1

Un modèle mathématique qui reproduit la croissance tumorale

E chapitre, ainsi qu'une partie du chapitre suivant (la partie sur le twin-WENO5), ont fait l'objet d'une publication (actuellement en review). Nous allons ici en garder la structure, en commençant par présenter les principaux résultats. La construction du modèle sera ensuite détaillée. Nous discuterons enfin sur les résultats numériques apportés par notre modèle, et les diverses informations que l'ont peut en tirer.

1.1 Principaux résultats

Sur la partie gauche de la Figure 1.1 est présenté une séquence de scanners, et sur la partie droite nous donnons l'évolution de l'aire tumorale d'une métastase hépatique de GIST d'un patient spécifique, appelé Patient A. Sur chaque scanner de Patient A, nous avons contouré la région la plus sombre, qui correspond principalement à la zone nécrosée. Pendant l'évolution tumorale, on peut voir que l'hétérogénéité tumorale change (par exemple sur la Figure 1.1b la tumeur est homogène tandis que sur la Figure 1.1f, elle est hétérogène). Nous distinguons, dans l'évolution de l'aire tumorale, les points correspondant à une tumeur homogène (cercles pleins) des points correspondants à une tumeur hétérogène.

Curieusement, juste avant les recroissances tumorales au Jour 776 (Figure 1.1c) et au Jour 1116 (Figure 1.1f), une couronne plus claire que le cœur sombre apparaît, alors que la réponse au traitement se traduit par un assombrissement de la tumeur (cf. Figure 1.1b et 1.1e). De telles étapes successives de tumeurs homogènes/hétérogènes sont particulièrement prononcées dans les métastases hépatiques de GIST et notre but est de fournir une explication à ce type de comportement.

Le premier résultat de ces travaux est qu'il est possible de décrire l'évolution tumorale en terme d'aire tumorale comparable aux mesures réalisées sur les

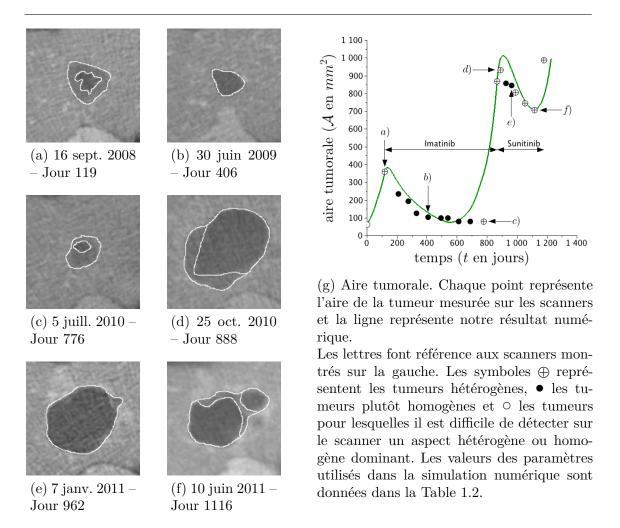


FIGURE 1.1 – Evolution spatiale de la métastase hépatique de Patient A sur une série de scanners. Ici ne sont présentés qu'une sélection de scanners : l'ensemble complet est présenté dans l'annexe ??.

scanners, comme présenté sur la Figure 1.1g; la ligne continue représentant notre résultat numérique. Il est important de noter que nous ne fournissons pas un modèle 1D qui décrit le volume tumoral. Nous traitons un modèle complexe d'EDPs non linéaires, qui est phénoménologique et qui décrit le comportement des cellules cancéreuses en fonction du temps et de l'espace. Par conséquent, le premier fit de l'aire tumorale n'est pas un résultat trivial.

Le second résultat est que notre modèle apporte de nouvelles informations sur la structure de la tumeur, ce qui semble corroborer par les scanners. En effet, comme présenté dans la suite, nous relions l'hétérogénéité tumorale à une augmentation de l'activité cellulaire signifiant qu'un phénotype résistant émerge dans la région plus claire. Selon notre modèle, de tels comportements peuvent être constatés avant la rechute effective, alors que le critère RECIST n'a pas changé. Par exemple, sur la Figure 1.2, nous comparons la structure de la tumeur à deux temps différents : l'hétérogénéité de la tumeur semble

bien capturée par les simulations numériques. Ainsi, nos travaux peuvent être vu comme un premier pas dans le développement de nouveaux outils pour évaluer la réponse des tumeurs aux traitements basés sur des inhibiteurs de tyrosine kinase.

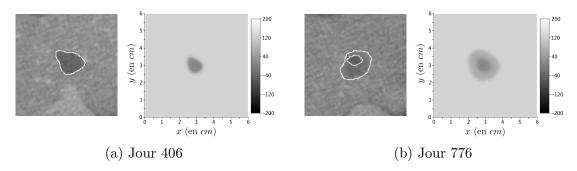


FIGURE 1.2 – Comparaison entre les scanners de Patient A et les simulations numériques.

1.2 Description du modèle

Notre modèle est un système d'EDPs similaire au modèle de Bresch et al. [?]. Grosso modo, la tumeur est décrite grâce à des densités de cellules proliférantes et une densité de cellules cancéreuses nécrosées notées P et N respectivement. La prolifération cellulaire conduit à une augmentation de l'aire causée par une surpression dont le gradient transporte les cellules saines environnantes S loin du cœur de la tumeur. Les cellules situées au centre de la tumeur se nécrosent à cause du manque d'oxygène, sauf si l'angiogenèse intervient pour leur apporter les provisions nutritives nécessaires. L'angiogenèse et l'apport en nutriments sont pris en compte dans notre modèle via une description simpliste similaire à celle de [?, ?] : comme la vascularisation gouverne la concentration de nutriments parvenant à la tumeur, nous introduisons une variable M qui décrit à la fois la vascularisation, la néovascularisation et les nutriments apportés à la tumeur grâce à une équation d'advection-diffusion. Nous introduisons également les effets liés aux facteurs de croissance au travers de la variable ξ qui module M. L'ensemble des quantités utilisées dans notre modèle est résumé dans la Table 1.1.

La principale nouveauté réside en la modélisation des traitements. Deux traitements sont considérés (on peut voir dans [?], les récents travaux de Lorz et al. pour des modèles plus élaborés sur les résistances aux traitements). Le premier est un inhibiteur de tyrosine kinase, comme l'imatinib, qui a un effet cytotoxique sur les cellules proliférantes. Le second est inhibiteur multi-kinases, comme le sunitinib ou le sorafenib, qui a un effet à la

fois cytotoxique et antiangiogénique. En d'autres termes, en plus de l'effet cytotoxique, il bloque la production de facteurs de croissance, comme le facteur de croissance vasculaire endothélial (VEGF), et ainsi réduit la quantité de nutriments apportée à la tumeur. Il est bien connu que les médicaments cytotoxiques n'ont pas un impact similaire sur toutes les cellules cancéreuses métastatiques car des phénotypes résistants peuvent apparaître dans la population de cellules proliférantes. De plus les cellules cancéreuses peuvent résister différemment à l'hypoxie. Par conséquent nous découpons, comme dans [?], la densité P de cellules proliférantes en 3 sous-populations P_1 , P_2 et P_3 , telles que $P = P_1 + P_2 + P_3$, où

- P_1 représente la fraction de cellules proliférantes qui sont sensibles au premier traitement \mathcal{T}_1 , basé sur la molécule d'imatinib, et sensible aussi au second traitement \mathcal{T}_2 , à base de sunitinib ou de sorafenib, qui a un effet à la fois cytoxique et antiangiogénique.
- P_2 désigne la densité de cellules proliférantes qui sont résistantes à \mathcal{T}_1 et sensibles à \mathcal{T}_2 ,
- P_3 représente les cellules proliférantes résistantes aux deux traitements.

Nom	Signification	Unité
$P_1(t,\mathbf{x})$	Fraction de cellules proliférantes qui sont sensibles aux traite-	-
	ments \mathcal{T}_1 et \mathcal{T}_2	
$P_2(t,\mathbf{x})$	Fraction de cellules proliférantes qui sont résistantes à \mathcal{T}_1 et	-
	sensibles à \mathcal{T}_2	
$P_3(t,\mathbf{x})$	Fraction de cellules proliférantes qui sont résistantes à \mathcal{T}_1 et	-
	à \mathcal{T}_2	
$P(t, \mathbf{x})$	Fraction de cellules cancéreuses proliférantes (égale à $P_1 + P_2 +$	-
	P_3)	
$N(t, \mathbf{x})$	Fraction de cellules nécrosées	-
$S(t, \mathbf{x})$	Fraction de cellules saines	-
$M(t, \mathbf{x})$	Fraction de nutriments // Vascularisation	-
$\xi(t)$	Vitesse moyenne de transport des nutriments en direction de	$cm.d^{-1}$
	la tumeur	
$\mathbf{v}(t, \mathbf{x})$	Vitesse du mouvement passif de la tumeur sous l'effet de la	$cm.d^{-1}$
	pression	
$\Pi(t, \mathbf{x})$	Pression du milieu ¹	$kg.cm^{-1}.d^{-2}$

Table 1.1 – Liste des quantités calculées par le modèle – d = jour (day)

Il est important de noter que notre but n'est pas de décrire l'évolution de la tumeur depuis le tout début du GIST, mais de nous focaliser sur l'évolution

^{1.} L'unité de masse dans la pression Π et la perméabilité k n'ont pas d'importance. Seule la quantité $k\nabla\Pi$ est pertinente et ce terme est homogène à $cm.d^{-1}$. Ainsi k et Π doivent juste avoir la même unité arbitraire de masse.

des métastases situées dans le foie. Par conséquent, selon les observations cliniques, il semble pertinent de considérer que trois sous-populations sont présentes lorsqu'une métastase est détectée.

1.2.1 Le modèle mathématique

Soit Ω le domaine d'intérêt, où la tumeur croît, et soit $\partial\Omega$ son bord, qui est supposé aussi régulier que nécessaire. Le domaine Ω est supposé strictement inclus dans le tissu—le foie— qui est plus grand. De plus, nous supposons que la tumeur n'atteint pas le bord $\partial\Omega$.

EDPs sur les cellules proliférantes, nécrosées et saines

La densité de cellules proliférantes est gouvernée par l'équation de transport suivante :

$$\partial_{t}P_{1} + \nabla \cdot (\mathbf{v}P_{1}) = (\gamma_{pp}(M) - \gamma_{pd}(M))P_{1} - (\mu_{1}\chi_{1}(t) + \mu_{2}\chi_{2}(t))(1+M)P_{1} \quad \text{dans } \Omega, \quad (1.1)$$

$$\partial_{t}P_{2} + \nabla \cdot (\mathbf{v}P_{2}) = (\gamma_{pp}(M) - \gamma_{pd}(M))P_{2} - \mu_{2}\chi_{2}(t)(1+M)P_{2} \quad \text{dans } \Omega, \quad (1.2)$$

$$\partial_{t}P_{3} + \nabla \cdot (\mathbf{v}P_{3}) = (\gamma_{pp}(M) - \gamma_{pd}(M))P_{3} \quad \text{dans } \Omega, \quad (1.3)$$

où $\chi_{\mathbf{i}}(t) = \mathbbm{1}_{[\mathrm{T_{ini}^i},\mathrm{T_{end}^i}]}(t)$ est la fonction temps caractéristique du traitement $\mathcal{T}_{\mathbf{i}}$ et $\mu_{\mathbf{i}}$ représente le taux de mortalité 2 causé par $\mathcal{T}_{\mathbf{i}}$ sur les cellules proliférantes, pour $\mathbf{i} \in \{1,2\}$. Le terme $\mathbf{v}(t,\mathbf{x})$ désigne la vitesse impliquée dans les changements d'aire de la tumeur et $M(t,\mathbf{x})$ représente la vascularisation et l'apport en nutriments. Le terme 1+M traduit le fait que les traitements arrivent principalement par le réseau sanguin. Le taux de prolifération (resp. de mortalité) des cellules proliférantes, noté γ_{pp} (resp. γ_{pd}), dépend de M comme suit :

$$\gamma_{pp}(M) = \gamma_0 \frac{1 + \tanh\left(R(M - M_{th})\right)}{2},\tag{1.4}$$

$$\gamma_{pd}(M) = \gamma_1 \frac{1 - \tanh\left(R(M - M_{th})\right)}{2},\tag{1.5}$$

où R est un paramètre numérique régularisant³, γ_0 et γ_1 sont respectivement les paramètres de prolifération/mortalité et M_{th} est le seuil d'hypoxie.

On suppose que les cellules saines sont uniquement sensibles à l'hypoxie, et qu'elles sont passivement transportées par les changements de l'aire tumorale :

$$\partial_t S + \nabla \cdot (\mathbf{v}S) = -\gamma_{sd}(M)S,$$
 (1.6)

^{2.} Le taux de mortalité dû au traitement est clairement lié à la dose de médicament délivrée au patient, mais pas seulement. Par exemple la sensibilité du patient et la dose parvenant vraiment à la tumeur sont aussi impliquées.

^{3.} Notez que les fonctions γ_{pp} et γ_{pd} sont purement des fonctions de Heaviside régularisées. Pour les simulations numériques, nous fixerons arbitrairement R à 5.

 $\overline{\text{où }\gamma_{sd}}$ est le taux de mortalité des cellules saines dû à l'hypoxie :

$$\gamma_{sd}(M) = C_S \gamma_1 \max\left(0, -\tanh\left(R(M - M_{th})\right)\right). \tag{1.7}$$

Notez que γ_{sd} s'annule exactement si $M \geqslant M_{th}$ dans le but d'assurer que S=1 sur le bord extérieur en tout temps. Finalement, la densité de cellules nécrosées satisfait la relation

$$\partial_t N + \nabla \cdot (\mathbf{v}N) = \gamma_{pd}(M)P + \gamma_{sd}(M)S + (\mu_1 \chi_1(t)P_1 + \mu_2 \chi_2(t)(P_1 + P_2))(1 + M) - \delta(1 + M)N,$$
(1.8)

οù

$$P = P_1 + P_2 + P_3, (1.9)$$

et où δ est un paramètre qui contrôle le taux d'élimination de la nécrose par le système immunitaire. Le terme 1+M traduit le fait que plus le milieu est vascularisé, plus l'élimination de la nécrose est rapide. Notez que biologiquement il ne serait pas aberrant de considérer que cette élimination pourrait dépendre également de la pression Π du milieu (que l'on décrit un peu plus loin). Ce type de considération conduit cependant à un modèle mathématiquement mal posé.

La condition suivante de Dirichlet est utilisée sur le bord si la vitesse est entrante :

$$P_1 = P_2 = P_3 = N = 1 - S = 0$$
 pour $\mathbf{x} \in \partial \Omega$, si $\mathbf{v} \cdot \mathbf{n} < 0$, (1.10)

où **n** est le vecteur normal sortant au domaine Ω .

Fonctionnement

En utilisant la condition de saturation suivante (comme dans [?])

$$P + N + S = 1, (1.11)$$

et en sommant (1.1),(1.2),(1.3),(1.6) et (1.8), on obtient

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = \gamma_{pp} P - \delta(1+M)N. \tag{1.12}$$

La loi de Darcy assure la solvabilité du système, de manière similaire à [?] :

$$\begin{cases} \mathbf{v}(t, \mathbf{x}) = -k \nabla \Pi(t, \mathbf{x}) & \text{dans } \Omega, \\ \Pi(t, \mathbf{x}) = 0 & \text{sur } \partial \Omega, \end{cases}$$
(1.13)

où Π est la pression (ou le potentiel) du milieu et k sa perméabilité. La condition de Dirichlet homogène, dans (1.13), impose qu'en dehors de Ω , la pression du tissu sain n'est pas modifiée par la pression générée par la croissance tumorale. Cette hypothèse est valide pour de petites métastases

n'impactant pas la forme du foie. En d'autres termes, la tumeur n'est pas mécaniquement contrainte par la région extratumorale.

Observez qu'une condition de flux nul impliquerait nécessairement que l'intégrale $\int_{\Omega} \gamma_{pp} P - \delta(1+M) N \, d\mathbf{x}$ s'annule en tout temps, ce qui n'est pas satisfait à t=0.

Nous soulignons que l'on traite ici de métastases hépatiques de GIST et non de tumeurs primaires du foie. Par conséquent, les cellules métastatiques ne grandissent pas dans leur milieu d'origine : elles ne peuvent pas infiltrer le foie mais leur prolifération induit une pression qui pousse les cellules saines vers l'extérieur. Pour ces raisons, nous choisissons une loi de Darcy pour décrire la croissance de la métastase.

Bien sûr, une loi de Stockes ou n'importe quelle loi viscoélastique pourrait être utilisée, nous en référons à [?] et [?, ?] pour plus de détails. De telles lois plus compliquées peuvent fournir une meilleure description du front tumoral. Cependant, le but de cet article n'est pas de fournir précisément le front tumoral : notre objectif est de reproduire la structure interne de la métastase et non sa forme précise.

Vascularisation, Nutriments et Angiogenèse

Il reste à décrire l'apport de vascularisation/nutriments M et l'impact du traitement \mathcal{T}_2 sur celui-ci. Il est important de noter que la seconde ligne de traitement n'impacte pas directement M, mais elle bloque la production de facteurs de croissance qui gouvernent la quantité M.

Nous introduisons une variable scalaire ξ , qui est associée à la moyenne de facteurs de croissance produits par les cellules cancéreuses. Il a été signalé dans [?] que les cellules hypoxiques augmentent leur production de facteurs de croissance, tandis que les cellules hautement proliférantes n'ont pas besoin d'apports nutritifs supplémentaires. Ainsi, si M est en dessous du seuil M_{th} alors ξ doit augmenter. Notez aussi que l'effet antiangiogénique du traitement \mathcal{T}_2 diminue la production de ξ , mais seulement pour les cellules P_1 et P_2 alors que P_3 est la densité de cellules insensibles 4 à \mathcal{T}_1 et \mathcal{T}_2 . Nous décrivons ainsi l'évolution de ξ par

$$\partial_t \xi = \alpha \int_{\Omega} \left(1 + \epsilon_{\xi} - \gamma_{pp}(M) / \gamma_0 \right) \left(\left(1 - \nu_2 \chi_2(t) \right) (P_1 + P_2) + P_3 \right) d\mathbf{x} - \lambda \xi. \quad (1.14)$$

Le paramètre adimensionné $\nu_2 \in [0;1]$ représente l'effet antiangiogénique de \mathcal{T}_2 , qui est supposé identique pour P_1 et P_2 , et le paramètre ϵ_{ξ} traduit la production minimale de facteurs de croissance par les cellules cancéreuses.

^{4.} Ceci est dû au fait que plusieurs voies moléculaires permettent d'engendrer la vascularisation. Le VEGF est le facteur de croissance vasculaire le plus commun et est inhibé par le second traitement \mathcal{T}_2 . La population P_3 émet un autre type de molécule que le VEGF pour se néovasculariser : elle est donc insensible au traitement \mathcal{T}_2 .

La quantité M décrit à la fois la vascularisation et la concentration de nutriments. Nous utilisons une équation de transport-réaction-diffusion pour décrire cette quantité :

$$\begin{cases}
\partial_t M - \xi \frac{\nabla S}{\|\nabla S\|} \nabla M = C_0 S \left(1 - \frac{M}{2M_{th}} \right) - \eta P M + \psi \Delta M & \text{dans } \Omega, \\
M(t, \mathbf{x}) = 2M_{th} & \text{sur } \partial \Omega,
\end{cases} (1.15)$$

où C_0 est la capacité angiogénique des cellules saines, η représente la destruction de la vascularisation par les cellules proliférantes, et ψ est un paramètre de diffusion. Le terme de transport $\xi \frac{\nabla S}{\|\nabla S\|} \cdot \nabla M$ de (1.15) décrit le fait que la vascularisation est apportée à la tumeur depuis le tissu sain qui est supposé bien vascularisé. L'amplitude de la vitesse est égale à ξ , qui représente le total des facteurs de croissance produit par les cellules proliférantes. Le terme de diffusion décrit l'infiltration des vaisseaux sanguins et des nutriments dans la tumeur. D'un point de vue numérique, ce terme a un effet régularisant sur la vascularisation M, et ainsi stabilise le modèle.

Notez que si initialement

$$0 \le \|M|_{t=0}\|_{L^{\infty}} \le 2M_{th} \tag{1.16}$$

alors pour tout temps t, $0 \le M(t) \le 2M_{th}$. Ceci traduit le fait que le tissu sain environnant est bien vascularisé et est fourni de suffisamment de nutriments.

La quantité ξ a été choisie scalaire. Des essais ont été réalisés en considérant ξ dépendant également de l'espace. L'équation régissant ξ était alors la même que l'équation (1.14) mais sans l'intégrale. Cet essai a soulevé beaucoup de problème. Le principal, étant que ξ , qui est produit par les cellules proliférantes, est concentré sur son lieu de production, *i.e.* dans la tumeur, alors que la vascularisation M est concentrée à l'extérieur. Les variables ξ et M ont donc des supports quasi disjoint, ce qui pose problème pour le transport de M. Appliquer un transport et/ou une diffusion sur ξ aurait pu résoudre ce problème mais aurait complexifier le modèle qui compte déjà beaucoup de paramètres.

1.2.2 Formulation vectorielle des équations sur les cellules cancéreuses

Pour simplifier les notations, considérons le vecteur des populations de cellules $\mathbf{W} = {}^t\!(P_1, P_2, P_3, N)$. On définit la fonction vectorielle

$$\mathbf{G}(M, \mathbf{W}) = {}^{t}(\mathbf{G}_{1}(M, \mathbf{W}), \mathbf{G}_{2}(M, \mathbf{W}), \mathbf{G}_{3}(M, \mathbf{W}), \mathbf{G}_{4}(M, \mathbf{W})), \qquad (1.17)$$

dont les composantes sont données par :

$$\mathbf{G}_{1}(M, \mathbf{W}) = \left(\gamma_{pp}(M) - \gamma_{pd}(M) - \left(\mu_{1}\chi_{1}(t) + \mu_{2}\chi_{2}(t)\right)(1+M)\right)P_{1}, \quad (1.18)$$

$$\mathbf{G}_{2}(M, \mathbf{W}) = (\gamma_{pp}(M) - \gamma_{pd}(M) - \mu_{2}\chi_{2}(t)(1+M))P_{2}, \tag{1.19}$$

$$\mathbf{G}_3(M, \mathbf{W}) = \left(\gamma_{pp}(M) - \gamma_{pd}(M)\right) P_3, \tag{1.20}$$

$$\mathbf{G}_4(M, \mathbf{W}) = \gamma_{pd}(M)P + \gamma_{sd}(M)(1 - P - N) + (\mu_1 \chi_1 P_1 + \mu_2 \chi_2 (P_1 + P_2))(1 + M) - \delta(1 + M)N. \quad (1.21)$$

On notera aussi $\bar{\mathbf{G}}$ la partie diagonale de l'opérateur \mathbf{G} :

$$\bar{\mathbf{G}} = \begin{pmatrix} \gamma_{pp}(M) - \gamma_{pd}(M) - (\mu_1 \chi_1 + \mu_2 \chi_2)(1+M) \\ \gamma_{pp}(M) - \gamma_{pd}(M) - \mu_2 \chi_2(1+M) \\ \gamma_{pp}(M) - \gamma_{pd}(M) \\ -\delta(1+M) \end{pmatrix}.$$
(1.22)

Il est également utile de définir $F(M, \mathbf{W})$ comme

$$F(M, \mathbf{W}) := \gamma_{pp}(M) \sum_{i=1}^{3} W_i - \delta(1+M)W_4, \qquad (1.23)$$

de manière à réécrire l'ensemble d'équations (1.1)-(1.3), (1.8) et (1.12) fermées par la loi de Darcy de la manière suivante :

$$\begin{cases} \partial_t \mathbf{W} + (\nabla \mathbf{W}) \cdot \mathbf{v} + \mathbf{W}(\nabla \cdot \mathbf{v}) = \mathbf{G}(M, \mathbf{W}) & \text{sur } \Omega, \\ \mathbf{W} = 0 & \text{sur } \partial \Omega, \text{ si } \mathbf{v}. \mathbf{n} < 0, \end{cases}$$
(1.24)

et

$$\begin{cases}
-\nabla \cdot (k\nabla \Pi) = F(M, \mathbf{W}), & \text{dans } \Omega, \\
\Pi(t, \mathbf{x}) = 0 & \text{sur } \partial \Omega.
\end{cases}$$
(1.25)

Notez que la densité de cellules saines S est donnée par (1.11).

1.2.3 Propriétés mathématiques du modèle

Positivité

Propriété 1.2.1. Dans le modèle (1.24), si $P_i(t, \mathbf{x}), N(t, \mathbf{x})$ et $S(t, \mathbf{x})$ appartiennent à L^{∞} , $\forall t \geq 0$, alors $\forall t \geq 0$, $P_i \geq 0$, $N \geq 0$ et $S \geq 0$.

Pour démontrer cette positivité, nous allons montrer que les parties négatives de ces quantités sont toutes nulles. Les parties négatives sont définies comme suit :

Définition 1.2.2 (Partie positive et négative).

• On appelle la partie positive de f, la quantité $f^+ = \max(0, f)$.

• On appelle la partie négative de f, la quantité $f^- = -\min(0, f)$.

On notera les propriétés intéressantes de ces quantités :

Propriété 1.2.3. Quelle que soit la fonction f, on a :

- $f^+ \ge 0$ et $f^- \ge 0$
- $f'f^+ = (f^+)'f^+$ et $f'f^- = -(f^-)'f^-$

La première partie de cette propriété découle directement de la définition, la seconde se démontre de manière immédiate par disjonction des cas $f \ge 0$ et f < 0. Ayant définit ces parties négatives et positives, nous pouvons maintenant démontrer la positivité de notre modèle.

Démonstration de la Propriété 1.2.1. On suppose que P_i , N et S sont bornées. Commençons par démontré la positivité de P_i . On a :

$$\partial_t P_i + \nabla \cdot (\mathbf{v} P_i) = \bar{\mathbf{G}}_i P_i$$

En multipliant par la partie négative P_i^- puis en intégrant, on obtient l'estimation d'énergie suivante :

$$\int_{\Omega} (\partial_{t} P_{i}) P_{i}^{-} + \int_{\Omega} \nabla \cdot (\mathbf{v} P_{i}) P_{i}^{-} = \int_{\Omega} \bar{\mathbf{G}}_{i} P_{i} P_{i}^{-}$$

$$\stackrel{IPP}{\Longleftrightarrow} \int_{\Omega} (\partial_{t} P_{i}) P_{i}^{-} + \int_{\partial\Omega} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} P_{i} P_{i}^{-} - \int_{\Omega} (\mathbf{v} P_{i}) \cdot \nabla (P_{i}^{-}) = \int_{\Omega} \bar{\mathbf{G}}_{i} P_{i} P_{i}^{-}$$

$$\stackrel{\text{Prop. } 1.2.3}{\Longrightarrow} - \int_{\Omega} (\partial_{t} P_{i}^{-}) P_{i}^{-} - \int_{\partial\Omega} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} (P_{i}^{-})^{2} + \int_{\Omega} P_{i}^{-} \mathbf{v} \cdot \nabla (P_{i}^{-}) = -\int_{\Omega} \bar{\mathbf{G}}_{i} (P_{i}^{-})^{2}$$

$$\iff \frac{-1}{2} \int_{\Omega} \partial_{t} ((P_{i}^{-})^{2}) - \int_{\partial\Omega} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} (P_{i}^{-})^{2} + \frac{1}{2} \int_{\Omega} \mathbf{v} \cdot \nabla ((P_{i}^{-})^{2}) = -\int_{\Omega} \bar{\mathbf{G}}_{i} (P_{i}^{-})^{2}$$

$$\stackrel{IPP}{\iff} \frac{-1}{2} \int_{\Omega} \partial_{t} ((P_{i}^{-})^{2}) - \frac{1}{2} \int_{\partial\Omega} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} (P_{i}^{-})^{2} + \frac{1}{2} \int_{\Omega} (\nabla \cdot \mathbf{v}) (P_{i}^{-})^{2} = -\int_{\Omega} \bar{\mathbf{G}}_{i} (P_{i}^{-})^{2}$$

Ainsi

$$\partial_t \int_{\Omega} (P_i^-)^2 = -\int_{\Omega} (\nabla \cdot \mathbf{v} + 2\bar{\mathbf{G}}_i)(P_i^-)^2 - \int_{\partial\Omega} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n}(P_i^-)^2. \tag{1.26}$$

Or

$$\int_{\partial\Omega} \mathbf{v}.\mathbf{n}(P_i^-)^2 \geqslant 0.$$

Si $\mathbf{v}.\mathbf{n} \geqslant 0$, ceci est immédiat, sinon la condition limite impose $P_i = 0$. Les quantités P_i , N et M étant bornées, alors $\nabla \cdot \mathbf{v}$ et $\bar{\mathbf{G}}_i$ sont bornés. Ceci nous conduit à la majoration suivante :

$$\partial_t \int_{\Omega} (P_i^-)^2 \le \|\nabla \cdot \mathbf{v} + 2\bar{\mathbf{G}}_i\|_{\infty} \int_{\Omega} (P_i^-)^2.$$
 (1.27)

10

^{5.} IPP: Intégration Par Parties.

En posant $y(t) := \int_{\Omega} (P_i^-(t))^2$, le lemme de Gronwall nous conduit à

$$y(t) \leqslant y(t=0) \exp(\|\nabla \cdot \mathbf{v} + 2\bar{\mathbf{G}}_i\|_{\infty} t). \tag{1.28}$$

Or $P_i \ge 0$ au temps initial, donc y(t=0)=0. Il en découle que $y(t) \le 0$, $\forall t \ge 0$. Mais par définition, y est nécessairement positif. Ainsi y est identiquement nulle. Ceci conduit à $P_i^-(t) \equiv 0$, $\forall t \ge 0$, et donc $P_i(t) \ge 0$, $\forall t \ge 0$.

Le même type de raisonnement permet de montrer la positivité de S (il suffit de remplacer P_i par S et $\bar{\mathbf{G}}_i$ par $-\gamma_{sd}$ qui est borné. Pour la positivité de N, sachant que P et S le sont alors on a

$$\partial_t N + \nabla \cdot (\mathbf{v}N) \geqslant \bar{\mathbf{G}}_4 N.$$

En procédant de la même manière également, et en remplaçant les égalités par la majoration ci-dessus, on obtient également la positivité de N en tout temps positif. Ceci clôt la démonstration.

Préservation de la densité totale

Dans ce paragraphe, on considère $\mathbf{W} = {}^{t}(P_1, P_2, P_3, N, S)$ dans sa forme pleine *i.e.* avec S. On pose :

$$\mathbf{G}_5(M, \mathbf{W}) = -\gamma_{sd}(M)S,\tag{1.29}$$

pour compléter la formulation (1.24).

Propriété 1.2.4. Le vecteur $\mathbf{W} = {}^{t}(P_1, P_2, P_3, N, S)$ vérifie une condition de saturation si et seulement si la somme d'un transport conservatif sur chacune de ses composantes est égale à la divergence de la vitesse régissant ce transport.

$$\sum_{i} \mathbf{W}_{i} = 1 \quad \Leftrightarrow \quad \sum_{i} [\partial_{t} \mathbf{W}_{i} + \nabla \cdot (\mathbf{v} \mathbf{W}_{i})] = \nabla \cdot \mathbf{v}$$
 (1.30)

Démonstration. Pour réaliser cette preuve, notons $\sigma := \sum_i \mathbf{W}_i$ \Rightarrow) Quasiment immédiat.

$$\sum_{i} [\partial_{t} \mathbf{W}_{i} + \nabla \cdot (\mathbf{v} \mathbf{W}_{i})] = \sum_{i} [\partial_{t} \mathbf{W}_{i} + \nabla \cdot (\mathbf{v}) \mathbf{W}_{i} + \mathbf{v} \cdot \nabla \mathbf{W}_{i}]$$
$$= \partial_{t} \sigma + (\nabla \cdot \mathbf{v}) \sigma + \mathbf{v} \cdot \nabla \sigma = \nabla \cdot \mathbf{v},$$

puisque les dérivées de σ sont nulles car ici il est constant.

 \Leftarrow) On suppose ici que $\partial_t \sigma + \nabla \cdot (\mathbf{v}\sigma) = \nabla \cdot \mathbf{v}$ ou autrement écrit que

$$\partial_t \sigma + \mathbf{v} \cdot \nabla \sigma = (1 - \sigma) \nabla \cdot \mathbf{v}.$$

Montrons que ceci implique que $\sigma \equiv 1$. Remarquons que $\sigma \equiv 1$ est solution de l'équation ci-dessus. Il ne reste donc plus qu'à montrer son unicité pour

conclure. Considérons σ_1 et σ_2 , deux solutions de cette équation. Soit $d := \sigma_2 - \sigma_1$. On a alors :

$$\partial_t d + \nabla \cdot (\mathbf{v}d) = 0 \text{ avec } d(t = 0, \mathbf{x}) \equiv 0.$$

Par le même procédé qu'utilisé précédemment (estimation d'énergie pour démontrer la positivité de la solution), on a :

$$\partial_t \int_{\Omega} d^2 + \int_{\Omega} d^2 \nabla \cdot \mathbf{v} = -\int_{\partial \Omega} (\mathbf{v} \cdot \mathbf{n}) d^2 \le 0.$$
 (1.31)

Ainsi par le lemme de Gronwall, appliqué à la fonction $\left(\int_{\Omega}d^{2}\right)(t),$ on a :

$$\left(\int_{\Omega} d^2\right)(t) \leqslant \left(\int_{\Omega} d^2\right)(t=0) \exp(\|\nabla \cdot \mathbf{v}\|_{\infty} t) = 0 \tag{1.32}$$

Donc $d(t, \mathbf{x})^2 \equiv 0, \forall t$, donc d est identiquement nulle. Ceci conduit donc à $\sigma_1 = \sigma_2$, d'où l'unicité de la solution.

Comportement asymptotique lorsque le taux d'élimination de la nécrose tend vers l'infini $(\delta \to +\infty)$

Nous allons montrer ici que notre modèle tend, lorsque le taux d'élimination devient grand, vers un modèle sans nécrose. Nous allons procédé sur un modèle un peu plus simple. Les 3 populations P_1, P_2 et P_3 vérifiant des équations similaires, on se restreindra à une seule population de cellules proliférantes. Le raisonnement étant analogue en considérant l'effet cytotoxique des traitements ou non, on ne considèrera pas cette aspect pour simplifier les calculs. D'autre part, nous allons ici considérer la vascularisation M constante (dans l'espace et le temps). Posons

$$\epsilon := \frac{1}{\delta(1+M)},\tag{1.33}$$

et montrons que lorsque $\epsilon \to 0$, le modèle A avec nécrose

(A)
$$\begin{cases} \partial_t P + \nabla \cdot (vP) = (\gamma_{pp} - \gamma_{pd})P, \\ \partial_t N + \nabla \cdot (vN) = \gamma_{pd}P - N/\epsilon, \\ \nabla \cdot v = \gamma_{pp}P - N/\epsilon, \end{cases}$$
 (1.34a)

converge vers le modèle B sans nécrose

(B)
$$\begin{cases} \partial_t P + \nabla \cdot (vP) = (\gamma_{pp} - \gamma_{pd})P, & (1.35a) \\ \nabla \cdot v = (\gamma_{pp} - \gamma_{pd})P. & (1.35b) \end{cases}$$

Pour montrer cela, on considère une nouvelle variable Z définie comme suit

$$Z = \gamma_{pd} P - N/\epsilon. \tag{1.36}$$

La combinaison γ_{pd} (1.34a)-(1.34b)/ ϵ nous donne que le modèle A est équivalent à :

(A)
$$\Leftrightarrow$$

$$\begin{cases} \partial_t P + \nabla \cdot (vP) = (\gamma_{pp} - \gamma_{pd})P \\ \partial_t Z + \nabla \cdot (vZ) = -Z/\epsilon + rP \end{cases} \text{ avec } r = \gamma_{pd}(\gamma_{pp} - \gamma_{pd}) \quad (1.37b) \\ \nabla \cdot v = Z \end{cases}$$
 (1.37c)

En multipliant (1.37b) par Z, puis en intégrant en espace, on obtient :

$$\int_{\Omega} Z \partial_t Z + \int_{\Omega} Z \nabla \cdot (vZ) = -\frac{1}{\epsilon} \int_{\Omega} Z^2 + \int_{\Omega} rPZ$$
 (1.38)

Or une série de deux intégration par parties (IPP) nous fourni l'égalité suivante :

$$\begin{split} \int_{\Omega} Z \partial_t Z + \int_{\Omega} Z \nabla.(vZ) &\stackrel{IPP}{=} \int_{\Omega} Z \partial_t Z - \int_{\Omega} vZ \nabla Z + \int_{\partial\Omega} (v.\vec{n}) Z^2 \\ &= \frac{1}{2} \partial_t \int_{\Omega} Z^2 - \frac{1}{2} \int_{\Omega} v \nabla(Z^2) + \int_{\partial\Omega} (v.\vec{n}) Z^2 \\ &\stackrel{IPP}{=} \frac{1}{2} \partial_t \int_{\Omega} Z^2 + \frac{1}{2} \int_{\Omega} Z^2 \nabla.v + \frac{1}{2} \int_{\partial\Omega} (v.\vec{n}) Z^2 \end{split}$$

D'où:

$$\partial_t \int_{\Omega} Z^2 + \int_{\Omega} Z^2 \nabla \cdot v = -\frac{2}{\epsilon} \int_{\Omega} Z^2 + 2 \int_{\Omega} rPZ - \int_{\partial\Omega} (v \cdot \vec{n}) Z^2$$
 (1.39)

Or

$$\int_{\partial\Omega} (v.\vec{n})Z^2 \geqslant 0. \tag{1.40}$$

En effet si $v.\vec{n} \ge 0$ c'est trivial, sinon les C.L $(P = N = 0 \text{ sur } \partial\Omega)$ implique que $Z = 0 \text{ sur } \partial\Omega$. Dans ce dernier cas, le terme est donc nul. Ainsi :

$$\partial_t \int_{\Omega} Z^2 \leqslant -\frac{2}{\epsilon} \int_{\Omega} Z^2 + 2 \int_{\Omega} rPZ - \int_{\Omega} Z^2 \nabla . v \tag{1.41}$$

On considère une solution suffisamment régulière de notre problème de telle sorte que $\nabla .v \in L^{\infty}, \ P \in L^2, N \in L^2$ et par conséquent $Z \in L^2$. De plus, r est constant (*i.e.* ne dépend ni de l'espace ni du temps) puisque nous avons considérer M constant ici. Par l'inégalité triangulaire et l'inégalité de Young ⁶, on obtient alors :

$$\begin{aligned} \partial_t \|Z\|_2^2 &\leqslant -\frac{2}{\epsilon} \int_{\Omega} Z^2 + 2 \int_{\Omega} |r| \frac{\sqrt{\epsilon}}{\sqrt{\epsilon}} P|Z| + \int_{\Omega} Z^2 |\nabla . v| \\ &\leqslant -\frac{2}{\epsilon} \int_{\Omega} Z^2 + \int_{\Omega} \epsilon r^2 P^2 + \int_{\Omega} \frac{Z^2}{\epsilon} + \int_{\Omega} Z^2 |\nabla . v| \\ &\leqslant \int_{\Omega} \epsilon r^2 P^2 - \frac{1}{\epsilon} \int_{\Omega} Z^2 + \int_{\Omega} Z^2 |\nabla . v| \end{aligned}$$

^{6.} L'inégalité de Young affirme que pour tout couple de réel (a,b) positif et pour tout couple de réels (p,q) positif et conjugué (i.e. tel que $\frac{1}{p}+\frac{1}{q}=1)$ alors on a : $ab \leq \frac{a^p}{p}+\frac{b^q}{q}$. L'inégalité est utilisée ici avec p=q=2.

Ainsi:

$$\partial_t ||Z||_2^2 \le \epsilon r^2 ||P||_2^2 + \left(||\nabla v||_{\infty} - \frac{1}{\epsilon} \right) ||Z||_2^2$$
 (1.42)

Par le lemme de Gronwall, on a $\forall t \in [0, T]$:

$$||Z(t)||_{2}^{2} \leq ||Z(t=0)||_{2}^{2} \exp\left(\left(|\nabla .v||_{\infty} - \frac{1}{\epsilon}\right)t\right) + \epsilon r^{2} \max_{t \in [0,T]} ||P(t)||_{2}^{2} \int_{0}^{t} \exp\left(\left(|\nabla .v||_{\infty} - \frac{1}{\epsilon}\right)(t-s)\right) ds$$
(1.43)

Lorsque $\epsilon \to 0$, on obtient que $Z \to 0$. Ainsi, par définition de Z, N tend vers 0 à la même vitesse que ϵ . Ceci montre que le modèle A avec nécrose converge vers le modèle sans nécrose lorsque $\epsilon \to 0$. Pour ce qui est du modèle complet, des simulations numériques ont été réalisées avec de grande valeur de δ . On constate bien une convergence vers $N \equiv 0$.

1.3 Méthodes numériques

Nous utilisons une méthode de volumes finis sur grille uniforme 2D. Pour la simulation numérique, le domaine Ω est le rectangle $[0,L] \times [0,D]$. Le domaine est maillé avec une grille cartésienne contenant N_x points sur l'axe x et N_y points sur l'axe y.

Les densités de cellules cancéreuses sont discrétisées au centre des mailles et les vitesses sont discrétisées au milieu de chaque arête comme montré sur la Figure 1.3.

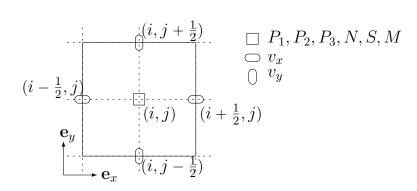


Figure 1.3 – Discrétisation des inconnues sur une maille.

Notez que l'égalité (1.11) donne directement S, sans résoudre l'équation (1.6). Le calcul est séparé en plusieurs étapes (spliting), comme suit :

- Etant donnés 7 \mathbf{W}^n et M^n au temps t^n , on infère $\mathbf{F}^n = \mathbf{F}(M^n, \mathbf{W}^n)$ et $\mathbf{G}^n = \mathbf{G}(M^n, \mathbf{W}^n)$.
- On calcule d'abord la pression Π^n solution de (1.25) avec F^n comme membre de droite, pression de laquelle on en déduit la vitesse \mathbf{v}^n grâce à l'équation (1.13).
- Ensuite le nouveau temps $t^{n+1} = t^n + \Delta t$ est déterminé en utilisant l'équation (1.57).
- Après cela, \mathbf{W}^{n+1} est calculé à partir de (1.24), à partir duquel on infère S^{n+1} .
- On termine par le calcul de ξ^{n+1} et de M^{n+1} grâce à (1.14)–(1.15). Présentons maintenant dans le détail, les schémas utilisés dans les simulations numériques.

1.3.1 Calcul de la vitesse et de la pression

Selon (1.12) et (1.13), la pression Π^n est donnée par

$$\begin{cases}
-\nabla \cdot (k\nabla \Pi^n) = F^n := F(M^n, \mathbf{W}^n) & \text{sur } \Omega, \\
\Pi^n = 0 & \text{sur } \partial\Omega,
\end{cases}$$
(1.44)

où F est définie par (1.23). Cette équation est résolue grâce à un schéma classique à 5-points.

Une fois la pression Π calculée, la vitesse est donnée par dérivation de Π (par la loi de Darcy (1.13)). La composante de la vitesse selon \mathbf{e}_x , $v_{i+1/2j}^{x,n}$ au point $\mathbf{x}_{i+1/2j}$ (resp. la composante selon \mathbf{e}_y , $v_{i,j+1/2}^{y,n}$ au point $\mathbf{x}_{i,j+1/2}$) est donnée grâce à

$$v_{i+1/2,j}^{x,n} = -k \frac{\prod_{i+1,j}^{n} - \prod_{i,j}^{n}}{\Delta x}, \quad v_{i,j+1/2}^{y,n} = -k \frac{\prod_{i,j+1}^{n} - \prod_{i,j}^{n}}{\Delta y}$$

et la vitesse \mathbf{v}_{ij}^n au point \mathbf{x}_{ij} est approximée par

$$\mathbf{v}_{ij}^{n} = v_{ij}^{x,n} \mathbf{e}_{x} + v_{ij}^{y,n} \mathbf{e}_{y} = \frac{1}{2} \left(v_{i+1/2,j}^{x,n} + v_{i-1/2,j}^{x,n} \right) \mathbf{e}_{x} + \frac{1}{2} \left(v_{i,j+1/2}^{y,n} + v_{i,j-1/2}^{y,n} \right) \mathbf{e}_{y}.$$
(1.45)

1.3.2 Equation d'advection

Par la définition (1.23) de F, l'équation (1.12) conduit à $\nabla \cdot \mathbf{v} = F$. Ainsi, l'équation (1.24) peut être écrite sous la forme non conservative

$$\partial_t \mathbf{W} + (\nabla \mathbf{W}) \cdot \mathbf{v} = G(M, \mathbf{W}) - (\nabla \cdot \mathbf{v}) \mathbf{W} = G(M, \mathbf{W}) - F(M, \mathbf{W}) \mathbf{W}, \quad (1.46)$$

^{7.} L'exposant ⁿ représente le temps discret t^n de la quantité (par exemple S^n est la densité de cellules saines au temps t^n)

résolue grâce au spliting en temps suivant :

$$\frac{\mathbf{W}^* - \mathbf{W}^n}{\Delta t/2} = \mathbf{G}^n - \mathbf{F}^n \mathbf{W}^n, \tag{1.47}$$

$$\frac{\mathbf{W}^{\#} - \mathbf{W}^{*}}{\Delta t} + (\nabla \mathbf{W}^{*}) \cdot \mathbf{v}^{n} = 0, \tag{1.48}$$

$$\frac{\mathbf{W}^{n+1} - \mathbf{W}^{\#}}{\Delta t/2} = \mathbf{G}^n - \mathbf{F}^n \mathbf{W}^n. \tag{1.49}$$

Cette forme non conservative est choisie dans le but de réutiliser les informations que nous possédons déjà sur la divergence de la vitesse, grâce à la relation (1.12).

Une méthode de type WENO5 comme donnée par [?] est utilisée pour approximer le gradient $\nabla \mathbf{W}$ impliqué dans (1.48). Cette variante du WENO5, appelée twin-WENO5, est présentée dans le chapitre suivant, section ??. D'autres schémas d'ordre moins élevé ont aussi été essayés. Cependant la diffusion numérique de ces schémas est trop importante. Ceci conduit à une diffusion artificielle des nutriments dans la tumeur. La croissance tumorale est alors complètement modifiée par cet artefact. La résolution précise du transport est par conséquent un point important. De plus, utiliser un schéma d'ordre élevé réduit, par le gain de convergence, les problèmes usuels liés à la résolution du problème non conservatif.

1.3.3 Calcul des quantités ξ et M

L'équation scalaire (1.14) est résolue grâce à la méthode classique d'Euler explicite :

$$\frac{\xi^{n+1} - \xi^n}{\Delta t} = \alpha \int_{\Omega} \left(1 + \epsilon_{\xi} - \gamma_{pp}(M^n) / \gamma_0 \right) \left((P_1^n + P_2^n) \left(1 - \nu_2 \chi_2(t^n) \right) + P_3^n \right) d\mathbf{x} - \lambda \xi^n, \tag{1.50}$$

où la formule standard des rectangles est utilisée pour approcher l'intégrale du membre de droite.

Pour résoudre l'équation d'advection-diffusion (1.15) satisfaite par M, le spliting en temps suivant est réalisé :

$$\frac{M^* - M^n}{\Delta t/2} = C_0 S^n \left(1 - \frac{M^n}{2M_{th}} \right) - \eta P^n M^n, \tag{1.51}$$

$$\frac{M^{\#} - M^{*}}{\Delta t} - \psi \frac{\Delta M^{\#} + \Delta M^{*}}{2} = \xi^{n} \frac{\nabla S^{n}}{\|\nabla S^{n}\|} \nabla M^{n}, \tag{1.52}$$

$$\frac{M^{n+1} - M^{\#}}{\Delta t/2} = C_0 S^n \left(1 - \frac{M^n}{2M_{th}} \right) - \eta P^n M^n. \tag{1.53}$$

L'équation (1.52) est calculée comme une équation de la chaleur avec un schéma standard à 5 points de grille. Le membre de droite est approximé par un schéma twin-WENO5 également.

1.3.4 Condition CFL

En outre, une restriction de type CFL est requise pour assurer la stabilité numérique. Tout d'abord, le schéma de type WENO5 conduit à une condition CFL qui s'écrit :

$$\Delta t < \min\left(\frac{\Delta x}{\max|v_x|}, \frac{\Delta y}{\max|v_y|}, \frac{\min(\Delta x, \Delta y)}{\xi}\right) := \Delta t_{adv}.$$
 (1.54)

Le schéma d'Euler explicite sur l'équation (1.47) conduit à l'inégalité (coordonnées par coordonnées)

$$\mathbf{W}^* = \mathbf{W}^n + \frac{\Delta t}{2} (\mathbf{G}^n - \mathbf{F}^n \mathbf{W}^n) \geqslant \left(\mathbf{1} + \frac{\Delta t}{2} (\bar{\mathbf{G}}^n - \mathbf{F}^n \mathbf{1}) \right) \circ \mathbf{W}^n,$$

où $\mathbf{1} = {}^t(1,1,1,1)$, le symbole \circ représente le produit d'Hadamard (multiplication terme à terme) et où $\bar{\mathbf{G}}$ est défini par (1.22). Une relation similaire entre $\mathbf{W}^{\#}$ et \mathbf{W}^{n+1} peut être écrite depuis l'équation (1.49). Ainsi, en supposant que $\mathbf{W}^n \geq 0$ et $S^n = 1 - \Sigma_i W_i^n \geq 0$ au temps t^n , la restriction suivante sur le pas de temps

$$\Delta t < \min\left(\frac{1}{\max_{i} \|\bar{\mathbf{G}}_{i}^{n} - \mathbf{F}^{n}\|_{\infty}}, \frac{1}{\|\gamma_{sd}(M^{n}) + \mathbf{F}^{n}\|_{\infty}}\right) := \Delta t_{W}. \tag{1.55}$$

assure que $\mathbf{W}^{n+1} \ge 0$ et $S^{n+1} \ge 0$. De manière similaire, le schéma d'Euler explicite dans les équations (1.50) et (1.53) sur la vascularisation, conduit à

$$\Delta t < \min\left(\frac{1}{\eta}, \frac{1}{\lambda}\right) := \Delta t_{angio}.$$
 (1.56)

Finalement, comme la vitesse peut être très petite, pour éviter les pas de temps Δt trop larges, nous choisissons arbitrairement une vitesse $\bar{\mathbf{v}}$ et notre condition CFL s'écrit ⁸

$$\Delta t = C_{\text{CFL}} \min \left(\frac{1}{\bar{\mathbf{v}}} \min(\Delta x, \Delta y), \Delta t_{adv}, \Delta t_{W}, \Delta t_{angio} \right), \tag{1.57}$$

pour une constante donnée $C_{\rm CFL} < 1$.

Notez qu'un schéma implicite aurait pu être utilisé pour relaxer les conditions (1.55)-(1.56). Cependant avec l'ensemble de paramètres utilisé, le pas de temps est seulement limité par Δt_{adv} , et cette condition reste aussi avec une méthode implicite.

^{8.} Dans les simulations, nous choisissons $\bar{\mathbf{v}}=1$ cm/mois, en considérant 30 jours par mois et $C_{\text{CFL}}=0.4$.

1.4 Résultats numériques

1.4.1 Outils numériques pour comparer les résultats aux scanners

Afin de comparer les résultats numériques aux scanners, nous devons définir des quantités d'intérêts appropriées aussi bien que développer un outil numérique qui reproduit l'échelle de gris.

Détermination numérique de l'aire tumorale, de la partie nécrosée et de la masse tumorale

Soit le seuil ϵ_{th} , la fraction minimale de cellules tumorales en dessus de laquelle nous définissons numériquement la tumeur. L'aire tumorale, mesurée numériquement, s'écrit alors

$$\mathcal{A}(t) = \int_{\Omega} \mathbb{1}_{\{\mathbf{x} : P(t, \mathbf{x}) + N(t, \mathbf{x}) > \epsilon_{th}\}}(\mathbf{x}) \, d\mathbf{x}.$$
 (1.58)

On définit l'aire de chaque population cancéreuse par

$$\mathcal{A}_{J}(t) = \int_{\Omega} \mathbb{1}_{\{\mathbf{x}: J(t,\mathbf{x}) > \epsilon_{th}\}}(\mathbf{x}) \, d\mathbf{x}, \quad \text{pour} \quad J \in \{P_1, P_2, P_3, N\}. \quad (1.59)$$

On définit également la masse de chaque population, et la masse proliférante totale en tout temps par

$$\mathcal{M}_J(t) = \int_{\Omega} J(t, \mathbf{x}) \, d\mathbf{x}, \quad J \in \{P_1, P_2, P_3, N\},$$
 (1.60)

$$\mathcal{M}(t) = \int_{\Omega} P(t, \mathbf{x}) \, d\mathbf{x}. \tag{1.61}$$

Reconstitution numérique de scanners

La comparaison de simulations numériques avec les scanners soulève une difficulté importante. Actuellement, contrairement aux simulations numériques qui fournissent en tout point chacune des quantités S, P et N, les scanners fournissent des images en niveaux de gris reliés à la radiodensité locale grâce à l'échelle de Hounsfield. Comme les unités Hounsfield (HU) rendent possible de quantifier l'aire de la tumeur et de détecter sa localisation sur les scanners, nous introduisons une échelle numérique HU, qui est une combinaison linéaire de nos résultats numériques. Plus précisément, nous considérons une échelle linéaire de gris allant du noir au blanc. Pour chaque espèce (cellules proliférantes, saines et nécrosées), nous allouons les coefficients τ_P , τ_S et τ_N à chacune de nos populations, et nous traçons ensuite la quantité

$$\tau_P P + \tau_N N + \tau_S S,\tag{1.62}$$

qui est une sorte d'échelle de niveau de gris numérique. Nous considérons ici une échelle de Hounsfield allant de -200 à +200 (en associant ainsi à la valeur -200 la couleur noir, et à +200 le blanc) et nous fixons arbitrairement les coefficients ci-dessus à

$$\tau_P = 60, \quad \tau_S = 120, \quad \tau_N = -140.$$
 (1.63)

Cette synthèse d'image scanners sera détaillée un peu plus loin dans ce manuscrit dans le Chapitre ??.

1.4.2 Etude approfondie sur un patient spécifique : Patient A

Comparaison des résultats numériques avec les données cliniques

Nous nous focalisons à présent sur Patient A pour lequel nous avons aussi bien le protocole thérapeutique complet que les données cliniques de l'évolution de l'aire tumorale et la séquence des scanners (présentés dans leur totalité dans l'Annexe ??). Les simulations numériques sont réalisées dans un domaine carré de taille $L=D=6\ cm$ avec 120 points dans chaque direction. Le pas de temps Δt est calculé en utilisant l'équation (1.57).

Les paramètres numériques ont été choisis de sorte à reproduire l'évolution de l'aire tumorale. En particulier, nous n'essayons pas de fiter avec les images, on vérifie seulement que l'évolution spatiale soit plausible comparée aux images médicales. Les paramètres sont résumés dans la Table 1.2.

L'aire tumorale numérique est ensuite comparée aux aires mesurées sur la Figure 1.1g (les cercles représentent les données réelles, et la ligne pleine représente la simulation numérique). Il est important de noter que d'après cette figure, l'évolution de l'aire tumorale est bien reproduite.

Nous soulignons que la donnée initiale est cruciale dans la croissance de la tumeur. Afin de reproduire qualitativement la forme de la lésion au temps initial (cf. Figure 1.1a), la condition initiale est choisie comme une ellipse perturbée. Il s'agit là de s'approcher de la forme réelle constatée sur les scanners tout en gardant une géométrie régulière. Plus précisément, étant donnés 3 paramètres r_1 , r_2 et e, nous définissons dans le domaine Ω , $d(\mathbf{x})$ par

$$d(\mathbf{x}) = \sqrt{\left(\frac{|x - L/2|}{e |x - L/2| + cr_1}\right)^2 + \left(\frac{|y - D/2|}{e |y - D/2| + cr_2}\right)^2},$$
 (1.64)

avec $\mathbf{x} = (x, y)$ et où $c = \frac{2\pi}{2\pi - \arccos(1 - 2\epsilon_{th})}$. La fonction Y definie par ⁹

$$Y(\mathbf{x}) = \begin{cases} 1 & \text{si } d(\mathbf{x}) \leq 0.5, \\ 0 & \text{si } d(\mathbf{x}) \geq 1, \\ \frac{1}{2} \left(1 - \cos \left(2\pi d(\mathbf{x}) \right) \right) & \text{sinon,} \end{cases}$$
 (1.65)

9. Notez que si e = 0, alors Y est invariant par rotation.

Chapitre 1. Un modèle mathématique qui reproduit la croissance tumorale

	Valeur pour le fit de			
Nom	Signification	Unité	Patient A Patient B	
Nom	Signification	Office	(Figure 1.1g)	(Figure 1.7g)
0/:	Taux de croissance des cellules cancéreuses	d^{-1}	2.0e-2	6.33e-3
γ_0	Taux d'apoptose des cellules cancéreuses	$\begin{vmatrix} a \\ d^{-1} \end{vmatrix}$	8.0e-2	4.46e-2
γ_1				
C_S	Taux d'apoptose du tissu sain relativement	-	10	10
1.1	à γ ₁		2	0
M_{th}	Seuil d'hypoxie	d^{-1}	_	2 2 2 2
δ	Taux d'élimination de la nécrose par le		1.33e-2	8.19e-2
1	système immunitaire	2 1-1	1 22 0	0.00
ψ	Taux de diffusion des nutriments	d^{-1}	1.33e-2	3.33e-3
η	Taux de consommation des cellules cancé-		6.67e-2	8.05e-3
	reuses	. 1	1 11 0	
α	Excitabilité angiogénique	d^{-1}	1.11e-3	8.0e-3
λ	Taux d'élimination du signal de facteurs de croissance angiogénique	d^{-1}	2.0e-2	0.68
C_0	Capacité angiogénique du tissu sain	d^{-1}	3.33e-2	3.33e-2
k	Perméabilité du tissu	$kg^{-1}.cm^{3}.d$	1	1
$\mathrm{T_{ini}^{1}}$	Début (en jours) de l'administration du	d	119	0
	traitement \mathcal{T}_1			
T_{end}^{1}	Fin (en jours) de l'administration du	d	867	845
	traitement \mathcal{T}_1			
$T_{\rm ini}^2$	Début (en jours) de l'administration du	d	867	1049
	traitement \mathcal{T}_2			
T_{end}^{2}	Fin (en jours) de l'administration du	d	1298	1600
	traitement \mathcal{T}_2			
μ_1	Taux de mortalité des cellules proliférantes	d^{-1}	7.17e-3	3.45e-3
	dû au traitement \mathcal{T}_1			
ν_2	Taux d'inhibition de l'angiogenèse par le	-	0.8	0.90
	traitement \mathcal{T}_2			
μ_2	Taux de mortalité des cellules proliférantes	d^{-1}	4.27e-3	3.0e-4
	dû au traitement \mathcal{T}_2			
ϵ_{th}	Proportion minimale de cellules cancé-	-	1.0e-2	0.1
	reuses pouvant être détectée sur les scan-			
	ners – Seuil minimal pour la localisation			
	numérique de la tumeur			
Σ_{ini}	Proportion de cellules résistantes à	-	3e-06	0.10
	l'imatinib à $t = 0$ – Equivalent à			
	$(P_2 + P_3)_{t=0}$			
q_{ini}	Proportion des cellules résistantes à	-	7.5e-3	0.41
	l'imatinib qui sont aussi résistantes au su-			
	nitinib à $t = 0$ – Equivalent à $(P_3/P_2)_{t=0}$			
ξ_{ini}	Signal de facteurs de croissance angiogé-	$cm.d^{-1}$	3.33e-3	0
	nique à $t = 0$			
$\epsilon_{\mathcal{E}}$	Production résiduelle de facteur de crois-	-	0.1	0.1
,	sance			
L	I .	I .		

L,D	Dimensions du domaine de calcul	cm	6	12
N_x, N_y	Nombre de points dans chaque direction du	-	120	132
	domaine de calcul			
r_1	Rayon de la donnée initiale selon l'axe x	cm	0.47	0.5
r_2	Rayon de la donnée initiale selon l'axe y	cm	0.36	0.5
e	Sorte d'excentricité de la donnée initiale	-	0.35	0
β	Poids du Twin-WENO5	-	0	0.3

Table 1.2 – Liste des paramètres du modèle et leur valeurs pour les deux patients considérés – d= Jour (day)

est ensuite utilisée afin d'imposer la condition initiale :

$$P_1|_{t=0} = (1 - \Sigma_{ini})Y, \quad P_2|_{t=0} = \frac{\Sigma_{ini}}{1 + q_{ini}}Y, \quad P_3|_{t=0} = q_{ini}P_2(t=0), \quad N|_{t=0} = 0,$$

$$M|_{t=0} = 2M_{th}, \tag{1.66}$$

où Σ_{ini} représente la proportion de cellules résistantes au traitement \mathcal{T}_1 et q_{ini} est la proportion de cellules P_2 qui sont aussi résistantes au traitement \mathcal{T}_2 . Pour Patient A, nous avons choisi e = 0.35 et $r_1 = 0.47$; $r_2 = 0.36$.

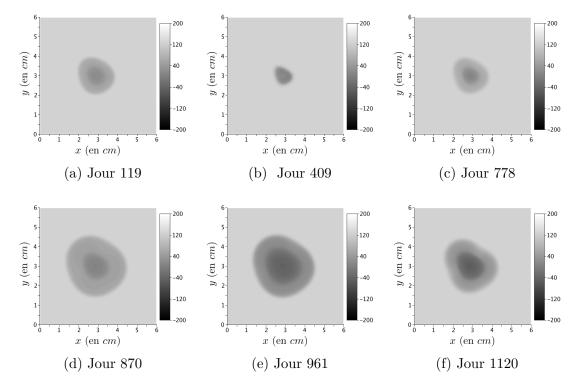


FIGURE 1.4 – Simulation numérique pour Patient A : évolution spatiale de la lésion avec reconstruction numérique de scanners.

L'aspect spatial des simulations numériques présentées dans la Figure 1.4, fait apparaître les faits suivants :

- i) Pendant la phase sans traitement, du jour 0 au jour 119, la tumeur croît. Comme des cellules nécrosées et proliférantes sont présentes, les images numériques sont hétérogènes, comme on peut le constater Figure 1.4a.
- ii) Ensuite le traitement \mathcal{T}_1 est administré du jour 119 au jour 867. Les cellules proliférantes P_1 sont tuées et la nécrose devient prédominante. A cause du choix du coefficient τ_N , la tumeur numérique devient homogène et plus sombre comme le montre la Figure 1.4b.

- iii) Le regain d'activité cellulaire au jour 776, juste avant la rechute, est caractérisé par une augmentation de l'hétérogénéité : une couronne proliférante apparaît et recolonise progressivement l'intérieur nécrosé de la tumeur comme l'illustre la Figure 1.4c. Il est important de noter que le traitement \mathcal{T}_1 est encore administré et donc que les cellules résistantes commencent à devenir prédominantes.
- iv) Ensuite le traitement \mathcal{T}_2 est administré du jour 867 au jour 1298. Une fois de plus, la population nécrosée augmente et la tumeur numérique s'assombrit, comme le montrent les Figures 1.4d-1.4e.
- v) Finalement, au jour 1116, une nouvelle rechute se prépare. Ici encore, elle est caractérisée par une couronne proliférante au bord de la tumeur (cf. Figure 1.4f).

Curieusement, les résultats numériques spatiaux sont en accord avec les données, au moins jusqu'au début de la dernière rechute autour du jour 1000. En fait, les cinq étapes que nous observons numériquement sont également constatées sur les scanners (cf. Figure 1.1a-1.1f).

Après le jour 1116, notre modèle n'est probablement plus valide car la structure de la tumeur numérique est très différente de celles des scanners. Peut-être que d'autres phénomènes qui ne sont pas pris en compte par notre modèle se produisent, comme des changements microenvironementaux ou d'autres mutations cellulaires. Des interactions dans la 3^{ième} direction (non prise en compte ici, le modèle étant 2D) peuvent aussi être impliquées.

Nous soulignons que le modèle semble fournir d'importantes informations auxquelles les cliniciens n'ont pas accès avec les dispositifs d'imagerie. Plus précisément, la Figure 1.5 qui présente l'évolution de l'aire et de la masse de *chaque* population de cellules, nous permet de dire que selon notre modèle :

- Pendant le premier rétrécissement de la tumeur causé par le traitement \mathcal{T}_1 , du jour 119 au jour 406, on observe que
 - i) Le traitement \mathcal{T}_1 tue les cellules proliférantes P_1 qui deviennent du tissu nécrosé.
 - ii) La réduction de l'aire est due à l'élimination de la nécrose par le système immunitaire.
 - iii) Les populations de cellules P_2 et P_3 qui ne sont pas sensibles au traitement \mathcal{T}_1 continuent de se diviser.
- Pendant plusieurs mois, du jour 406 au jour 778, l'aire tumorale continue de décroître lentement à cause de la mort de la population P_1 . Cependant les populations de cellules P_2 et P_3 continuent de grandir et prennent progressivement la place des cellules nécrosées éliminées. Même si l'activité cellulaire de P_2 et P_3 n'est pas affectée par le traitement, il conduit dans un premier temps à une stabilisation de l'aire tumorale avant la recroissance au jour 778. En fait, quand $P_2 + P_3$ devient trop grand, la croissance de l'aire tumorale reprend et est gouvernée par les cellules résistantes au

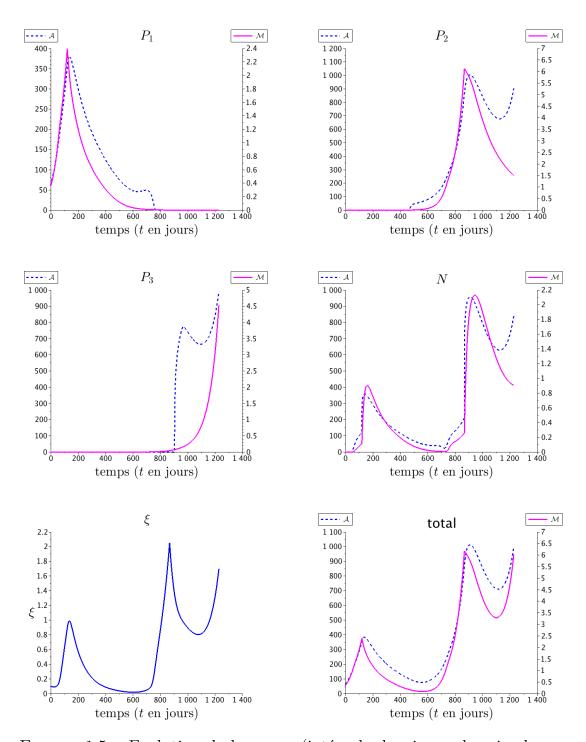


FIGURE 1.5 – Evolution de la masse (intégrale du niveau de gris, dans une unité arbitraire) et de l'aire (mm^2) de chaque population de cellules et évolution du signal angiogénique $(cm.d^{-1})$ données par les simulations numériques.

traitement \mathcal{T}_1 .

- Pendant le traitement \mathcal{T}_2 , du jour 867 au jour 1298, nous pouvons remarquer que
 - i) La population P_1 est encore sensible au traitement.
 - ii) La population P_2 , sensible au traitement \mathcal{T}_2 , se nécrose.
 - iii) La population P_3 qui est résistante aux deux traitements continue de croître.

Il est important de noter que pour chaque rechute, l'activité proliférante reprend sur le pourtour de la tumeur, là où sont présents les nutriments. De plus, notre modèle présente des différences entre l'évolution de l'aire tumorale \mathcal{A} et l'évolution de la masse tumorale \mathcal{M} données respectivement par (1.58) et (1.61).

En particulier, la masse de cellules cancéreuses décroît juste après l'administration du traitement alors que l'aire tumorale décroît avec un retard. Ce délai est dû au fait que les cellules proliférantes tuées basculent dans une phase nécrosée. Ainsi l'aire tumorale reste la même jusqu'à ce que le système immunitaire élimine cette nécrose. De plus, notre modèle permet de distinguer les effets des deux traitements sur l'angiogenèse. En effet, le traitement \mathcal{T}_2 inhibe directement le signal angiogénique alors que le traitement \mathcal{T}_1 tue la population P_1 , ce qui implique indirectement une diminution de la production du signal.

Etude numérique de l'influence de l'efficacité du traitement \mathcal{T}_1

Nous nous intéressons ici, à l'étude numérique de différents aboutissements obtenus avec le traitement \mathcal{T}_1 afin d'examiner son influence sur la croissance tumorale. Prenons les paramètres de la Table 1.2, et faisons juste varier μ_1 . Définissons deux durées caractéristiques :

- T_{PFS} (progression-free survival time) qui est le temps de survie sans aggravation. C'est le temps pour lequel la taille de la tumeur reste inférieure à sa taille au début du traitement.
- T_{double}, qui est le temps de doublement. C'est la durée pour laquelle l'aire tumorale reste inférieure au double de sa taille initiale au début du traitement.

Notez que cette étude est purement théorique et ne peut pas être utilisée telle quelle pour l'optimisation de traitement car l'évolution complète de la maladie (phases de rechute incluses) est nécessaire pour calibrer les paramètres utilisés dans les simulations. Par conséquent, il est clair que notre approche ne peut pour l'instant pas conduire à une détermination d'un protocole optimal de traitement, mais cette étude numérique est déjà un premier pas crucial au vue de l'importance de l'enjeu.

Sur la Figure 1.6a est présenté le temps de survie sans aggravation T_{PFS} en fonction de μ_1 . Si μ_1 est en dessous une valeur seuil μ_{th} ($\mu_{th} \sim 0.0047$ pour

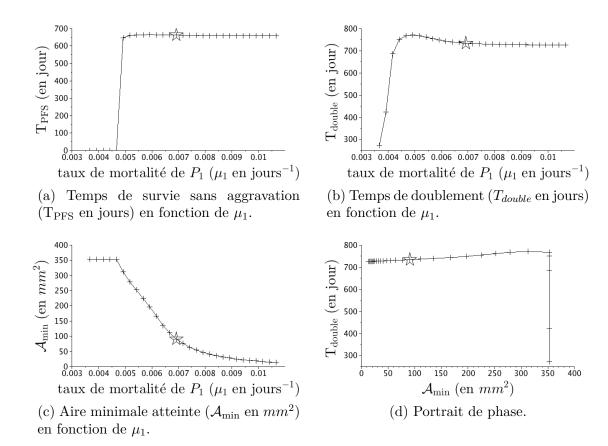


FIGURE 1.6 – Efficacité du traitement μ_1 sur Patient A. Les étoiles correspondent aux paramètres utilisés dans la Figure 1.1 pour le fit de l'aire tumorale.

Patient A), alors la croissance tumorale n'est pas stoppée. Pour μ_1 en dessus de ce seuil, T_{PFS} augmente rapidement et atteint un plateau, ce qui signifie qu'il n'est pas nécessaire d'augmenter la dose puisque cela n'aurait pas d'effet sur le temps de survie sans aggravation T_{PFS} .

Sur la Figure 1.6b est présenté le temps de doublement T_{double} . Comme nous pouvons le voir, T_{double} n'augmente pas avec l'augmentation de la dose au-delà du seuil μ_{th} , ce qui signifie une fois de plus qu'il n'est pas nécessaire d'augmenter la dose au-delà d'une certaine valeur seuil.

L'aire minimale atteinte par la tumeur en fonction de μ_1 est présentée sur la Figure 1.6c. Notez que la courbe est décroissante : en effet plus μ_1 est élevé, plus l'aire minimale atteinte est petite. Cependant, comme le montre la Figure 1.6d, la relation entre la taille minimale et le temps de doublement n'est pas monotone. En particulier, si la taille minimale est très petite, alors le temps de doublement peut être plus petit. Ceci peut être dû à des mécanismes de sélection darwinienne : la population P_1 , qui est prédominante lorsque la lésion est détectée, est tuée plus vite par le traitement et ainsi plus de place et de nutriments sont disponibles pour la croissance des popu-

lations résistantes P_2 et P_3 . Ainsi le temps de doublement devient plus court car l'émergence de ces populations résistantes est plus rapide. Ces courbes montrent qu'il existe un seuil μ_{th} à partir duquel le traitement \mathcal{T}_1 est efficace. Au-delà de ce seuil, l'aire minimale atteinte par la tumeur décroît, mais le temps de survie du patient n'augmente pas.

1.5 Discussion

Dans la section précédente, nous avons étudié en détail notre modèle sur un patient spécifique, Patient A, dont la lésion tumorale a été suivie par une série de scanners. Nous avons trouvé les paramètres qui rendent possible la comparaison qualitative des images médicales avec les images numériques, grâce à notre synthèse numérique de scanners, et nous avons également fité l'aire tumorale. La lésion du patient est intéressante car elle est confinée à l'intérieur du foie, et donc son évolution n'est pas mécaniquement contrainte par l'organe. Cependant, dans certains cas, la métastase est proche du bord du foie. Dans de tels cas, il n'y a pas d'espoir de produire des résultats quantitatifs sur l'évolution spatiale de la lésion, mais dans la section suivante, nous montrerons que l'évolution de l'aire tumorale peut être correctement décrite.

1.5.1 Evolution de l'aire tumorale de Patient B

Dans cette section, on s'intéresse à Patient B, dont l'évolution tumorale est assez différente de celle Patient A. En effet le protocole clinique de ce patient est le suivant :

- i) Patient B est traité dans un premier temps avec un inhibiteur de tyrosine kinase mono-cible (imatinib), qui stabilise l'aire de la tumeur pendant plus de 10 mois avant une rechute.
- ii) Le sunitinib, inhibiteur de tyrosine kinase multi-cibles, est démarré mais contrairement à Patient A, il est totalement inefficace.
- iii) Un troisième traitement est administré. Le sorafenib est un autre inhibiteur de tyrosine kinase multi-cibles, qui a à la fois un effet cytotoxique et antiangiogénique. La tumeur semble être sensible à ce médicament pendant plusieurs mois jusqu'à ce qu'une nouvelle rechute arrive.

Malheureusement, comme illustré par la Figure 1.7, l'évolution tumorale est très rapide entre le scanner du jour 429 et celui de jour 845 sur lequel la métastase a atteint le bord du foie, et ainsi, avec notre modèle nous n'avons pas espoir de fournir une croissance tumorale numérique qui soit spatialement en accord avec les scanners car les effets de bord de l'organe devraient être pris en compte. Par conséquent, nous nous intéresserons à l'aire tumorale comme donnée par les cliniciens, le principal enjeu ici étant de capter une croissance aussi rapide.

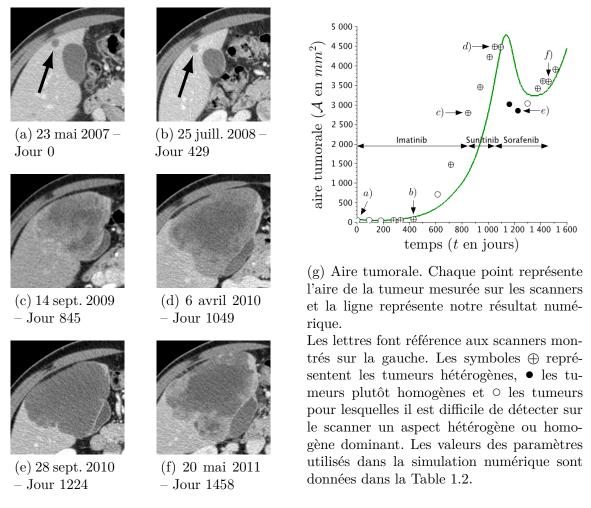


FIGURE 1.7 – Evolution spatiale de la métastase hépatique de Patient B sur une série de scanners. Nous examinons l'évolution de la lésion ¹⁰ située au départ en haut à gauche de la Figure 1.7a. Ici ne sont présentés qu'une sélection de scanners : l'ensemble complet est présenté dans l'annexe ??.

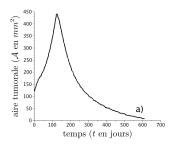
Comme le sunitinib est totalement inefficace dans ce cas, nous considérons que le traitement \mathcal{T}_1 est administré du jour 0 au jour 845, tandis que le traitement \mathcal{T}_2 , basé sur le sorafinib, est administré du jour 1049 au jour 1600. Nous avons trouvé des paramètres qui rendent possible la comparaison qualitative entre l'aire tumorale mesurée par les cliniciens et notre aire tumorale numérique. Ces paramètres sont donnés dans la Table 1.2. La donnée initiale a été choisie invariante par rotation, puisque nous ne pouvons pas ici reproduire la forme de la métastase qui atteint rapidement le bord du foie. Comme on peut le voir, l'évolution tumorale est très raide : entre le jour 416 et le jour 614 l'aire de la tumeur a été multipliée par plus de 9, et une fois que le sorafenib est administré, l'aire décroît de 4 500 mm^2 à 2 850 mm^2 . Nous parvenons

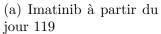
^{10.} Ne pas confondre la métastase avec la vésicule biliaire qui est plus grosse sur les deux premiers scanners.

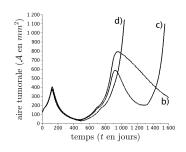
malgré tout à obtenir, au moins qualitativement, un tel comportement avec notre modèle, même si le fit n'est pas parfait.

Nous avons aussi examiné l'effet de l'efficacité du traitement \mathcal{T}_1 , comme pour Patient A. On a pu observer que le temps de survie sans aggravation T_{PFS} , le temps de doublement T_{double} et l'aire minimale atteinte par la lésion \mathcal{A}_{min} ont le même profil que pour le patient étudié dans la section précédente. En particulier, il existe un seuil μ_{th} en dessous duquel le traitement n'a aucun effet sur T_{PFS} . Ensuite une augmentation de la dose n'améliore pas non plus T_{PFS} qui atteint un plateau au-delà de μ_{th} comme pour Patient A. Le temps de doublement T_{double} en fonction de μ_1 est également monotone, contrairement à \mathcal{A}_{min} . Ainsi, comme précédemment, au-delà du seuil μ_{th} , le minimum de l'aire tumorale décroît encore, mais le temps de survie globale du patient n'est pas augmenté.

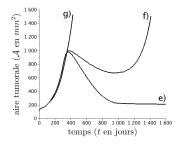
1.5.2 Consistance du modèle







(b-c-d) Imatinib à partir du jour 119 jusqu'au jour 867 puis sunitinib juste après



(e-f-g) Imatinib à partir du jour 119 jusqu'au jour 300 puis sunitinib juste après

Figure 1.8 – Différents comportements pris en compte par notre modèle.

Notre modèle reproduit les données cliniques pour Patient A et Patient B. De plus, il est capable de traiter l'ensemble des comportements rapportés par les médecins comme le montre la Figure 1.8 (cf. Table ?? dans l'Annexe ?? page ??, pour les différentes valeurs des paramètres utilisés) :

- a) La métastase est contrôlée par le traitement \mathcal{T}_1 (imatinib). Dans ce cas, il n'y a pas besoin de changer de traitement.
- b) La métastase est contrôlée par le traitement \mathcal{T}_1 mais la tumeur recroît ensuite. Le traitement \mathcal{T}_2 (sunitinib ou sorafenib) est alors administré avec succès et l'aire tumorale est contrôlée.
- c) La métastase est contrôlée par le traitement \mathcal{T}_1 avant une première rechute. Le traitement \mathcal{T}_2 (sunitinib ou sorafenib) est alors administré et est efficace avant une seconde rechute.

- d) La métastase est contrôlée par le traitement \mathcal{T}_1 avant une première rechute. Ensuite le traitement \mathcal{T}_2 est totalement inefficace.
- e) Le traitement \mathcal{T}_1 est totalement inefficace. Ensuite le traitement \mathcal{T}_2 est efficace et l'aire de la tumeur est contrôlée.
- f) Le traitement \mathcal{T}_1 est totalement inefficace. Ensuite le traitement \mathcal{T}_2 est efficace avant une rechute.
- g) Le traitement \mathcal{T}_1 est totalement inefficace. Ensuite le traitement \mathcal{T}_2 est totalement inefficace. Ce type de profil est représentatif des patients avec une mutation génétique EXON, comme rapporté par Andersson et al. [?], ou Hirota et al. [?].

1.6 Conclusion

Nous avons fourni ici un modèle dépendant de chaque patient, basé sur des EDPs, qui décrit le comportement global de métastases hépatiques de GISTs durant les différentes étapes.

Le modèle a été numériquement comparé avec les observations cliniques concernant Patient A, qui a été traité successivement à l'imatinib puis au sunitinib. Comme présenté sur la Figure 1.1g, notre modèle fournit des résultats qui sont qualitativement en accord avec les données cliniques. En particulier, notre modèle est capable de décrire non seulement l'évolution de la taille de la lésion, mais aussi sa structure, comme l'illustrent les Figures 1.1 et 1.2.

Il est intéressant de noter que nos simulations numériques font apparaître une couronne de cellules proliférantes sur le pourtour de la tumeur juste avant la rechute. Ceci semble corroboré dans les scanners par l'augmentation de l'hétérogénéité tumorale, au sens des niveaux de gris, avant la rechute. Plus la métastase est hétérogène, plus la rechute est imminente. Ce résultat souligne le fait que le critère RECIST n'est pas suffisant pour évaluer l'efficacité d'un traitement.

Nous avons également étudié numériquement l'effet du paramètre μ_1 , lié à l'efficacité du traitement \mathcal{T}_1 . Nous avons montré que, selon notre modèle, augmenter la valeur de μ_1 , ce qui peut être vu comme une augmentation de la dose administrée, ne fournit pas de meilleurs résultats en terme de survie sans aggravation comme le montre la Figure 1.6.

Il est important de noter que notre modèle fite bien les données, cependant il n'est pas prédictif. En effet, comme expliqué par la Figure 1.8b-c-d, on peut voir que les trois comportements typiques b, c, d peuvent être obtenus avec le même comportement durant les 400 premiers jours. Ceci est dû au fait que sur les images médicales, il est compliqué de dire à priori, ce qu'il va se passer lors du second traitement avant même de l'avoir utilisé. Entre une tumeur principalement composée de la population P_2 (comme pour le cas b) de la Figure 1.8b-c-d) et une tumeur avec une population P_3 (comme donné par la courbe d) de la Figure 1.8b-c-d), les issues à long terme sont très

différentes. En d'autre termes, on peut trouver différents jeux de paramètres qui donnent le même comportement initial. Ceci signifie que des données plus précises, comme de l'imagerie fonctionnelle, devront être nécessaires pour une meilleure analyse de la structure interne de la métastase.

Dans le chapitre suivant, nous allons présenté un peu plus en détail un nouveau type de schéma WENO5, le twin-WENO5, utilisé dans nos simulations numériques. Une instabilité se créant avec les schémas classiques, ce schéma la corrigera.