orbitales atomiques de l'oxygène (resp. cations) ont la même énergie (E_o et E_c respectivement) \Rightarrow crystal-field splitting est négligé
- Le transfert électronique n'est permis qu'entre oxygènes et cations 1^{ers} voisins
 \Rightarrow nature alternée du réseau
- Approximation au second moment des liaisons fortes



On calcule :
- la densité d'état totale $N(E)$
- les DOS locales $N_A(E)$ et $N_C(E)$

RA : énergie covalente



➤ L'intégration de $N_A(E)$ sur la bande de valence donne le nombre d'électrons portés par les anions et la charge :

$$Q^{RA} = 2 - \frac{n_0}{m} \left(1 - \frac{E_C - E_o}{\sqrt{(E_C - E_o)^2 + 4Z_o \beta^2}} \right)$$

➤ L'énergie covalente est obtenue par l'intégration de $EN(E)$ sur la bande de valence

$$E_{Cov}^{RA} = -4n_0 \left(\frac{Z_o \beta^2}{\sqrt{(E_C - E_o)^2 + 4Z_o \beta^2}} \right)$$

\downarrow

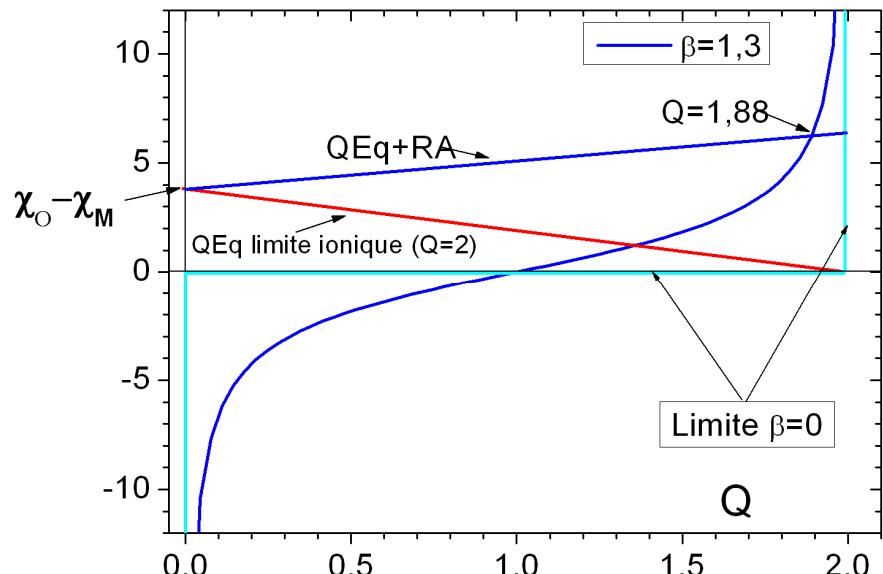
$$E_{Cov}^{RA} = -2m|\beta| \sqrt{Z_o} \sqrt{\delta Q \left(2 \frac{n_0}{m} - \delta Q \right)}$$

$$\begin{cases} \delta Q = 2 - Q^{RA} \\ m = \text{nbre d'oxygènes par formule chimique} \\ n_0 : \text{nbre d'états électroniques couplés} \end{cases}$$

SMTB-Q : Calcul de la charge

$$E(Q_1 \dots Q_N) = \sum_{A=1}^N \left(E_{A^0} + \chi_A^0 Q_A + \frac{1}{2} J_{AA}^0 Q_A^2 \right) + \frac{1}{2} \sum_{A \neq B}^N Q_A Q_B J_{AB} + E_{Cov}^{RA}(Q_i)$$

$$\left(\chi_{Sr}^0 - \chi_O^0 \right) = J^C Q \quad (\text{QEeq}) \quad \longrightarrow \quad \left(\chi_{Sr}^0 - \chi_O^0 \right) = J^C Q - \beta \sqrt{Z_O} \frac{(Q-1)}{\sqrt{Q(Q-1)}} \quad (\text{QEeq+RA})$$

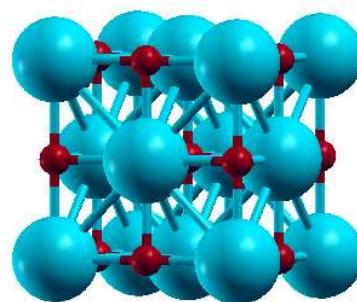


- La charge est bornée à 2, même dans la limite ionique ($\beta \rightarrow 0$)
- On rend compte parfaitement des propriétés de SrO

a	: 5,16 Å	(5,16)
E_{coh}	: -10,4 eV	(-10,4)
B	: 90,7 GPa	(90,6)
C_{11}	: 180,3 GPa	(183)
C_{12}	: 45,8 GPa	(47)
C_{44}	: 58,3 GPa	(58)

Transférabilité du modèle SMTB-Q

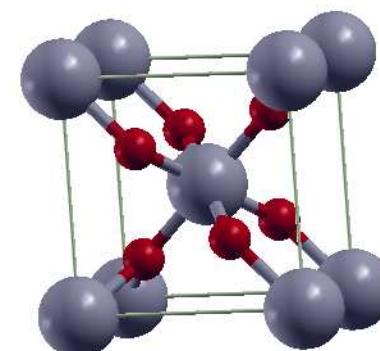
NaCl



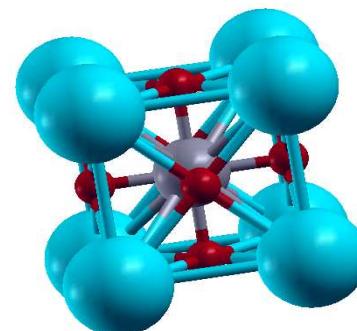
SrO

+

TiO₂



?

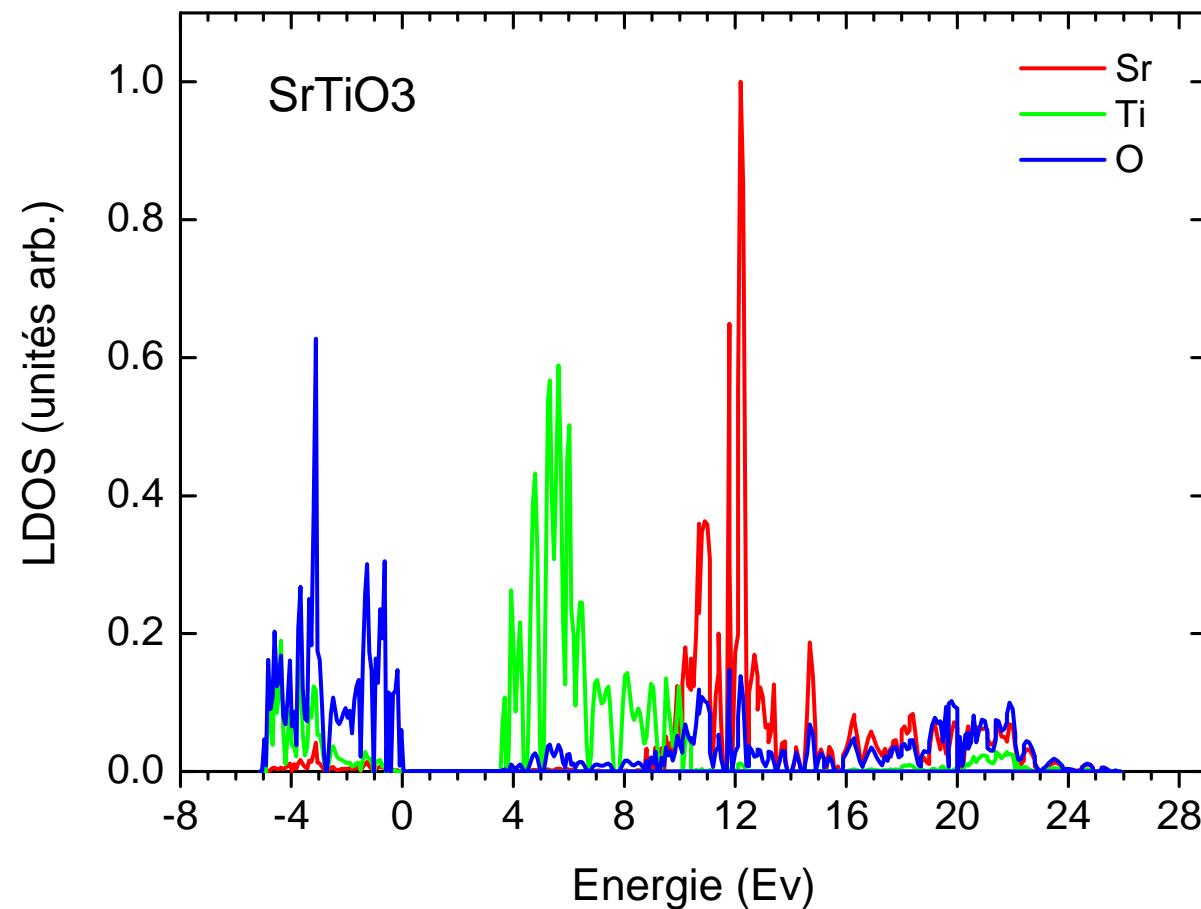


SrTiO₃

Pérovskite



SrTiO₃



SrTiO₃

SrO (ajusté)

a : 5,16 Å (5,16)
 E_{coh} : -10,4 eV (-10,4)
 B : 90,7 GPa (90,6)
 C_{11} : 180,3 GPa (183)
 C_{12} : 45,8 GPa (47)
 C_{44} : 58,3 GPa (58)
 Q : 1,885 (1,83)

+

TiO₂ (ajusté)

a : 4,593 Å (4,594)
 c : 2,959 Å (2,959)
 u : 0,3052 (0,3053)
 E_{coh} : -10,60 eV (-10,60)
 B : 213 GPa (211)
 C_{11} : 295 GPa (268)
 C_{33} : 400 GPa (484)
 C_{12} : 165 GPa (175)
 C_{23} : 150 GPa (147)
 C_{44} : 117 GPa (124)
 C_{66} : 216 GPa (190)
 Q : 1,295 (1,202)

SrTiO₃ (sans ajustement)

a : 3,923 Å (3,903)
 E_{coh} : -31,9 eV (-31,7)
 B : 198 GPa (183)
 C_{11} : 328 GPa (334)
 C_{12} : 132 GPa (105)
 C_{44} : 103 GPa (127)
 Q : 1,73 (1,45)
 Q_{Ti} : 3,25 (2,49)
 Q_{Sr} : 1,94 (1,86)



Résultats surfaces TiO₂ (rutile)

❖ Energies : (110), (100), (001)

E_s (J. m ⁻²)	SMTB-Q	<i>ab initio</i> (GGA)	<i>ab initio</i> (B3LYP)	<i>ab initio</i> (1)
$E_{(110)}$	0.42	0.48	0.494	0.54
$E_{(100)}$	0.49	0.68		
$E_{(001)}$	1.26	1.36		

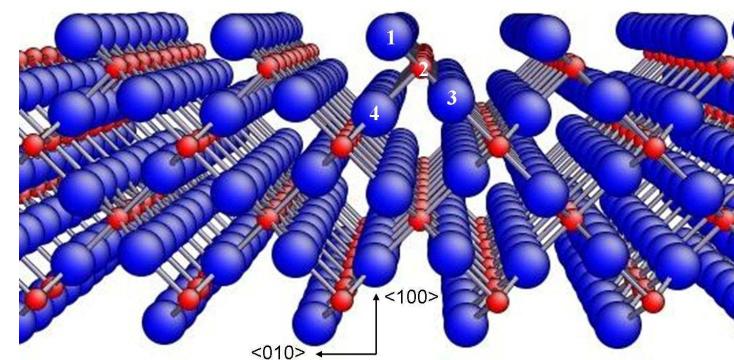
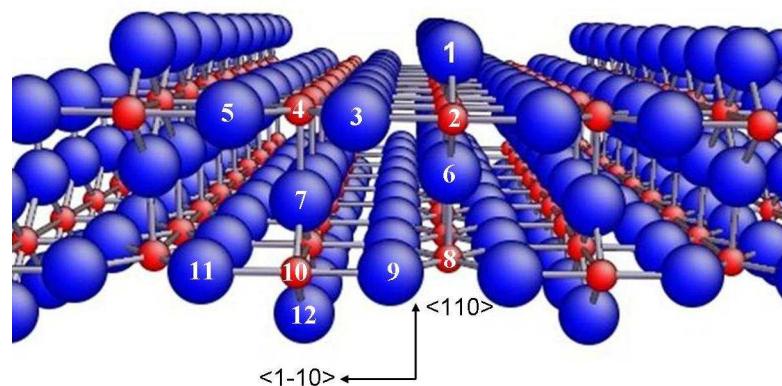
(1) Thompson *et al.* (2006) : VASP GGA PW

C'est la 1^{ere} fois que les énergies de surfaces de TiO₂ calculées avec des potentiels interatomiques sont en bon accord avec des calculs *ab initio*.

Relaxations atomiques : (110), (100)

(110)	<i>Exp (2005)</i>	<i>ab initio</i>	<i>SMTB-Q</i>
O(1)	0.10 ± 0.05	0.13	0.03
Ti(2)	0.25 ± 0.03	0.35	0.11
O(3,5)	0.27 ± 0.08	0.26	0.17
Ti(4)	-0.19 ± 0.03	-0.11	-0.16
O(6)	0.06 ± 0.10	0.13	0.08
O(7)	0.00 ± 0.08	0.05	-0.06
Ti(8)	0.14 ± 0.05	0.27	0.04
O(9,11)	0.06 ± 0.12	0.08	0.03
Ti(10)	-0.09 ± 0.07	-0.08	-0.05
O(12)	0.00 ± 0.17	0.05	-0.04

(100)	<i>ab initio</i>		<i>SMTB-Q</i>	
	<010>	<100>	<010>	<100>
O (1)	-0.33	0.05	-0.41	0.10
Ti (2)	0.10	-0.15	0.04	-0.12
O (3)	-0.12	0.05	-0.07	0.05
O (4)	-0.05	0.09	0.04	0.00

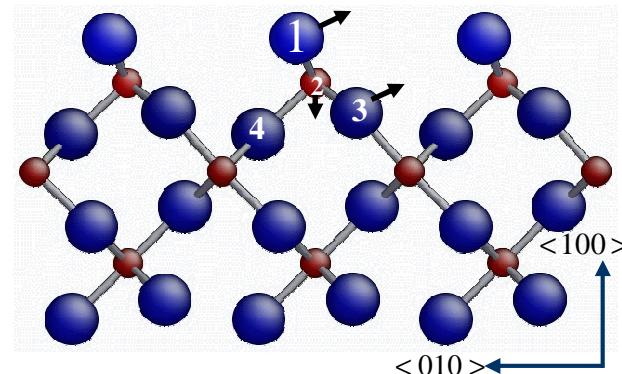
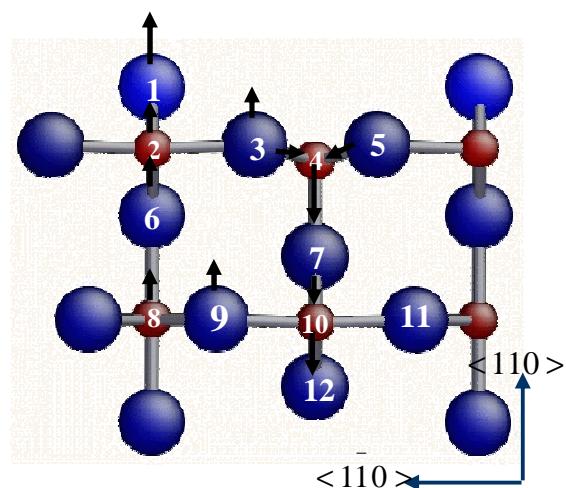


Transfert de charges ($Q-Q_{bulk}$) : (110), (100)

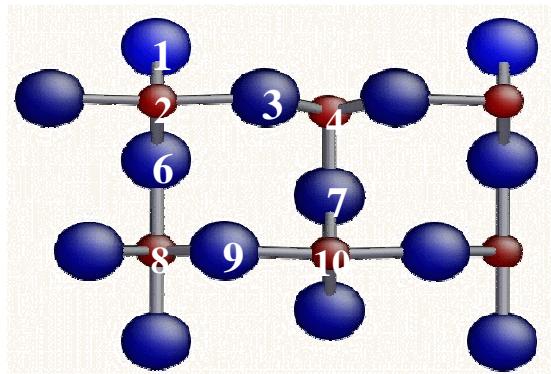
$Q-Q_{bulk}$	SMTB-Q	<i>ab initio*</i>
$O(1)$	0.25	0.18 (0.17)
$Ti(2)$	-0.05	-0.04 (-0.05)
$O(3,5)$	-0.06	-0.025 (-0.025)
$Ti(4)$	-0.09	-0.055 (-0.04)
Q_{bulk}	-1.016	-1.114

$Q-Q_{bulk}$	SMTB-Q	<i>ab initio*</i>
$O(1)$	0.18	0.14
$Ti(2)$	-0.11	-0.09
$O(3)$	-0.06	-0.02
$O(4)$	-0.07	-0.01

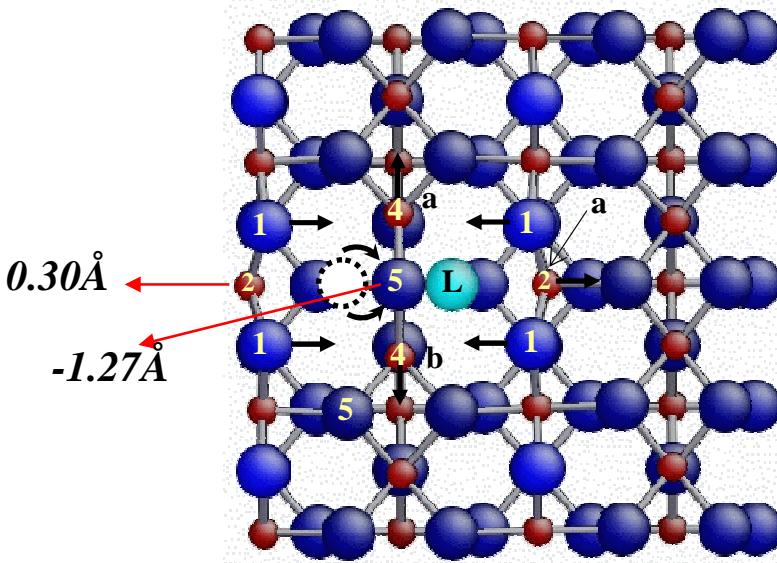
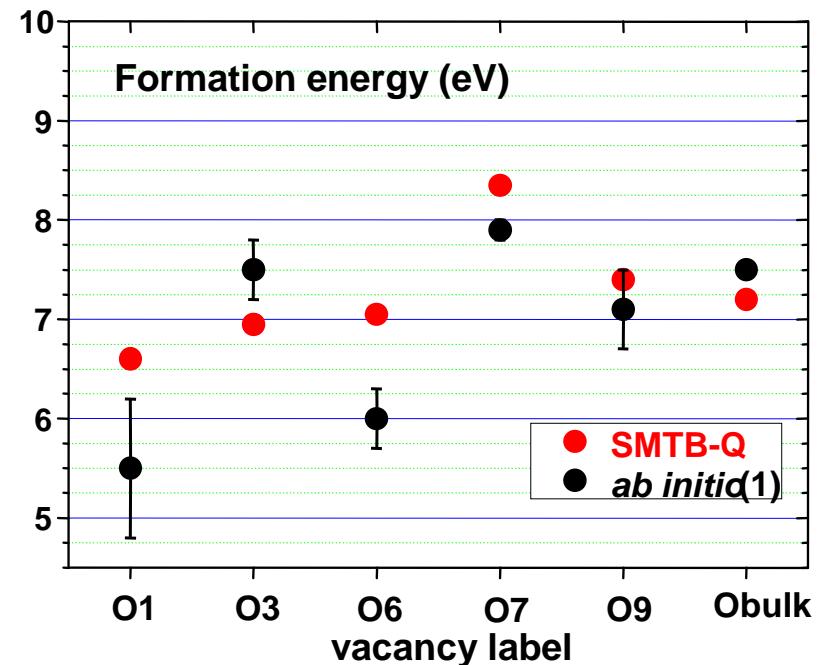
* Charges de Mulliken : GGA (B3LYP)



Lacunes d'oxygène à la surface TiO₂ (110)



❖ Energetics



❖ Relaxations atomiques très fortes
au voisinage d'une lacune de surface:
exemple O₃

(1) Oviedo *et al.* (2004): VASP (GGA)

Conclusions et perspectives

Le modèle SMTB-Q permet de décrire les propriétés de volume, de surface et les défauts dans les oxydes isolants* (SrO , TiO_2 , ZrO_2 , Al_2O_3 , Gd_2O_3 , In_2O_3 , SrTiO_3). Les résultats sont en bon accord avec les calculs *ab initio*, avec un gain de temps calcul considérable. Etudes en température.

**PRB 73 (2006), Europhys. Lett. 83 (2008), Surf. Science 2010, à paraître*

Le modèle SMTB-Q est basé sur les 2 points suivants :

- La minimisation QE_Q qui permet aux charges ioniques de s'adapter à leur environnement
- La description de la liaison iono-covalente M-O en liaison forte, selon le modèle du réseau alterné

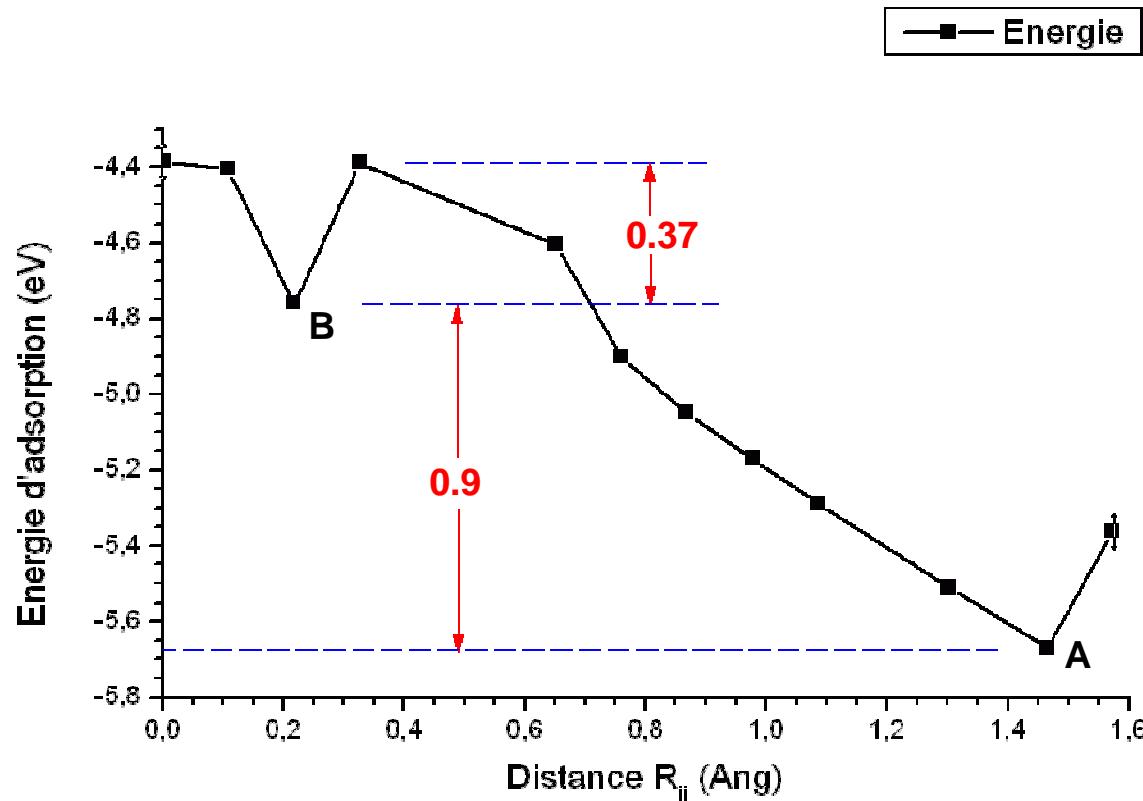
Perspectives:

- Etendre le modèle aux oxydes non-isolants et non-stoichiométriques
Interfaces métal/oxydes (oxydation de l'aluminium)
 VO_2

Merci de votre attention

Ti/TiO₂(110)

- Barrière énergétique entre les sites A et B



Équivalent thermique ~ 4000 K

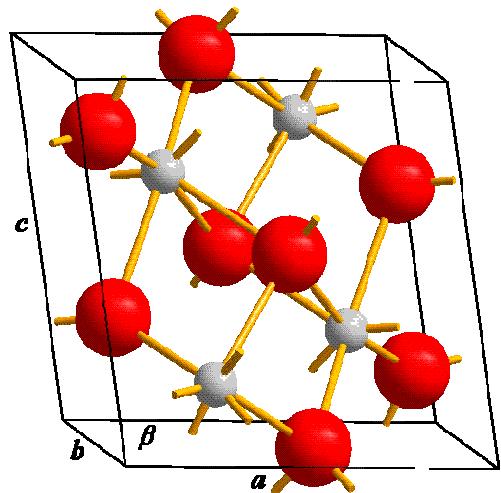


Les deux adsorbats peuvent coexister

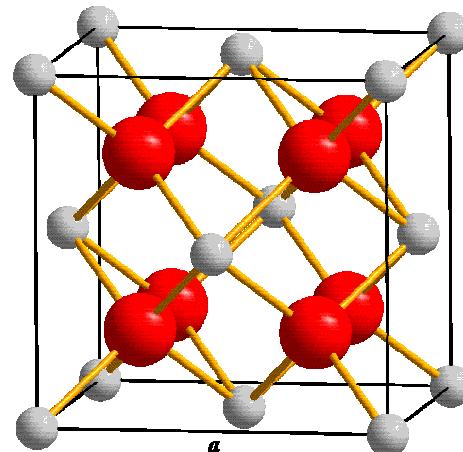
Universalité du modèle SMB- ΔQ

Étude des 3 phases de la zircone, à pression ordinaire : monoclinique, quadratique et cubique

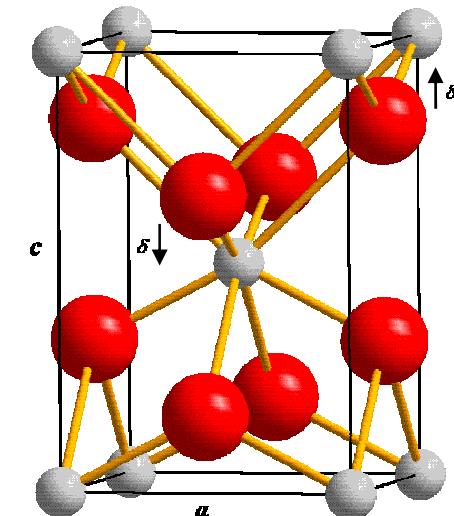
- ⇒ Universalité : Même potentiel caractérisant le couple O-O que dans TiO_2
- ⇒ Stabilité relative des 3 phases à $P = 0$ ($M \rightarrow Q \rightarrow C$ qd T augmente)
- ⇒ Première étude sur la zircone avec un modèle à charges variables



Monoclinique ($Z_{Zr}=7$)



Cubique ($Z_{Zr} = 8$)

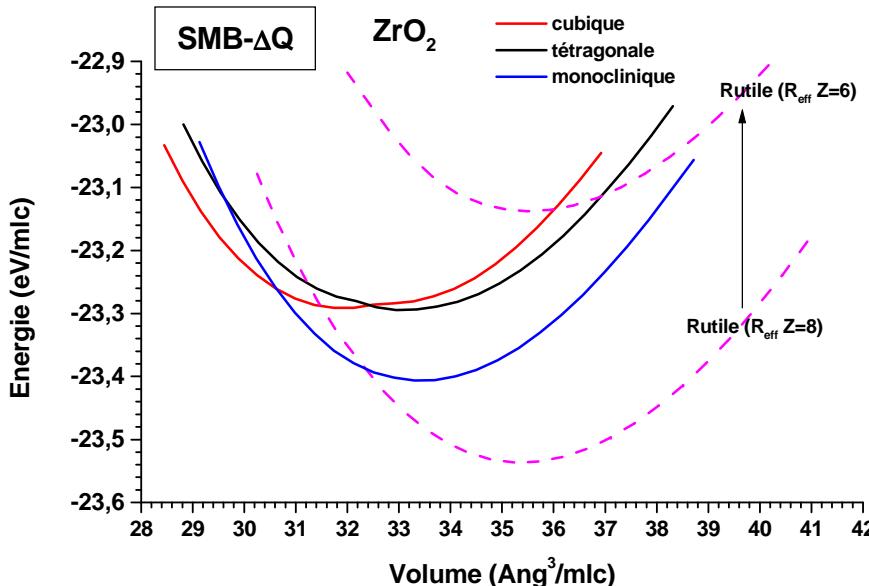


Quadratique ($\langle Z_{Zr} \rangle = 8$)

Universalité du modèle SMB- ΔQ

- **Ajustement des potentiels sur la structure quadratique**
 - Structure cubique \Rightarrow cas particulier de la structure quadratique
- **Propriétés de volume des polymorphes de la zircone (transférabilité)**
 - Les propriétés du réseau \Rightarrow Paramètres de structure et constantes élastiques sont bien reproduits
 - $Q_{\text{Zr}}^M > Q_{\text{Zr}}^T > Q_{\text{Zr}}^C \Rightarrow$ Q baisse pour les structures de haute symétrie
 - \Rightarrow L'énergie de cohésion $E_{Coh} = -23,3 \text{ eV/ZrO}_2$ [-23] ($\sim -20 \text{ eV}$ avec le modèle SMB-Q)

Universalité du modèle SMB-ΔQ



$E(\text{rutile}) < E(\text{monoclinique}) < E(\text{quadratique}) < E(\text{cubique})$

Existence d'une phase parasite rutile ($Z_{\text{Zr}}=6$) plus stable que la phase monoclinique



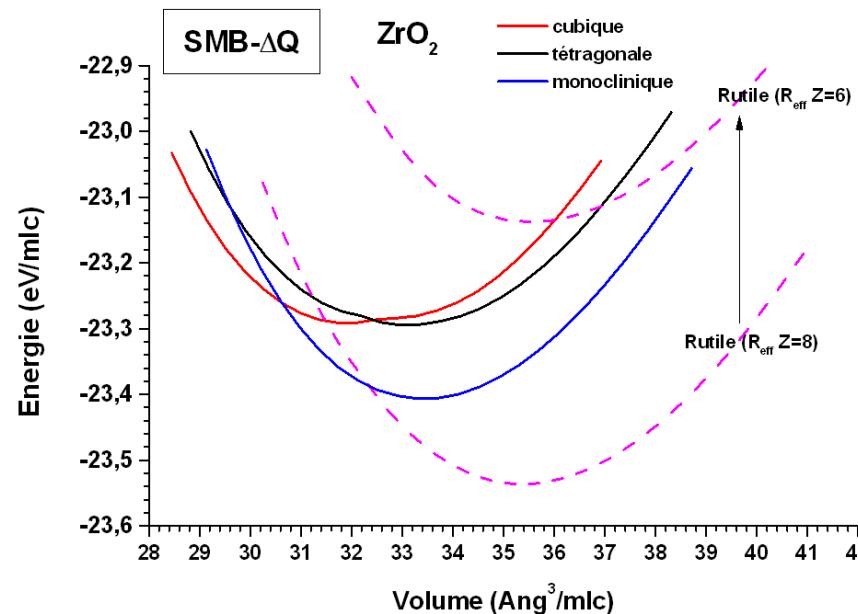
Pour la déstabiliser : considérer la variation du rayon effectif de la distribution de charge de l'oxygène en fonction de la coordinence.

$$R_{\text{eff}}(O) = ?$$

➤ Augmente si la coordinence baisse

Universality of the SMTB-Q model

Polymorphs of ZrO_2 , (monoclinic, tetragonal, cubic)



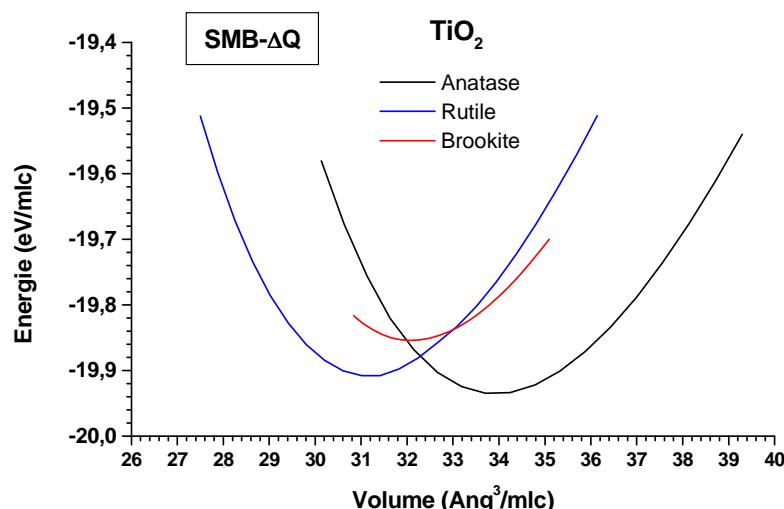
$E(\text{monclinique}) < E(\text{quadratique}) < E(\text{cubique})$

Parasite rutile phase: role of the effective radius of oxygen in Slater orbital

Transferability of the SMTB-Q model

I- Natural polymorphs of TiO_2 (anatase and brookite) without any additional fitting

(Å)	anatase				brookite			
	<i>a</i>	<i>c</i>	δz	<i>B</i> (GPa)	<i>a</i>	<i>b</i>	<i>c</i>	<i>B</i> (GPa)
exp	3,785	9,514	0,2081	190	9,174	5,449	5,138	255
SMTB-Q	3,822	9,296	0,2102	203,9	9,224	5,437	5,110	237,7



In accordance with experimental data
And recent ab initio calculations

$$E(\text{anatase}) < E(\text{rutile}) < E(\text{brookite})$$

Total M-O interaction

Covalent part:

Ionic limit: $Z_o \beta^2 \ll (E_C - E_O)^2$

$$E_{\text{cov}} = -2m|\beta| \sqrt{Z_o} \sqrt{\delta Q \left(2 \frac{n_0}{m} - \delta Q \right)} = -\xi \sqrt{Z_o} \sqrt{\Delta Q}$$

All neighbours

$$\left\{ \xi^2 \exp \left[-2q \left(\frac{r_{ij}}{r_0} - 1 \right) \right] \right\}^{1/2}$$



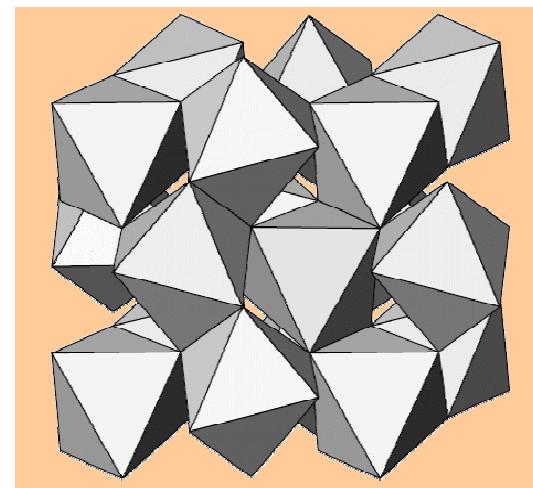
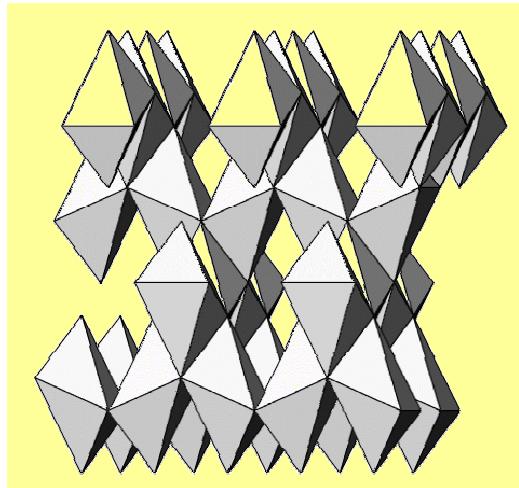
n_0/m is the number of electronic states between oxygen and cationic sublattices per oxygen atom (=5/2 for TiO_2)

$\delta Q = (2-Q_O)$ is the charge reduction on oxygens due to covalent effects
(if the bond is purely ionic : $\delta Q = 0$)

Repulsive part: $\sum_j A \exp \left[-p \left(\frac{r_{ij}}{r_0} - 1 \right) \right]$ (Born-Mayer)

Transferability of the SMTB-Q model: bulk properties of anatase and brookite

- Without any additional fittings



	<i>anatase</i>				<i>brookite</i>			
	<i>a</i>	<i>c</i>	δz	<i>B</i>	<i>a</i>	<i>b</i>	<i>c</i>	<i>B</i>
<i>exp</i>	3.785	9.514	0.2081	190	9.174	5.449	5.138	255
SMTB-Q	3.822	9.296	0.2102	203.9	9.224	5.437	5.110	237.7

$a, b, c (\text{\AA})$

$B (GPa)$

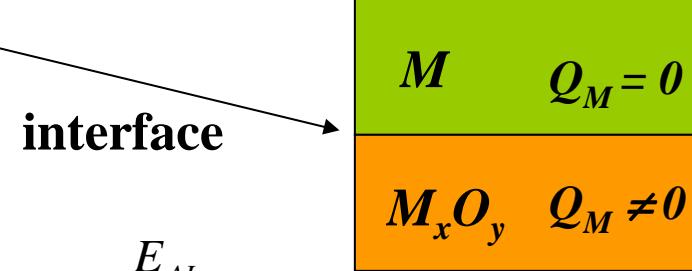
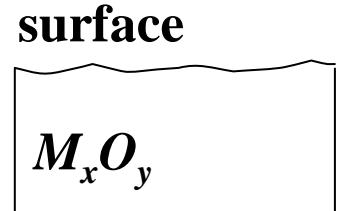
$\delta\max : 2,3\% \ c$ (anatase) $\approx 7\%$ for B

Realistic energetic model for oxide based heterogeneous systems

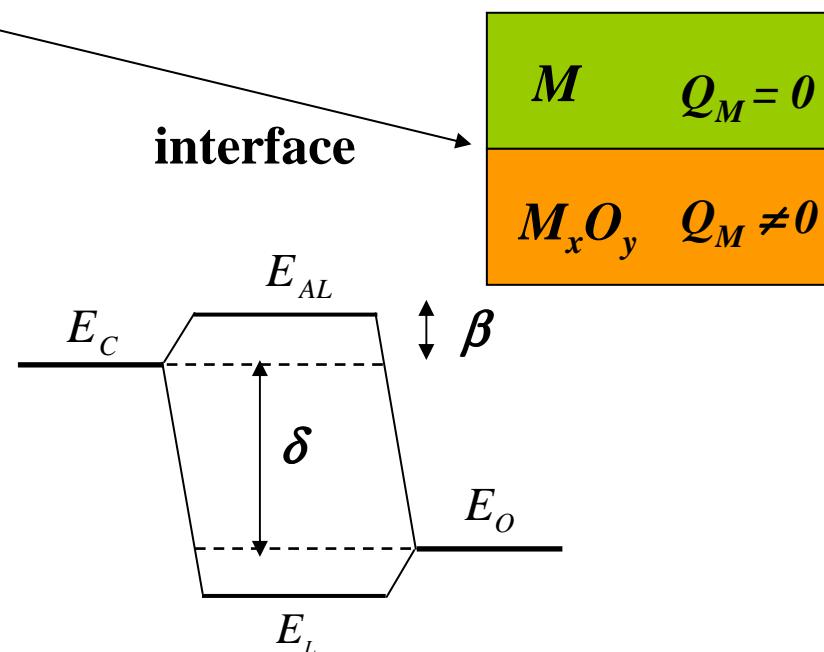
Aim: Performing large-scale atomistic simulations of oxide surfaces as well as interfaces between oxides and other materials

Different geometrical environments (bulk, surface, defects)

➤ Variation of ionic charges

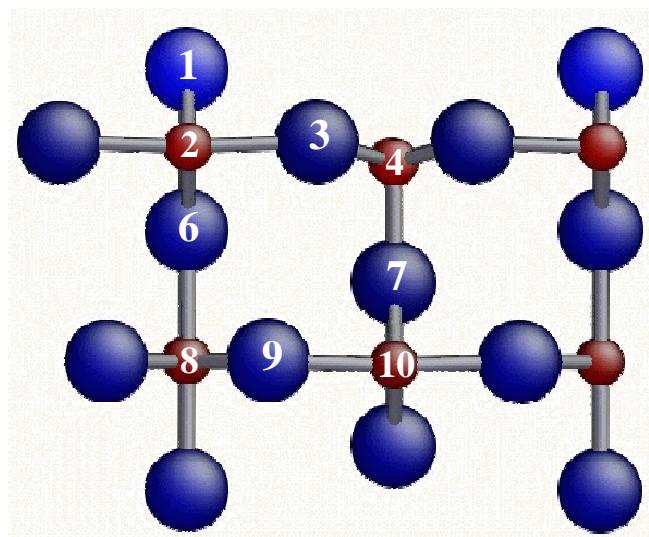


➤ Variation of Iono-covalent character of the metal/oxygen bond

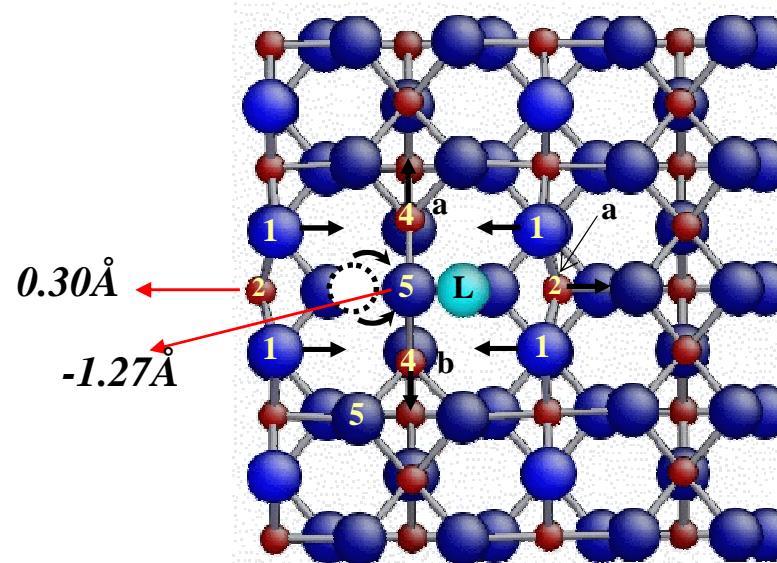


This requires to go beyond the purely ionic models most often used: fixed charges, $\beta=0$.

Oxygen vacancies on TiO_2 (110) surface



❖ Strong atomic relaxations around surface vacancies: example O_3



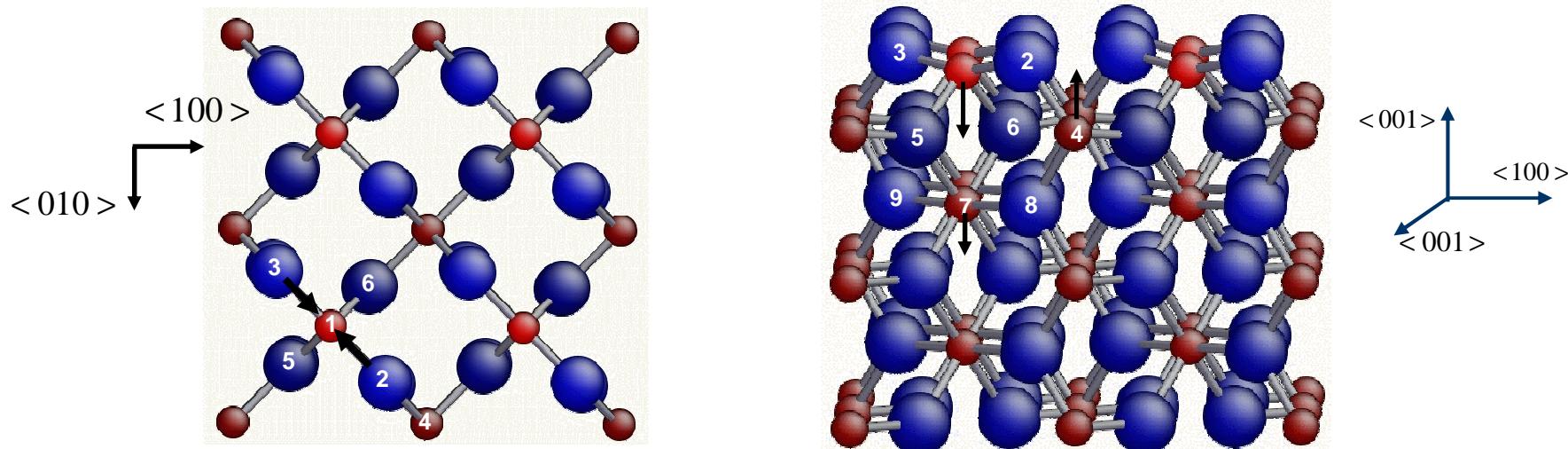
❖ Energetics

(eV)	$E_V(\text{O}_1)$	$E_V(\text{O}_3)$	$E_V(\text{O}_6)$	$E_V(\text{O}_7)$	$E_V(\text{O}_9)$	$E_V(\text{bulk})$
<i>ab initio</i> (1)	5.5 ± 0.7	7.5 ± 0.3	6.0 ± 0.3	7.9 ± 0.1	7.1 ± 0.4	7.5
SMTB-Q	6.60	6.95	7.05	8.35	7.40	7.2

(1) Oviedo *et al.* (2004): VASP (GGA)

Atomic relaxations on (001) surface

(001)	Ab initio (PW-LDA)			SMTB-Q		
	<010>	<100>	<001>	<010>	<100>	<001>
Ti (1)	0.00	0.00	-0.32	-0.02	0.00	-0.26
O (2)	-0.10	-0.10	0.03	-0.11	-0.09	0.01
O (3)	0.10	0.10	0.03	0.08	0.09	0.01
Ti (4)	0.00	0.00	0.32	-0.02	0.00	0.10
O (5)	-0.04	0.04	-0.04	-0.05	0.04	-0.06
O (6)	0.04	-0.04	-0.04	0.03	-0.04	-0.06
Ti (7)	0.00	0.00	-0.21	0.00	0.00	-0.03
O (8)	-0.03	-0.03	0.03	-0.01	0.00	0.01
O (9)	0.03	0.03	0.03	0.00	0.01	0.01



Total M-O energy

Covalent part:

→ {

$$E_{Cov}^{ALM} = -2m|\beta| \sqrt{Z_O} \sqrt{\delta Q \left(2 \frac{n_0}{m} - \delta Q \right)}$$

n_0/m is the number of electronic states shared by oxygen and cationic sublattices per oxygen atom (=5/2 for TiO_2)

$\delta Q = (2/Q_O)$ is the charge reduction on oxygen atoms due to covalent effects (if the bond is purely ionic : $\delta Q = 0$ and $E_{Cov}^{ALM} = 0$)

Repulsive part:
$$\sum_j A \exp \left[-p \left(\frac{r_{ij}}{r_0} - 1 \right) \right]$$
 (Born-Mayer)

M-O covalent energy

➤ Hypothesis of the Alternating Lattice Model (ALM):

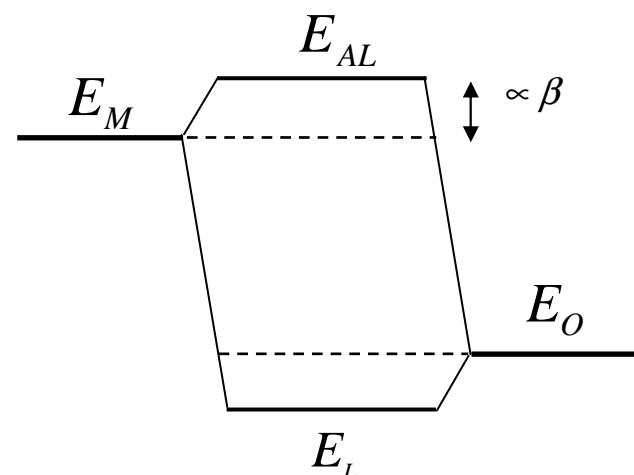
- The outer atomic orbitals of oxygens (**p**), on the one hand, and **of the cations (d)**, on the other hand, have the same energy (E_O and E_M respectively)
⇒ **crystal-field splitting is neglected.**
- Alternating nature of the lattice
⇒ **electron transfer takes place only between oxygens and cations.**

➤ Second Moment approximation of the Tight-Binding scheme

For an oxide M_nO_m :

$$Q_O^{ALM} = 2 - \frac{n_0}{m} \left(1 - \frac{E_M - E_O}{\sqrt{(E_M - E_O)^2 + 4Z_o\beta^2}} \right)$$

$$E_{Cov}^{ALM} = -4n_0 \left(\frac{Z_o\beta^2}{\sqrt{(E_M - E_O)^2 + 4Z_o\beta^2}} \right)$$



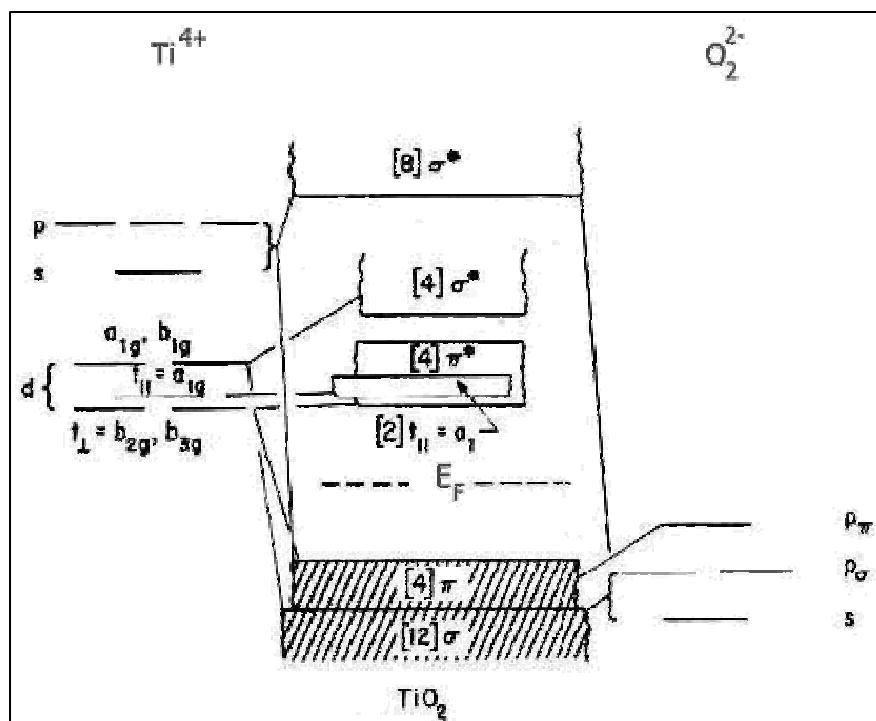
Results on TiO_2 rutile

➤ Simple non correlated insulating oxides



Band description valid

(ZrO_2 , Al_2O_3 , MgO , SrTiO_3 ...)



Essentially:

- A full covalent band of **almost** pure oxygen character ($2s$ and $2p$ bands)
- An empty conduction band of **almost** pure Ti character ($3d$ bands)
- **The Ti-O bond has a iono-covalent character → electron delocalization**

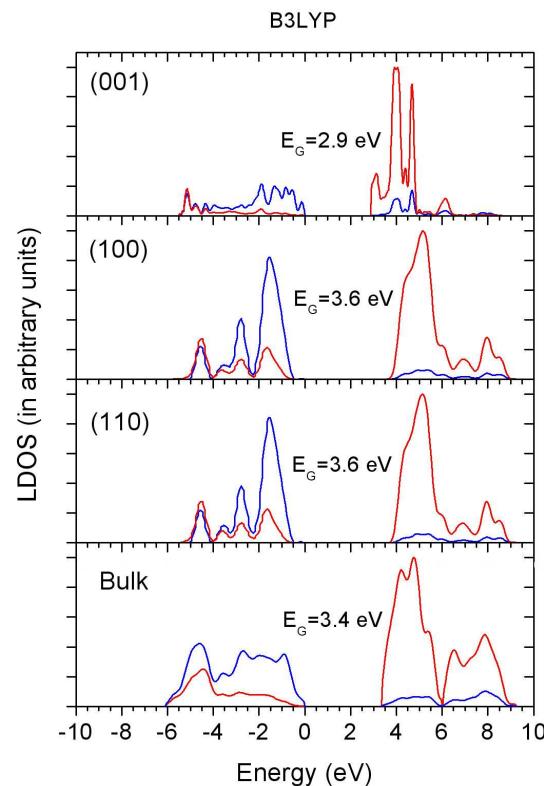
Schematic band diagram (from Goodenough)

Results on TiO_2 rutile

➤ Simple non correlated insulating oxides



Band description valid



($Z_r\text{O}_2$, Al_2O_3 , MgO , SrTiO_3 ...)

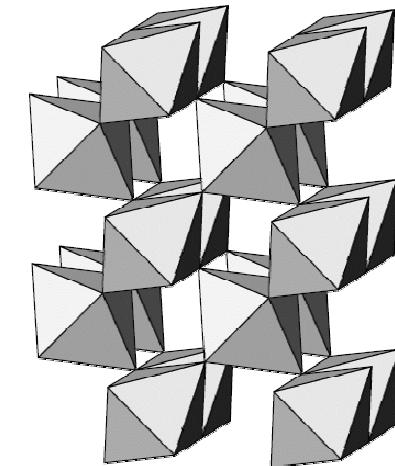
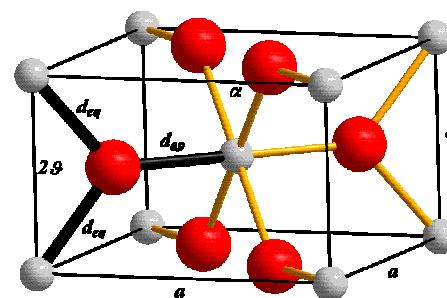
Essentially:

- A full covalent band of **almost** pure oxygen character ($2s$ and $2p$ bands)
- An empty conduction band of **almost** pure Ti character ($3d$ bands)
- **The Ti-O bond has a iono-covalent character → electron delocalization**

Band structure of TiO_2 (CRYSTAL06) Tétot et al. (2010)

Parameters of the SMTB-Q model (Second-Moment Tight-Binding + QEeq)

- Parameters are fitted on bulk properties of TiO_2 rutile:
 - lattice parameters
 - cohesive energy
 - elastic constants
 - bulk modulus



$a, c (\text{\AA}) - C_{ij}$ and $B (\text{GPa}) - E_{coh} (\text{eV})$

	a	c	u	E_{Coh}	C_{11}	C_{33}	C_{12}	C_{23}	C_{66}	C_{44}	B
Cal	4.594	2.95	0.3031	-19.9	290	399	178	160	167	118	219
c		8									
Exp	4.594	2.95	0.3048	-19.9	268	484	175	147	190	124	211
		9									

The transferability of the model has been checked successfully on bulk properties of Anatase and Brookite without any additional fitting.

Ab initio computational details

➡ *ab initio* periodic CRYSTAL06 code (Dovesi *et al.*, Turin 2006):

- Using an all-electron LCAO approach

➤ **Method:**

Hamiltonians : GGA or B3LYP

basis set: 86-411(d31)G for Ti and 8-411(d1)G for O

➤ **Bulk:**

- 75 k-points in 1st BZ

➤ **Slabs:**

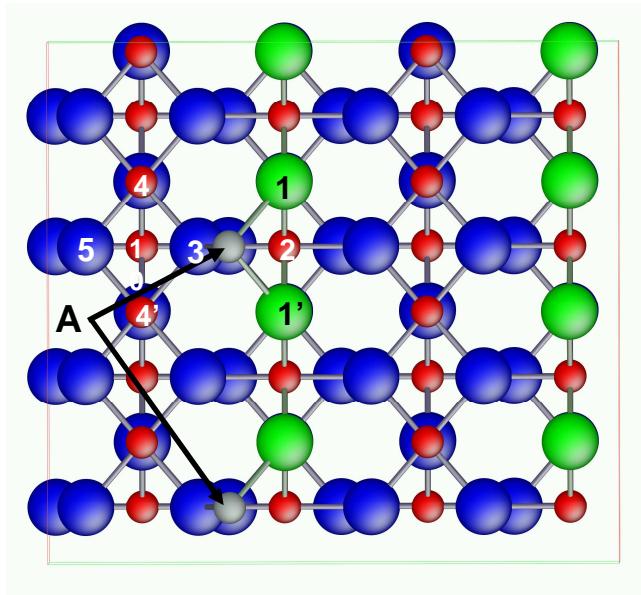
- 14 Ti-layers for the rutile (100) and (110) with 25 k-points in 1st BZ
- 21 Ti-layers for rutile (001) with 15 k-points in 1st BZ

Adatoms: Ti/TiO₂(110)

→ 2 stable adsorption sites

Site A

2 bonds with bridging oxygens
1 bond with in-plane oxygen



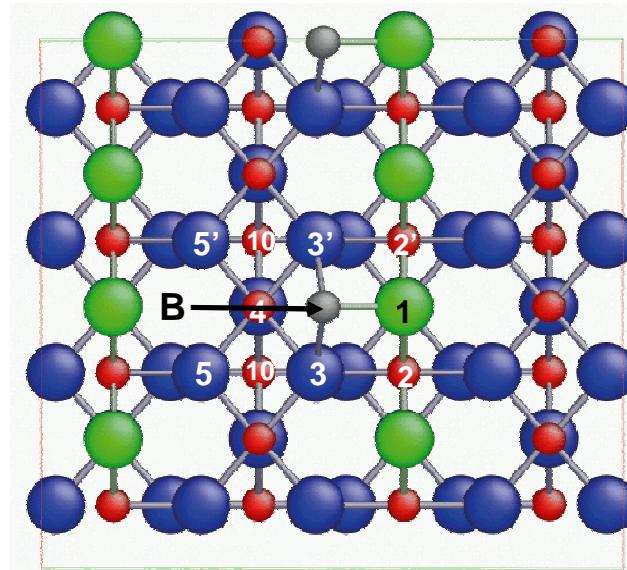
Energy A = -5.7 eV

$Q_A = 1.82$

E (A) < E (B) (16 %)

Site B

1 bond with bridging oxygen
2 bond with in-plane oxygen



Energy B = -4.8 eV

$Q_B = 1.84$