

بررسی تجربی و تئوری شیرین سازی گاز طبیعی به وسیله غربال ملکولی

مرتضی تاجریان
فارغ التحصیل کارشناسی ارشد

حمید مدرس
استادیار

دانشکده مهندسی شیمی، دانشگاه صنعتی امیرکبیر

محمد مهدی اکبر نژاد
پژوهشگاه صنعت نفت

چکیده

شیرین سازی گاز طبیعی به روش جذب سطحی توسط واحدهای غربال ملکولی از جمله فرآیندهایی است که در چند دهه اخیر در صنعت پالایش گاز مورد توجه قرار گرفته است.

در این مقاله کاربرد غربال ملکولی برای شیرین سازی گاز طبیعی مورد بررسی قرار می‌گیرد و سپس با بکارگیری مجموعه آزمایشگاهی و با استفاده از یک ستون آکنده داده های تعادلی H_2S روی غربال ملکولی به دست می‌آید و با تبیین منحنی های اشباع برای غلظت های مختلف H_2S در گاز متان معادله همدما مشخص می‌گردد. با در نظر گرفتن مدل سیستم دو جزئی برای غربال ملکولی شیوه سازی برای ستون جذب انجام می‌شود. معادلات اساسی در این مدل سازی با روش هم مکان متعامد (1) حل می‌شوند.

بالاخره مقایسه ای که بین داده های تعادلی و مقادیر حاصل در محاسبات انجام می‌شود تطابق به نسبت خوبی را نشان می‌دهد.

Experimental & Theoretical Studies of Natural Gas Sweetening by Molecular Sieves

H. Modarress
Assistant Professor

M. Tajerian
M.Sc Graduate

Chemical Engin. Dept. Amirkabir Univ. of Tech. Chemical Engin. Dept. Amirkabir Univ. of Tech.

Mohammad Mehdi Akbarnejad
Research Institute of Petroleum Industry

Abstract

Natural gas sweetening by absorption on molecular sieve units is a process which attracted many attentions during the last decade.

In this work the application of molecular sieve for gas sweetening has been considered and using a laboratory set consisting of a packed column the equilibrium data for adsorption of H_2S on molecular sieve has been obtained.

From the saturation curves for different concentration of H_2S in methane the suitable isotherm equation has been specified.

Considering a two component system model for molecular sieve the data simulation for absorption column has been performed. The constituent equations involved in the simulating model are solved by the method of orthogonal collocation.

On comparing equilibrium data with those calculated, a reasonable agreement is observed.

Keywords

Natural Gas sweetening, Moleculaer sieves, Orthogonal Collocation

مقدمه

داد که مولکول گاز حین عبور از درون هر دالان در حفره های غربال ملکولی روی مراکز فعال در ساختمان بلوری جذب سطحی می شود. آلومینوسیلیکات های سنتزی در حذف انتخابی H_2S در جریان گاز طبیعی مناسب می باشند [۳]. علت جذب ترکیبات قطبی نظیر H_2S و مرکاپیتان ها را می توان مربوط به وجود بارهای موضعی در درون ساختمان بلوری حفره های غربال ملکولی دانست که دارای قدرت جذب زیادی می باشند و می توانند ملکول های قطبی را روی این مراکز فعال باردار، جذب نمایند.

در انتخاب غربال های ملکولی باید به اندازه ملکول های جذب شونده و مناسب بودن اندازه حفره های غربال مولکولی نیز توجه شود. زیرا مولکول های جذب شونده باید توسط فرآیند نفوذ مولکولی از درون حفره های غربال مولکولی عبور نمایند و روی مراکز فعال جذب سطحی شوند. از این جهت غربال ملکولی ۵A چهت جذب H_2S و ۱۳X چهت حذف مرکاپیتان ها مناسب و مطمئن تشخیص داده شده اند [۴].

تعیین داده های تعادلی

با آن که جذب سطحی گاز روی جامد از روش های شناخته شده جداسازی بوده و از نظر صنعتی دارای کاربردهای زیادی می باشد، ولی در مقایسه با سایر

باتوجه به نخایر عظیم گاز در کشور ما ضرورت دارد به فرآیند شیرین سازی در صنعت پالایش گاز توجه ویژه ای مبذول گردد. فرآیند شیرین سازی گاز با استفاده از غربال مولکولی روشی مقرر نبوده است و امروزه در پالایشگاه های جهان مورد استفاده قرار می گیرد. این روش از این نظر حائز اهمیت است که بدون جذب گازهای دیگر موجود در گاز طبیعی با عمل جذب انتخابی گاز شیرین می شود و می تواند در محدوده وسیعی از شرایط عملیاتی مورد استفاده قرار گیرد [۱]. در فرآیند جذب، گاز ترش حاوی ترکیبات گوگرد از بالا وارد ستون جذب می شود و گاز شیرین از پایین ستون خارج می گردد. عمل جذب پیوسته انجام می شود به طوری که همواره یک بستر در حال جذب و بستر دوم به وسیله بخشی از گاز شیرین که معادل یک تا ده درصد کل ظرفیت واحد شیرین سازی است در حال بازیابی می باشد [۲].

در بعضی پالایشگاه ها از دو فرآیند جذب با غربال ملکولی و جذب با حلal به طور تأمین استفاده می شود. در نتیجه محصول نهایی که از اختلاط دو فرآیند حاصل می شود، دارای مشخصات مطلوب از لحاظ میزان CO_2 رطوبت و H_2S می باشد [۳].

مکانیزم جذب به وسیله غربال مولکولی را در ساده ترین شکل خود، می توان به این صورت توضیح

داده اند [۱۳]. هم معادله فریندلیج و هم معادله فالر و گوگنهایم کاربرد وسیعی نداشته و مورد استقبال محققین نبوده اند.

همچنین معادله BET^(۴) که از تعمیم معادله لانگمیر برای جذب به صورت چند لایه به دست می آید [۱۴]، با آن که یک موققیت در معادلات همدماهی جذب محسوب می شود، ولی در فشارهای پایین جذب را به مقدار بسیار کم و فشار بالا به مقدار زیاد پیش بینی می کند [۹].

معادله گیبس برای جذب سطحی:

$$\Gamma_2^1 = -\frac{1}{RT} \frac{\partial \pi}{\partial \ln C_2} \quad (2)$$

نیز می تواند به صورت یک هم دمای جذب برای گاز جامد نوشته شود. در چهارتی که رابطه ای بین π فشار فیلم جذب شده، C_2 غلظت ماده جذب شده یا فشار آن، و غلظت اضافی سطح Γ_2^1 برقرار شود و سپس معادله انتگرال گیری گردد.

رابطه بین سه متغیر π ، C_2 ، P (یا Γ_2^1 فشار) و Γ_2^1 را معادله حالت می گویند که تاکنون معادلات حالت متعددی ارائه شده اند. ولی همانطور که معادله حالت مناسب برای خواص گازها و مایعات در تعادلات فازی هنوز بحثی در جریان است، در اینجا نیز معادله حالت مشدّ، عده ای را در کاربرد معادله گیبس ایجاد کرده است [۹]. برای مدلسازی جذب سطحی دوبینی^(۷) با استفاده از معادله گیبس، تئوری محلول های حفره دار را ارائه نمود که بعداً سونایون و دانر^(۸) آن را به سیستم های چند سازانده ای تعمیم دادند [۱۵/۱۶]. اساس این روش در برابری پتانسیل شیمیایی گاز در حالت جذب شده روی سطح و در فاز گاز می باشد و در کاربرد این روش لازم است برای در نظر گرفتن ضرایب اکتیویته در پتانسیل شیمیایی از معادله ویلسون [۱۷] و با فلوری هاگینز^(۹) استفاده شود.

برای بررسی داده های تجربی ما از مدل های لانگمیر (۱۰)، تمکین^(۱۱) و ولمر^(۱۲) که کاربردی بیشتر از سایر مدل ها و معروفیت بیشتری دارند، استفاده خواهیم نمود. علاوه بر این از مدل توسعه یافته IAS^(۱۳) نیز استفاده خواهیم نمود.

نحوه استفاده از این مدل ها در بخش مربوط به نتایج ارائه می شود.

روش های جداسازی نظیر تقطیر، جذب با حلal یا استخراج، داده های تجربی کمتری درباره آن وجود دارد. مخصوصاً از نظر تئوری در آن پیشرفت قابل ملاحظه ای صورت نگرفته است که علت آن را باید در پیچیدگی فرآیند جذب دانست.

کوشش هایی در جهت گردآوری کارهای انجام شده برای جذب گاز روی جامد انجام گرفته است که از آن جمله می توان به کتاب معتبر راس والیور^(۱۴) [۵/۶/۷/۸] و کتاب های جدیدتری در این زمینه اشاره نمود که در آنها برخی از داده های تجربی برای جاذب های مختلف به صورت مدونی گردآوری شده اند.

در کنار کارهای تجربی توجه عده ای از محققین به جنبه های نظری موضوع جذب معطوف گردید که هدمداهای جذب و مدل های تعادلی موجود برای بررسی رفتار تعادلی مخلوط های چند جزئی در فرآیند جذب را می توان نتیجه کار این محققین دانست [۹].

داده های تجربی معمولاً به روش سنجش وزنی، سنجش حجمی و گاز کروماتوگرافی به دست می آیند [۱۰]. علاوه بر تقسیم بندی فوق یک روش دینامیک نیزو وجود دارد که به صورت یک سیستم باز و مداوم می باشد. در حقیقت این یک روش حجم سنجی است ولی برخلاف نوع متداول آن به صورت ایستا عمل نمی کند [۱۱].

مدل های جذب

ساده ترین و کاربردی ترین هدمداهای جذب هم برای جذب فیزیکی و هم برای جذب شیمیایی مدل لانگمیر^(۲) می باشد که یک معادله تجربی است ولی بعداً با روش های ترمودینامیک آماری درستی آن اثبات گردید. شکل کلی این معادله هدمدا به صورت زیر است [۹]:

$$\theta = \frac{\sum b_i p_i}{1 + \sum b_i p_i} \quad (1)$$

که θ کسری از سطح جاذب می باشد که به وسیله گاز پوشیده شده و P فشار گاز و b_i یک مقدار ثابت می باشد.

از مدل های دیگر می توان، مدل فریندلیج^(۴) و ترکیب آن با مدل لانگمیر را نام برد که معادله ای است تجربی [۱۲]. همچنین با فرض جذب شده غیر متحرک و در نظر گرفتن اثر متقابل مکولی برای استقرار فیلم جذب شده روی سطح فالر و گوگنهایم^(۵) معادله هم دمایی را ارائه

دستگاه اندازه‌گیری جذب

شکل ۱ شمای پایلوت ساخته شده برای شیرین کردن گاز به وسیله فرآیند جذب سطحی با استفاده از غربال مولکولی را نشان می‌دهد.

پایلوت از دو سیستم اصلی تشکیل شده است: سیستم اختلاط گازی و سیستم جذب.

در سیستم اختلاط گازی، گاز متان و H_2S با درصد خلوص ۹۹٪ پس از خروج از کپسول گاز (در شکل با (۱) و (۲) مشخص شده) از رگولاتور^(۱۴) عبور می‌نمایند و فشار هر دو گاز به طور دلخواه تنظیم می‌شود. سپس جریان هر گاز از فلومترهای دقیق (۳) عبور می‌کند که قبلًا کالیبره گردیده و با تنظیم شدت جریان هر گاز می‌توان ترکیب درصد مخلوط گاز را تعیین کرد. سپس گازها وارد محفظه اختلاط می‌شوند و اختلاط کامل بین دو گاز صورت می‌گیرد.

سیستم جذب، شامل شیرهای کنترل فشار (۵) و فشارسنج (P) و ستون جذب (۶) و وسیله نمونه گیری می‌باشد. فشار مخلوط گاز خارج شده از محفظه اختلاط با عبور از یک شیر کنترل فشار به فشار دلخواه می‌رسد. این شیر به گونه‌ای عمل می‌کند که همیشه فشار خروجی که به وسیله یک فشارسنج کنترل می‌شود، در سیستم ثابت بماند.

جریان گاز از مسیر یک شیر سوزنی وارد ستون جذب می‌شود. این ستون که از غربال مولکولی آکنده شده می‌تواند تا فشار ۳bar را تحمل کند. اطراف این ستون را یک ژاکت احاطه کرده که توسط یک سیال حرارتی در گردش تنظیم دمایی شود. در دو نقطه از ستون به وسیله دو عدد ترموموکوپل (۷) که به نشانگر دما متصل گردیده، دمای ستون خوانده می‌شود.

مخلوط گازی پس از عبور از ستون H_2S خود را از دست می‌دهد. در خروجی از ستون یک شیر کنترل فشار قرار دارد که فشار سیستم را در پشت شیر ثابت نگه می‌دارد و بدین ترتیب ستون جذب همواره در یک فشار ثابت عمل می‌کند.

گاز پالایش شده به یک بطری گاز شور که از محلول کاستیک پر شده وارد می‌شود تا در صورت وجود H_2S در جریان خروجی موجب آلودگی محیط نشود. گاز پالایش شده به جهت آن که در این پایلوت مصرف نمی‌شود و قابل نگهداری نیست، سوزانده می‌شود.

جزئیات مربوط به ساختمان پایلوت، ابعاد، جنس مواد و نوع تجهیزات همراه با نحوه نمونه گیری و آنالیز

که به وسیله گاز کروماتوگرافی و تیترومتری انجام می‌شود، در مرجع [۱۸/۱۷] به طور کامل ذکر گردیده است.

نتایج

الف) همدماهای لانگمیر، تمکین و ولمر

نتایج به دست آمده از اندازه‌گیری با معادلات (۳) و (۴) و (۵) که به ترتیب معادلات لانگمیر، تمکین و ولمر (به فصل ۷ و ۸ مرجع ۶ جهت توضیحات بیشتر مراجعه شود) می‌باشد تطبیق داده شدند:

$$\theta = \frac{KC}{1 + KC} \quad (3) \text{ لانگمیر}$$

$$C = K e^\theta \quad (4) \text{ معادله تمکین}$$

$$C = \frac{K \theta}{1 - \theta} e^{\theta(1-\theta)} \quad (5) \text{ و معادله ولمر}$$

و پارامتر K برای آنها محاسبه گردید.

در معادلات بالا C غلظت (ترکیب درصد) و θ کسری از جاذب می‌باشد که به وسیله گاز پوشیده شده است. در شکل (۲) نحوه تطبیق این معادلات با نتایج تجربی و مقدار K، پارامتر هر معادله که براساس روش محاسبه حداقل مربعات برای معادلات غیر خطی به دست آمده، نشان داده شده است. مشاهده می‌شود که در بین این سه معادله، معادله ولمر با داده‌های تجربی تطبیق بیشتری دارد. لازم به ذکر است که مدل تمکین برای غلظت‌های بالا مناسب ولی در غلظت‌های پایین مناسب نیست. همدماهای لانگمیر در تمام ترکیب درصد در حد قابل قبولی است که دوباره این نکته را نشان می‌دهد که همدماهای لانگمیر به دلیل سادگی و نحوه تطبیق نسبتاً مناسب آن، اکثرًا در شبیه سازی دینامیک بستر مورد استفاده قرار می‌گیرد و ما نیز از این مدل در شبیه سازی بستر استفاده خواهیم کرد.

ب- همدماهای IAS^(۱۵)

علاوه بر سه همدماهای فوق الذکر، از مدل محلول جذب شده ایده آل IAS که توسط او براین و میر^(۱۶) [۲۰] ارائه گردید، نیز در تطبیق نتایج تجربی، استفاده شد. رابطه اساسی در مدل IAS به صورت زیر می‌باشد:

ساده‌سازی نمود. علاوه بر معادله فوق یک دسته معادلات به شکل

$$K_i P y_i = \eta_i x_i \quad (11)$$

و نیز معادله شرایط جزء مولی،

$$\sum_i K_i P y_i / \eta_i = 1 \quad (12)$$

وجود دارند که برای حل این سیستم معادلات غیرخطی با متغیرهای $\eta_1, \eta_2, \dots, \eta_N$ از روش حل نیوتون رافسون استفاده نمودیم. برای تعداد N متغیر می‌توان نوشت:

$$\hat{\eta}^{k+1} = \hat{\eta}^k + \hat{\delta}^k \quad (13)$$

که در آن $\hat{\eta}^k$ بردار تصحیح مرحله k می‌باشد که توسط حل یک سیستم معادلات خطی از نوع،

$$\phi^k \hat{\delta}^k = -\hat{g}(\hat{\eta}^k) \quad (14)$$

حاصل می‌شود.

در معادله بالا ϕ ماتریس ژاکوبین است که به شکل زیر تعریف می‌شود.

$$\phi^k = [\phi_{ij}]_{N \times N} = \left[\frac{\partial g_i(\hat{\eta}^k)}{\partial \eta_j^k} \right]_{i,j=1}^N \quad (15)$$

در معادله فوق $g_i(\hat{\eta}) = f_i(\eta_i) - f_{i+1}(\eta_i + 1)$ می‌باشد.

برای حل معادلات فوق از یک برنامه کامپیوتی استفاده شد. برای حدس اولیه η_i در معادله (11) که به صورت زیر نوشته می‌شود:

$$\eta_i^0 = \frac{K_i P_i y_i}{x_i^0} \quad (16)$$

x_i^0 از تقریب می‌یروپزانتیز $(18)[22]$ به دست آمد.

$$x_i^0 = \frac{H_i y_i}{\sum H_i y_i} \quad (17)$$

$$P y_i = P_i^0(\pi) x_i \quad (6)$$

که در آن P فشار کل مخلوط گاز، y_i کسر مولی جزء در فاز بخار و x_i کسر مولی جزء i در فاز مایع می‌باشد. P^0 در معادله (6) فشار بخار اشباع i در فشار فیلم (π) برای مایع جذب شده روی سطح می‌باشد. تلفیق معادله (6) با همدماهی گیس در شکلی که رأس و بیور $[17][15]$ ارائه نموده‌اند،

$$\frac{\pi A}{RT} = \int_{p=0}^P \frac{\pi_i^0}{p} dp \quad (7)$$

منجر به معادله همدماهی IAS می‌شود. در معادله (7)، π فشار فیلم جذب شده و π^0 فشار فیلم جزء i در حالت استاندارد می‌باشد.

پس از ساده‌سازی و انتگرال‌گیری از معادله (7) معادله نهایی IAS به شکل زیر به دست می‌آید:

$$n_i^0 = m_i \left[\frac{\eta_i}{1 + \eta_i} + \frac{\sigma_i^2 \eta_i (1 - \eta_i)}{2 (1 + \eta_i)^3} \right] \quad (8)$$

$$\eta_i = K_i P_i$$

در معادله فوق η_i فشار کاهیده، σ_i^2 معیار انحراف توزیع انرژی جذب، n_i^0 مقدار ماده جذب شده و m_i مقدار ظرفیت اشباع جانبی برای i رانشان می‌دهد. در حقیقت $O_i = \frac{n_i^0}{m_i}$ مانند سایر معادلات همدماهی جذب کسری از سطح جاذب را که به وسیله گاز پوشیده رانشان می‌دهد. همچنین فشار فیلم توسعه یافته π^* برای ماده جذب شده i از معادله (8) به صورت زیر در مدل IAS بیان می‌شود:

$$n_i^* = \frac{\pi_i A}{RT} = m_i \left[\ln(1 + \eta_i) + \frac{\sigma_i^2 \eta_i}{2 (1 + \eta_i)^2} \right] \quad (9)$$

که در آن π_i فشار فیلم، A سطح جاذب و سایر کمیت‌ها قبلاً تعریف شده‌اند.

ج) روش محاسبات در به کار بردن معادلات IAS

معادلات را می‌توان با تعداد (N-1) معادله مستقل (برای N ماده جذب شده) به صورت زیر

$$f_i(\eta_i) = \pi_i^*(\eta_i) \quad (10)$$

که H_i ثابت قانون هنری^(۱۹) می‌باشد.

همچنین شرط همگرایی،

$$\sum |\delta_i^k| \eta^{k+1} < 10^{-10} \quad (۱۸)$$

قرار داده شد. فلوچارت محاسبات و مراحل برنامه کامپیوتري در مرجع [۱۸] ارائه شده است.

در شکل (۲) منحنی x و y برای جذب دو تائی متان سولفید هیدروژن روی غربال ملکولی نشان داده شده است. ملاحظه می‌شود که منحنی شدیداً حالت صعودی دارد و چنانچه جزء مولی H_2S در مخلوط گاز از ۱۵ درصد بیشتر شود جزء مولی آن در روی غربال ملکولی به بالاتر از ۰/۹ می‌رسد. یعنی جذب با سرعت صورت می‌گیرد.

اصولاً در منحنی‌های xy هر قدر فاصله منحنی با خط 45° بیشتر باشد، نشان می‌دهد که جداسازی بهتر انجام شده است که نتایج این پدیده را تأیید می‌کند.

مدلسازی فرآیند و شبیه‌سازی جذب

بررسی نفوذ در جانب‌های زئولیتی و یا به عبارتی غربال‌های ملکولی بسیار پیچیده است و جهت سادگی بحث از یک مدل که بر حسب توزیع اندازه حفره‌ها ارائه شده و ساختمان غربال مولکولی را به صورت یک ساختمان دوجزئی [۶] در نظر می‌گیرد، استفاده می‌شود.

دانه‌های زئولیتی که قطری در حدود چند میلی‌متر دارند، از تعدادی کریستال با قطری در حدود چند میکرون تشکیل شده‌اند. در هر کریستال حفره‌های کوچکتری وجود دارند که در اندازه ابعاد ملکولی می‌باشد و در مقدمه به ابعاد و خواص این حفره‌ها اشاره شد.

فضای بین دانه‌های جانب را حفره‌های درشت و فضای درون دانه‌های کریستال‌ها را حفره‌های ریز می‌گویند. بنابراین در مدل ساختمان دوجزئی مقاومت کلی مربوط به انتقال جرم در دانه زئولیتی را ناشی از ترکیبی از مقاومت در حفره‌های درشت و ریز می‌دانند و لذا باید دو معادله دیفرانسیلی برای درنظر گرفتن پدیده انتقال جرم نوشته شود.

معادله اول، همان معادله مربوط به مدل پراکندگی است، که برای المانی از بستر نوشته می‌شود [۲۳].

$$C_i \frac{\partial v}{\partial z} - D_L \frac{\partial^2 C_i}{\partial z^2} + v \frac{\partial C_i}{\partial t} + \frac{1-\epsilon}{\epsilon} \frac{\partial q_i}{\partial t} = 0 \quad (۱۹)$$

در معادله بالا C_i غلظت سیال i سرعت سیال از بین دانه‌ها، D_L ضریب پراکندگی برای در نظر گرفتن تأثیر پراکندگی و v برای درنظر گرفتن فضاهای خالی بین دانه‌ها یا به عبارت دیگر تخلخل خارجی بسترهای $\frac{\partial q_i}{\partial t}$ تجمع را در المان بستر نشان می‌دهد، که با در نظر گرفتن یک رابطه خطی برای آن به صورت زیر بیان می‌شود.

$$\frac{\partial q_i}{\partial t} = K (C_i - C_i^*) \quad (۲۰)$$

که K یک مقدار ثابت و C_i^* غلظت و C_i غلظت تعادلی می‌باشد.

معادله دیفرانسیل دوم مربوط به موازنۀ جرم بر روی کریستال در غربال ملکولی است که به صورت زیر نوشته می‌شود [۲۳]:

$$\frac{\partial C_i}{\partial t} = \frac{1}{\epsilon'} \frac{\partial q_i}{\partial t} - \frac{1-\epsilon'}{\epsilon'} p_s \frac{\partial \Gamma_i}{\partial t} \quad (۲۱)$$

که در آن C_i غلظت و Γ_i غلظت تعادلی در حفره ریز می‌باشد. در معادله (۲۱) مربوط به تخلخل در حفره‌های ریز می‌باشد.

عملأً ترجیح داده می‌شود معادلات به شکل بی‌بعد به کار روند. اعداد بی‌بعد مورد استفاده، در بی‌بعد کردن معادلات در ضمنیمه (۲) ارائه شده است. در اینجا شکل نهایی دو معادله دیفرانسیل فوق به ترتیب ارائه می‌گردد.

$$\frac{\epsilon}{\epsilon_t} \frac{\partial Y_i}{\partial \tau} + \frac{\partial Y_i}{\partial x} = \frac{1}{P_e} \frac{\partial^2 Y_i}{\partial x^2} - \frac{1-\epsilon}{\epsilon_t} J_m (Y_i - Y_{pi}) \quad (۲۲)$$

$$\frac{\epsilon'}{\epsilon_t} \cdot \frac{\partial Y_i}{\partial \tau} = J_m (Y_i - Y_{pi}) - v \frac{\partial \theta_i}{\partial \tau} \quad (۲۲)$$

همچنین برای $\frac{\partial \theta_i}{\partial \tau}$ باید از معادله لانگمیر در شکل بدون بعد آن استفاده شود.

$$\theta_i = K_i \tilde{Y}_i / (1 + \tilde{P} \sum_{j=1}^N K_j Y_j) \quad (۲۴)$$

شرط مرزی برای معادلات دیفرانسیل فوق به صورت زیر است:

$$Y_i^f = Y_i \frac{1}{P_e} \frac{\partial Y_i}{\partial x}, \quad x = 0 \quad \text{در}$$

پارامترهای معادله لانگمیر همراه با سایر پارامترهای در جداول (۱) و (۲) داده شده اند.

براساس این پارامترها اعداد بدون بعد مورد نیاز تعیین می شوند و سپس برای غلظت H_2S درصد از H_2S در متان محاسبات انجام می شود.

شکل (۴) برای چهار نقطه روی ستون، منحنی اشباع که به صورت محاسباتی به دست آمده است، را نشان می دهد. منحنی چهارم مربوط به خروجی در ستون است.

همانطور که مشاهده می شود تطابق خوبی بین منحنی چهارم که وضعیت ستون را نشان می دهد با نقاط تجربی وجود دارد که بیانگر این است که مدل انتخابی در حد قابل قبولی قرار داد.

ضمیمه

برای بی بعد کردن معادلات از اعداد بدون بعد ذیل استفاده می شود. (برای شناسایی علائم به لیست علائم و نشانه ها مراجعه شود).

$$P_e = \frac{L v_{\text{sup}}}{\varepsilon D_L}$$

$$J_m = K a_p L \varepsilon_t / v_{\text{sup}}$$

$$x = \frac{z}{L}$$

$$Y = C / \tilde{\rho}$$

$$\varepsilon_t = \frac{1 - \varepsilon}{\varepsilon'}$$

$$\tau = \frac{v_{\text{sup}} t}{\varepsilon_t L}$$

$$v = \frac{\rho_s (1 - \varepsilon') \Gamma_\infty}{\tilde{\rho} \varepsilon_t}$$

$$K' = \frac{3k_f}{R_p}$$

لیست علائم و نشانه های لاتین

- a_p = نسبت سطح خارجی به حجم دانه ها
- A = مساحت سطح جانب
- b = پارامتر معادله لانگمیر برای جزء i
- C = غلظت در سیستم تک سازنده ای
- C_i = غلظت جزء i

$$\frac{\partial Y_i}{\partial x} = 0 \quad , \quad x = 1 \quad \text{و در}$$

و شرط اولیه: در $t=0$ یا $Y_i=0$ می باشد.
لذا در نهایت مراحل حل به صورت زیر خلاصه می شود:

برای حل معادله (۲۲) ابتدا باید معادله (۲۳) حل شود که این کار به کمک شرایط مرزی و شرایط اولیه میسر می گردد. بالاخره از حل معادله (۲۲)، Y_i برای هر طول دلخواهی از ستون در هر زمان به دست می آید.
از ترسیم مقادیر Y_i بر حسب زمان برای یک طول دلخواه در $1 < x < 0$ منحنی های اشباع به دست می آید.

روش حل

عموماً برای حل معادلات دیفرانسیل پاره ای از دو روش تفاضل محدود (۲۰) یا روش باقیمانده وزن شده (۲۱) استفاده می شود. البته روش های دیگر هم کاربرد دارند، ولی به طور عمده این دو روش بیشتر مورد توجه می باشند (۲۵/۲۶).

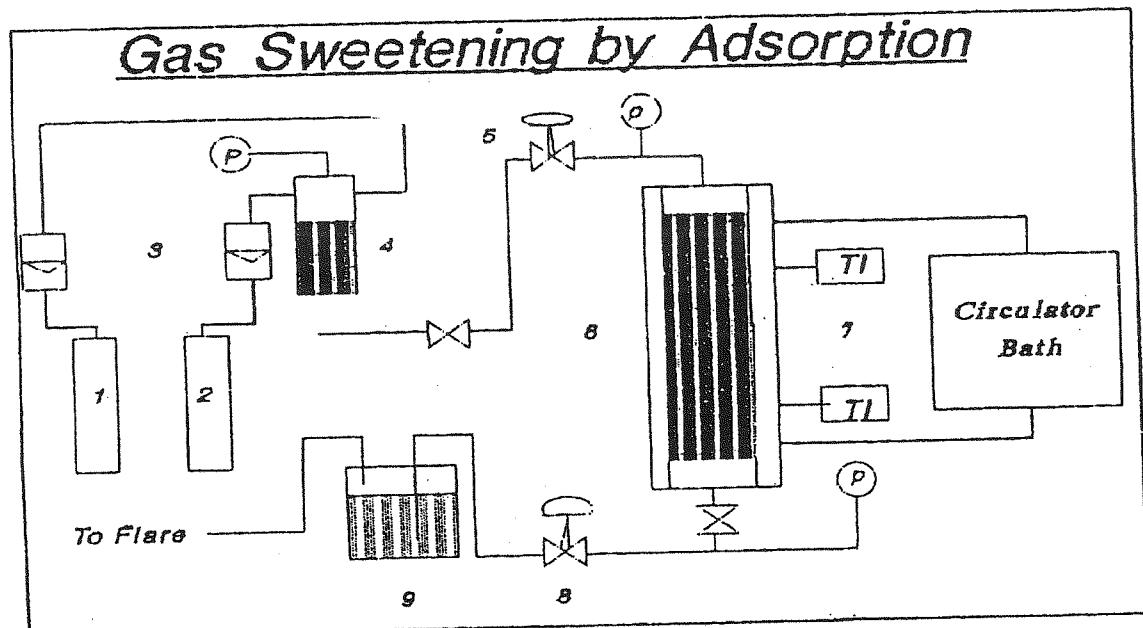
روش متعامد هم مکان (۲۲) در حقیقت یک روش باقیمانده وزن شده است که در آن معادلات دیفرانسیل پاره ای را می توان به معادلات دیفرانسیل معمولی تبدیل کرد و در این صورت حل معادله دیفرانسیل به سادگی توسط روش های متداول میسر می گردد. در تبدیل معادله دیفرانسیل پاره ای به معادلات دیفرانسیل معمولی از توابع متعامد به عنوان توابع آزمونی استفاده می شود.
در این روش باقیمانده ها در ریشه های چند جمله ای متعامد باید برابر صفر شود و جواب با چند جمله ای متعامد از نوع ژاکوبی (۲۳) یا لژاندر (۲۴) تقریب زده می شود.

برخلاف روش تفاضل محدود در اینجا مشتقات یا چند جمله ای هایی که از چند جمله ای های ژاکوبی یا لژاندر نتیجه شده اند به کار می روند و ضرایب این چند جمله ای ها براساس فرض اصلی مدل یعنی صفر شدن باقیمانده ها در محل ریشه های چند جمله ای به دست می آید.

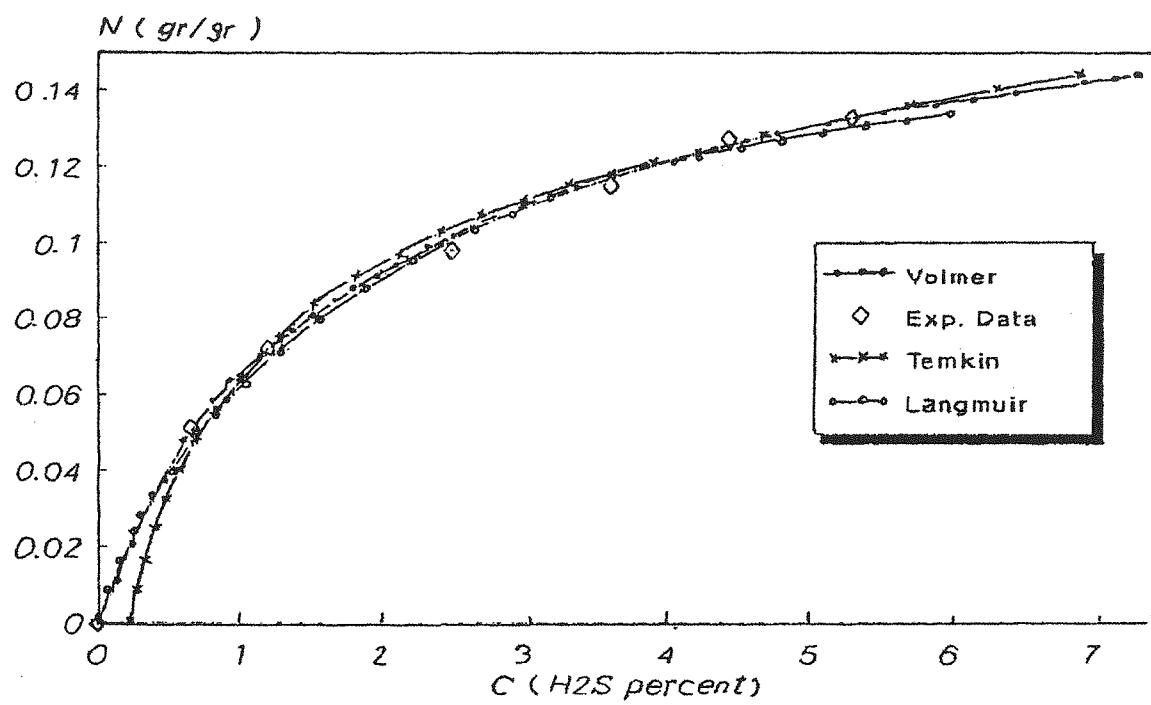
نتایج به دست آمده از مدلسازی

براساس معادلات به کار رفته در روش متعامد هم مکان یک برنامه کامپیوتری به نام دینامیک به زبان فرتون نوشته شد که در آن داده های تعادلی مورد نیاز با استفاده از معادله لانگمیر به برنامه داده شد.

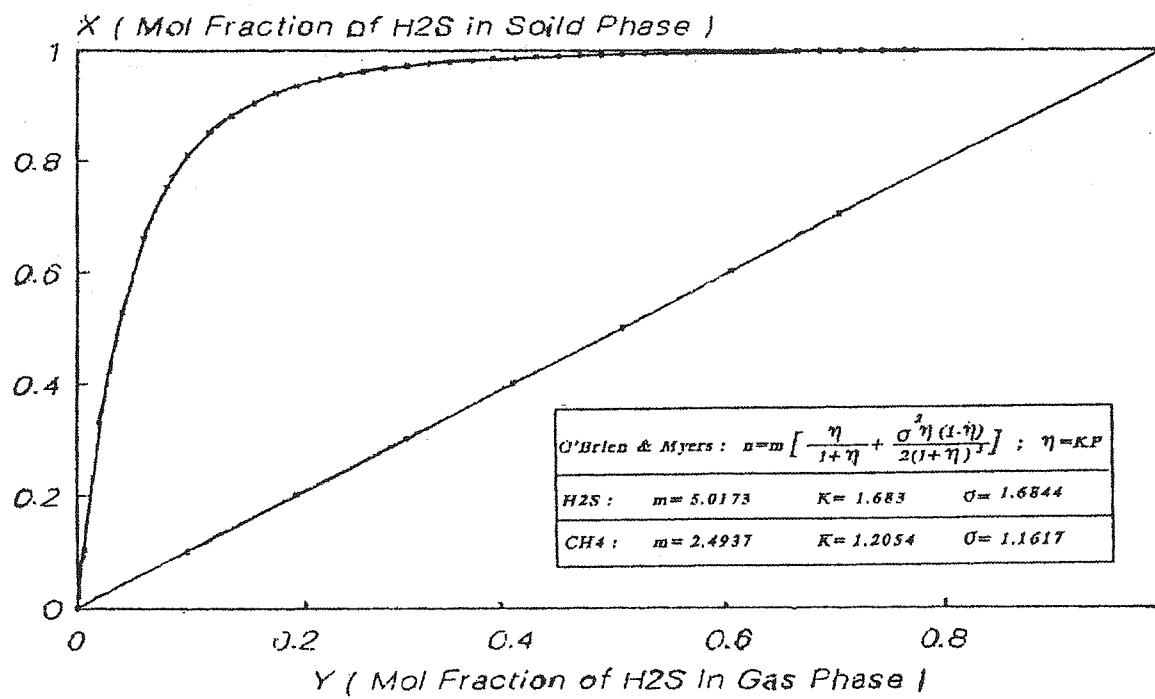
C^*	= غلظت تعادلی جزء i
D_L	= ضریب پراکندگی
J_m	= عدد انتقال جرم (بدون بعد)
K	= پارامتر جذب
K_i	= پارامتر جذب جزء i
k_f	= ضریب انتقال جرم
L	= طول ستون جاذب
m	= ظرفیت اشباع جاذب
n^o	= مقدار ماده جذب شده
P	= فشار
P_e	= عدد پله
P_i	= فشار گاز i
q_i	= تجمع جزء i
R	= ثابت گازها
R_p	= شعاع حفره ها
t	= زمان
T	= دمای کلوین
v	= سرعت واقعی سیال
v_{sup}	= سرعت ظاهری سیال
x	= عدد بدون بعد مسافت
x_i	= جزء مولی i در مایع
y_i	= جزء مولی i در گاز



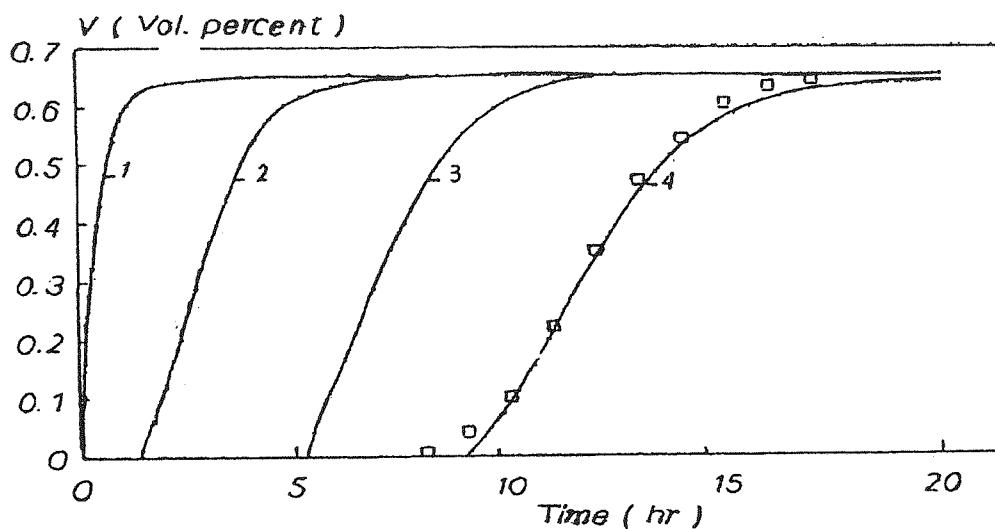
شکل (۱) شمای پایلووت ساخته شده برای شیرین گردان گاز به وسیله جذب روی غربال مولکولی
 (۱) گاز H_2S , (۲) کاز متان, (۳) فلومترها (۴) محفظه اختلاط (۵) شیر کاهش دهنده فشار (۶) ستون جذب (۷) نشانگر دما (۸) شیر تنظیم
 کننده فشار (P) فشارسنج ها



شکل (۲) نقاط تجربی (◊) برای میزان جذب سولفید هیدروژن بر حسب (N) گرم سولفید هیدروژن جذب شده بر يك گرم جاذب در مقابل درصد سولفید هیدروژن (C) در 200°C و نحوه تطبیق نتایج با معادلات لانگمیر تمکین و ولمر



شکل (۳) نمودار X (کسر مولی سولفید هیدروژن در فاز جامد) در مقابل Y (کسر مولی سولفید هیدروژن در فاز گاز) برای جذب دوتائی متان سولفید هیدروژن روی غریال ملکولی با استفاده از مدل IAS. برای شبیه سازی براساس مدل IAS پارامترهای مدل (σ , k , m) از داده های تعادلی جذب برای دمای 20°C محاسبه گردیده اند.



شکل (۲) منحنی های اشباع به دست آمده از حل معادلات دیفرانسیل . V درصد حجمی سولفید هیدروژن در مقابل زمان جذب برحسب ساعت.

برای طول ستون L: $L = 120 \text{ cm}$ (۱) $L = 125 \text{ cm}$ (۲) $L = 130 \text{ cm}$ (۳) $L = 5 / 2 \text{ cm}$ (۴)

و نقاط تجربی (□) در 20°C

جدول (۱) پارامترهای غربال مولکولی

$\epsilon = \cdot / 42$	$\epsilon' = \cdot / 78$	$\epsilon = \cdot / 52$
$L = 120 \text{ (cm)}$	$R_p = \cdot / 15 \text{ (cm)}$	
$a_p = 2 \cdot (\text{cm}^{-1})$	$P_s = 1 / 42 (\text{g/cm}^3)$	

جدول (۲) پارامتری معادله لانگمیر از تطبیق داده های تجربی در 20°C

$\theta = \frac{q}{q_s}$	$\theta = \frac{KC}{1 + KC}$	معادلات لانگمیر
$K = 5 / 03 \times 10^{-6}$	$q_s (\text{gr}) = 4 / 65 \times 10^{-3}$	H ₂ S
$2 / 91 \times 10^{-6}$	$1 / 31 \times 10^{-3}$	CH ₄

زیرنویس ها

- 1 - Orthogonal collocation
- 2 - Ross & Oliver
- 3 - Langmuir
- 4 - Fowler, Guggenheim
- 5 - Freundlich
- 6 - Brauner, Enett, Teller
- 7 - Dubinin
- 8 - Flory & Huggins
- 9 - Temkin
- 10 - Ideal Adsorbed solution
- 11 - Suwanayuen & Danner
- 12 - Langmuir
- 13 - Volmer
- 14 - Regulators
- 15 - I deal Adsorbed Solution
- 16 - O'Brien & Meyers
- 17 - Ross & Oliver
- 18 - Meyers & Prausnitz
- 19 - Henry's Law
- 20 - Finite difference
- 21 - Orthogonal collocation
- 22 - Legendre
- 23 - Residual weighed
- 24 - Hacobician

مراجع

- [1] Conviser, S. A., Oil & Gas J. Dec, 6 1965.
- [2] Mochanda, K. D. & Gilmore R. H., Oil & Gas J. June 11 1993.
- [3] Kohl, A. L., "Gas purification", Gulf Publishing Co. 1985.
- [4] Crunber, J. R., "Molecular sieves" German Publishing House Berlin 1988.
- [5] Ross, S., & Oliver J.P, "On physical adsorption" J. Wiley & Sons 1964.
- [6] Ruthven D. M., Principle of adsorption & adsorption processes", J. Wiley & Sons 1984.
- [7] Yang R. T., "Gas separation by adsorption processes" Butterworths 1987.
- [8] Valenzula D. P., Meyer A. L., "Adsorption equilibrium data hand book" Prentice Hall 1989.
- [9] Adamson W. A., "Physical chemistry of surfaces" 4th ed. J. Wiley & Sons 1982.
- [10] Kaul B. k., Ind. Eng. Chem. 26. 1987.
- [11] De Boer, J. H., "The dynamic character of adsorption", Clarendon Press Oxford 1953.
- [12] Williams, J. W., & Alberty R. A., "Treatise on physical chemistry" vol II ed. Taylor H.S., & Glasstone S., D. Van Norstrand Co. Princeton N. J. 1651.
- [13] Harkins. D., "The physical chemistry of surface films", Reinhold Publishing Crop. New York 1952.
- [14] Brunauer S., "The adsorption of gases and vapors" vol1. Princeton University Press New Jersey 1945.
- [15] Sowanayuen S. E, & Danner, R. P. AIChE J. 26 (1) 78 1980.
- [16] Hune S. H., & danner R.P., Ind. Eng. Chem. Fund. 24, 1985.
- [17] Prausnitz J. M., Lichtenthaler R. N., & de Azevedo E. G., "Molecular thermodynamics of fluid phase equilibria", Prentice Hall Inc, 1985.
- [18] مرتضی تاجریان، «فرآیند گوگرد زدایی در گاز طبیعی توسط غربال ملکولی» رساله کارشناسی ارشد. دانشگاه صنعتی امیرکبیر ۱۳۷۵.
- [19] محمد مهدی اکبرنژاد، مرتضی تاجریان و حمید مدرس فصلنامه تحقیق - شماره ۲۲ پاییز ۱۳۷۵.
- [20] O'Brien J. A., & Meyers A. L, Ind Eng. chem. 27 (11) 1988.
- [21] Finlayson b. A. "Nonlinear analysis in chemical engineering" Mc Graw Hill 1980.
- [22] Meyers A. L., & Prausnitz j. M. AIChE 11 (1) 1965.
- [23] Marbidelli M. Storti G. & Garr S., Ind. Eng. chem. Fund 27 1980.
- [24] Filason B. A., "The method of weighed residual & variational principle," Academic Press 1972.
- [25] Villadson J. V. & Michelson M.L., "Solution of differential equation model by polynomial approximation" Prentice - Hall 1987.