

$$P = P_k - \frac{P_k - P_e}{L_k} \cdot x \quad (24-4)$$

$$v = -C \left( \frac{P_k - P_e}{L_k} \right)^{1/n} \quad (25-4)$$

نلاحظ من المعادلة (24-4) أن توزع الضغط حسب قانون الارتساح غير الخططي تطابق تماماً مع معادلة توزع الضغط لنفس الجريان عند الجريان المماثل حسب قانون الارتساح الخططي ، لذلك يمكن استخدام نفس التحليل للمعادلات عند الجريان الخططي حيث يمكننا استنتاج ما يلي :

١) إن علاقة الضغط بالمسافة  $\propto$  خطية حيث إن الخط البيرومي هنا يجب أن يكون مستقيماً .

٢) سرعة الارتساح وتدرج الضغط ثابتين ولا يتعلمان بالمسافة  $\propto$  .

٣) إن الإنتاجية  $Q$  ثابتة لاتعلق بالمسافة  $x$ ، ولكن من المعادلين (24-4)، (25-4) نجد أن للإنتاجية  $Q$  وسرعة الارتساح  $v$  نفس العلاقة مع تدرج الضغط ، حيث إن هذه العلاقة مستقرمة ثابتة وهذا يفسر بتحرك ذرات السائل باتظام على طول مسارتها .

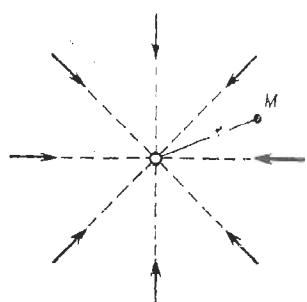
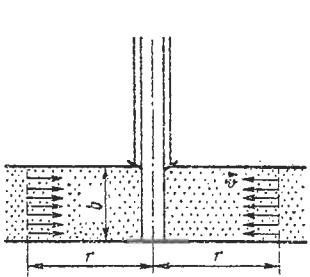
#### ٤-٢- الجريان الدائري الشعاعي :

##### ٤-٢-١- وصفه :

ليكن لدينا طبقة أفقية ذات سماكة ثابتة وامتداد غير محدود ، حفر فيها بئر احترقها بشكل كامل ، بحيث يحيط الطبقة مفتوحة ، مثل هذا البئر سمي بالبئر التام هييدروديناميكيأً . لدى استخراج السائل من هذه الطبقة ، ستتحرك ذراته بخطوط مستقيمة أفقية بشكل شعاعي باتجاه مركز البئر . يسمى مثل هذا الجريان بالجريان الدائري الشعاعي ، حيث سيتم الجريان ضمن مستوى أفقى وسيتشابه هذا الجريان مع الجريانات في المستويات الأفقية الأخرى ، لذلك فلدراسة هذا النوع من الجريانات تكفي دراسة الجريان ضمن مستوى واحد من هذه المستويات الأفقية . والشكل

(4-٩) يمثل المقطع الأفقي للجريان الارتساحي الدائري الشعاعي بينما يمثل

الشكل (٤-١٠) المقطع العمودي له .



شكل (٤-٩) : المقطع الأفقي للجريان  
لجريان الدائري الشعاعي .

إن الضغط وسرعة الارتساح في أية نقطة مثل M في الجريان الدائري الشعاعي المستقر ، يتغلبان فقط ببعد هذه النقطة عن مركز البئر . ومنه يمكن القول إن هذا النوع من الجريانات هو نوع آخر من الجريانات الأحادية .  
إذا كان البئر مخصصاً للمحقن فإن اتجاه الجريان في الشكل (٤-٩) ، (٤-١٠)  
يجب أن يعكس .

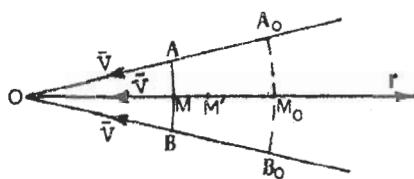
تبقي المعادلات (٤-١) و (٤-٤) في هذا النوع من الجريانات صالحة ولكن بعد التعويض بدلأ عن L بنصف قطر شعاع حركة النقاط مع اعتبار عدم ثبات سطح المقطع العرضي للجريان F في الجريان الدائري الشعاعي .

لنفرض أنه في النقطة O تلتقي جميع المسارات  $B_0 BO, M_0 MO, A_0 AO$   
لجريان الدائري كما في الشكل (٤-١١) ، نرسم المحور الشعاعي r على طول إحدى المسارات باتجاه يعاكس اتجاه حركة ذرات السائل ، أما بقية الرموز فستحفظ بها كما وضحت بالشكليين (٤-٣) ، (٤-٤) وبنفس الطريقة ستحصل على ما يلي :

$$v = \frac{Q}{F} = \frac{K}{\mu} \frac{dP}{dr} \quad (٤-٢٦)$$

وبناء على المعادلة (٤-٢٤) يمكن أن نكتب :

$$v = m \cdot u = -m \frac{dr}{dt} \quad (27-4)$$



شكل (٤-١) : جزء من الجريان الدائري الشعاعي

حيث إن :  $r = OM$ ,  $r + dr = OM'$

أما سطح الارشاح  $F$  هنا فيتمثل بالسطح الجانبي للأسطوانة ذات نصف القطر  $r$   
والارتفاع  $b$  (سماكة الطبقة) :

$$F = 2\pi r b \quad (28-4)$$

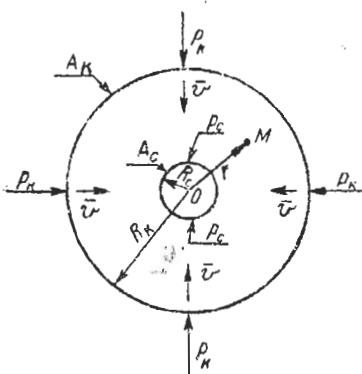
أما إذا اقتصرنا على نصف القطر  $AO$  ،  $BO$  فإن سطح الارشاح  $F$  سيكون مساوياً لجزء من السطح الجانبي للأسطوانة .

#### ٤-٢-٢- الجريان الدائري الشعاعي حسب قانون الارشاح الخطى :

ليكن لدينا بئر تام هيدروديناميكياً ، حفر في مركز الطبقة الأفقية الدائرية ذات "السماكة"  $b$  . لنبحث الآن الجريان الدائري للسائل غير القابل للانضغاط عند نظام دفع الماء ، ولنعتبر أن السائل يجري من الطبقة المתחاسنة إلى البئر حسب قانون الارشاح الخطى ، يوضح الشكل (٤-١٢) ، المسقط الأفقي للجريان الدائري الشعاعي ، حيث إن  $A_k$  المقطع الأفقي للبئر ذي نصف القطر  $R_k$  ، بينما  $A_R$  فيمثل المقطع الأفقي لكونتور التغذية ذي نصف القطر  $R_R$  .

قبل البدء في الإنتاج يكون الضغط المصغر في الطبقة ككل متساوياً ويسمى  $P_k^*$  . وللبدء في الإنتاج لابد من تخفيض الضغط الطبقي في المنطقة القاعية ، على اعتبار أن الضغط على الكونتور لم يتغير وبقي ثابتاً ومساوياً  $P_R^*$  . إن الضغط الطبقي المصغر في

المنطقة القاعية  $P^*$  يسمى بضغط القاع الديناميكي المصغر .



شكل ( ١٢-٤ ) : المقطع الأفقي للطبقة والبئر التام هيدروديناميكيًّا لدى اخريان الناتري الشعاعي وهكذا فإن الجريان في الطبقة سيتم على حساب فاقد الضغط  $P^* - P_K$  . وباعتبار تغذية الطبقة دائمة فإنه لدى انخفاض الضغط  $P^*$  سوف يعرض هذا الضغط من جديد وبالتالي سيقى ثابتاً . وإذا اعتبرنا أن المقاطع  $A_K$  ،  $A_c$  تمثل مقاطع الحد السفلي للطبقة ( الغطاء السفلي ) فإن الضغوط عند هذه المقاطع ستكون  $P_K$  ،  $P_c$  ،  $P^*$  ، ومن الواضح عندئذ أن :

$$P_K - P^* = P_K - P_c = \Delta P \quad ( ٢٩-٤ )$$

لذلك تكفي دراسة هذا النوع من الجريان في مستوى واحد فقط . وعليينا تعين كل من الإنتاجية والضغط وتدرج الضغط وسرعة الارتشاح وقانون حركة ذرات السائل على طول مساراتها ، والضغط الوسطي في الفراغات المسامية .

اعتماداً على قانون الارتشاح الخططي ( ٤-٢٦ ) والمعادلة ( ٤-٢٨ ) سوف نحصل على :

$$dP = \frac{Q \cdot \mu}{2 \pi b K} \frac{dr}{r} \quad ( ٣٠-٤ )$$

حيث إن :  $P$  - الضغط في النقطة  $M$  ذات البعد  $r$  عن مركز البئر .  
 $Q$  - إنتاجية البئر الثابتة .

للحصول على معادلة الضغط نقوم بتكامل المعادلة (٤ - ٣٠) عند المجالات

التالية  $[P, P_K]$  ، فنحصل على :

$$P = P_K - \frac{Q \cdot \mu}{2\pi b K} \ln \frac{R_K}{r} \quad (4-31)$$

أما لتعيين إنتاجية البئر نكامل المعادلة (٤ - ٣٠) عند حدود معروفة

فنحصل على :  $[R_c, R_K] ، [P_c, P_K]$

$$Q = \frac{2\pi K (P_K - P_c) \cdot b}{\mu \ln \frac{R_K}{R_c}} \quad (4-32)$$

تدعى هذه المعادلة باسم الباحث الذي حصل عليها (ديوببي).

لنعرض قيمة  $Q$  الم الحصول عليها بالمعادلة السابقة في المعادلات (٤ - ٣٠)، (٤ - ٣١)،

(٤ - ٢٦) فنحصل على كل من تدرج الضغط والضغط وسرعة الارتساخ في أية

نقطة من نقاط المستوى المدروس :

$$\frac{dP}{dr} = \frac{P_K - P_c}{\mu \ln \frac{R_K}{R_c}} \frac{1}{r} \quad (4-33)$$

$$P = P_K - \frac{(P_K - P_c)}{\mu \ln \frac{R_K}{R_c}} \ln \frac{R_K}{r} \quad (4-34)$$

أو يمكن كتابة معادلة الضغط على النحو التالي بعد تغيير حدود التكامل :

$$P = P_c + \frac{P_K - P_c}{\mu \ln \frac{R_K}{R_c}} \ln \frac{r}{R_c} \quad (4-35)$$

$$v = \frac{K (P_K - P_c)}{\mu \ln \frac{R_K}{R_c}} \frac{1}{r} \quad (4-36)$$

ومن المعادلة (٤ - ٢٧) يمكن الحصول على قانون حركة ذرات السائل ضمن

المستوى الأفقي :

$$dt = - \frac{m}{v} dr$$

نعرض قيمة  $v$  من المعادلة (٤-٣٦) ثم نكامل ضمن الحدود [٠،  $t$ ] :

[ $R_e, r$ ] فنحصل على المعادلة التالية :

$$t = \frac{m \cdot \mu / n}{K(P_K - P_e)} \frac{\frac{R_K}{R_e} - \frac{R_e^2 - r^2}{2}}{= \frac{\pi m b (R_K^2 - r^2)}{Q}} \quad (4-37)$$

حيث إن :  $R_e$  - الموضع الأولي للذرة السائل عند الزمن  $t = 0$  ،  
 $r$  - موضع الذرة عند الزمن  $t$

وللحصول على الزمن اللازم لإنتاج كل السائل الموجود في الطبقة  $T$  نعرض  
 المعادلة (٤-٣٧) بدلاً من  $R_e$  بـ  $R_K$  ، وبدلاً من  $r$  بـ  $R_e$  فنحصل على :

$$T = \frac{\pi m b (R_K^2 - R_e^2)}{Q} \quad (4-38)$$

لحساب الضغط الوسطي في الفراغات المسامية للطبقة :

$$P = \frac{1}{V_p} \int_{V_p} P dV_p \quad (4-39)$$

حيث إن :

$$V_p = \pi (R_K^2 - R_e^2) b m$$

$$= \pi (r^2 - R_e^2) b m$$

وبتعويض قيمة  $P$  من المعادلة (٤-٣٤) والقيم السابقة في المعادلة (٤-٣٩) ،

ويجرأ التكامل عند الحدود [ $R_e \rightarrow R_K$ ] مع الأخذ بعين الاعتبار أن  $R_e \ll R_K$

نحصل على المعادلة التالية :

$$\hat{P} = P_K - \frac{P_K - P_e}{2 \ln \frac{R_K}{R_e}} \quad (4-40)$$

إن المعادلات التي حصلنا عليها تصف الجريان الدائري الشعاعي للسائل غير  
 القابل للانضغاط في الطبقات المجاورة . ستقوم بتحليل هذه المعادلات ، وقبل كل  
 شيء وإنما قد استخدمنا فرق الضغط في كل المعادلات فيمكن أن تستخدم القيم

المطلقة للضغط بدلاً من المصغرة وذلك حسب المعادلة (٤-٢٩) ولدي تحليل هذه المعادلات تم التوصل إلى الاستنتاجات التالية :

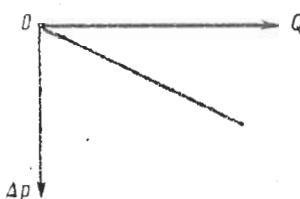
١) إن إنتاجية البئر حسب معادلة ديوبي (٤-٣٢)، ترتبط خطياً مع فرق الضغط  $\Delta P = P_k - P_c$  وهي ثابتة خلال السطوح الأسطوانية الموازية لجدار البئر الأسطواني أي أنها لا تتعلق بالبعد  $r$ .

تسمى علاقة الإنتاجية بفرق الضغط بالدليل البياني . وستكون هذه العلاقة حسب المعادلة (٤-٣٢) خطية وبالتالي سيكون الدليل البياني عبارة عن خط مستقيم (الشكل ٤-١٣) . أما نسبة الإنتاجية إلى فرق الضغط فيدعى معامل إنتاجية البئر  $N$  وبحسب من المعادلة (٤-٣٢) :

$$N = \frac{Q}{\Delta P} = \frac{2\pi K b}{\mu / n \frac{R_k}{R_c}} \quad (4-4)$$

أما وحدة قياس معامل الإنتاجية  $N$  هي :

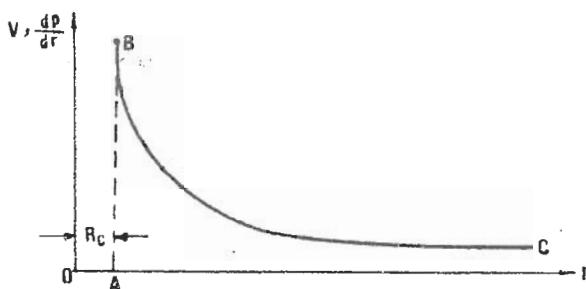
$$[N] = \frac{m^3 / S}{Pa} = \frac{m^4 S}{kg}$$



شكل (٤-١٣) : الدليل البياني للحريران الدافري الشعاعي  
للسائل غير القابل للانضغاط

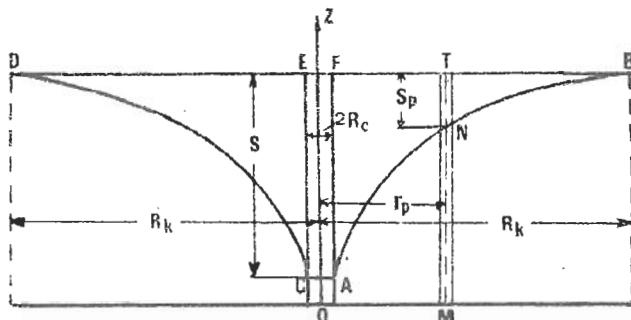
٢) من الملاحظ في المعادلين (٤-٣٣) ، (٤-٣٦) أن تدرج الضغط  $\frac{dP}{dr}$  وسرعة

الارتساح  $v$  في نقطة مامن الطبقة يتناسبان عكساً مع بعد هذه النقطة عن مركز البئر  $r$  وهذه العلاقة ممثلة في الشكل رقم (٤-١٤) ، وهي عبارة عن قطع زائد.



شكل (٤-١٤) علاقة سرعة الارتساح وتدرج الضغط بالبعض عن مركز البئر  
نلاحظ من المنحني أن تدرج الضغط وسرعة الارتساح تزدادان بشكل سريع  
ويصلان إلى القيمة العظمى عند جدران البئر ، حيث إن المسقى المتقطع العمودي يمثل  
جدران البئر . وأن علاقة سرعة الارتساح بالمسافة  $r$  تتطابق مع العلاقة المبسطة الممثلة  
المعادلتين (٤-٢٦) ، (٤-٢٨) .

(٣) من المعادلتين (٤-٣٤) ، (٤-٣٥) نلاحظ أن للضغط علاقة لوغاريمية مع  
بعد النقطة المدروسة عن مركز البئر  $r$  . لرسم هذه العلاقة نقوم بوضع محور الضغط والإحداثية  
على محور البئر ؛ ثم نرسم هذه العلاقة فتأخذ الشكلين الممثلين بالخطوط  $AB$  ،  $CD$  ،  $AB$  ،  $CD$   
(الشكل ٤-١٥) وإدارة أحدهما حول محور البئر سيتشكل قمع يدعى قمع انخفاض الضغط .



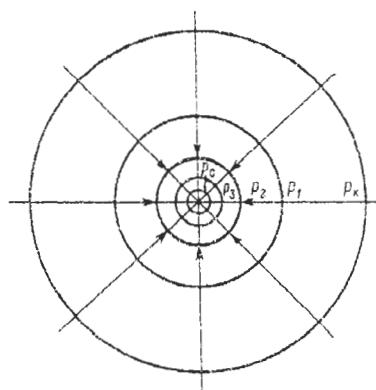
شكل (٤-١٥) منحني توزع الضغط في الجريان الدائري الشعاعي

لابد من الإشارة إلى أن منحني توزع الضغط لا ينتمي الخط الأفقي DB في النقطة  $R_K = r$  ولكن يقطعه بزاوية ميل ما . وأن سرعة انخفاض الضغط تزداد بسرعة كلما اقتربنا من جدران البئر ، وذلك حسب القانون اللوغاريتمي للتوزيع الضغطي . لذلك فإن مؤشرات المنطقة القرية من البئر هي التي تؤثر بشكل كبير على إنتاجيته .

يمكن رسم مجموعة خطوط الإيزوبار للجريان الدائري الشعاعي بناء على إحداثي المعادلين (٤-٣٤) ، (٣٥-٤) ، حيث سيتساوى الضغط الطبيعي في النقاط التي تبعد مسافة واحدة عن مركز البئر ، أي عندما يكون  $r = \text{const}$  ، أو حسب العلاقة  $r^2 = x^2 + y^2$  ، وهي معادلة دائرة ، أي أن خطوط الإيزوبار شكلًا دائريًا مرکزها محور البئر . ومن الملاحظ أن خطوط الإيزوبار هذه ستعتمد مع مسارات حركة ذرات السائل ، وهذا ما يوضحه الشكل (٤-١٦) وإذا اعتبرنا أن :

$$P_K - P_1 = P_1 - P_2 = P_2 - P_3 = \text{const}$$

فإن المسافة ما بين خطوط الإيزوبار ستتناقص باتجاه مركز البئر ، ودرجة التناقص ستزداد تدريجياً وسيكون التناقص كبيراً جداً في المنطقة القرية من البئر . كذلك فإن الخطوط الأفقية EF ، CA في الشكل (٤-١٥) تمثل المستوى статيكى والديناميكى للسائل في البئر .



شكل (٤-١٦) الحقل الهيدروديناميكي للجريان الدائري الشعاعي

سنقوم بإجراء بعض التغييرات في المعادلات السابقة مع الأخذ بعين الاعتبار ما يلي :

$$P_K = \gamma H_K, P_c = \gamma H_c \quad (42-4)$$

ومنه :

$$P_K - P_c = P_K^* - P_c^* = \gamma (H_K - H_c) = \gamma S \quad (43-4)$$

حيث إن :  $H_K$  - ارتفاع مستوى السائل عند كونتور التغذية ،  $H_c$  - ارتفاع مستوى السائل في البئر ،  $\gamma$  - الوزن النوعي للسائل ،  $S$  - الفرق بين ارتفاع السائل عند كونتور التغذية وفي البئر .

إذا كان عمل البئر ميكانيكياً (يعمل بواسطة المضخة الغاطسة) والسائل متاحانساً أي  $\gamma = \text{const}$  عندئذ يفهم من  $H_K$  ،  $H_c$  - ارتفاع مستوى السائل статистيكي والديناميكي الفعال عند قاع البئر ، أما  $S$  فتمثل الخفاض المستوى الديناميكي الفعال عن المستوى статистيكي . ويقاس كل من  $P_K$  ،  $P_c$  بجهاز الأمبيراد (جهاز لقياس الضغط في البئر) ، ومن المعادلات (4-4) ، (43-4) يمكن حساب  $H_K$  ،  $H_c$  بعد معرفة  $\gamma$  .

ولحساب الإنتاجية باستخدام هذه المفاهيم نقوم بتعويض قيم الضغط من المعادلة

(4-4) في معادلة الإنتاجية (32-4) فتحصل على مايلي :

$$Q = \frac{2\pi b K \gamma (H_K - H_c)}{\mu / n \frac{R_K}{R_c}} = \frac{2\pi b K \gamma S}{\mu \rho n \frac{R_K}{R_c}} \quad (44-4)$$

ومنه نلاحظ أن الإنتاجية تتناسب طرداً ، إما مع فرق الضغط أو الخفاض مستوى السائل عن المستوى статистيكي  $S$  .

إذا حفر بئر للمراقبة MT (الشكل ٤-١٥) بحيث يبعد مسافة  $z$  عن بئر الإنتاج ، في استخدام المعادلة (4-4) يمكن الحصول على المعادلة التالية :

$$\frac{P_k - P_p}{P_k - P_e} = \frac{S_p}{S} = \frac{\frac{r_p}{r_n} \frac{R_k}{R_e}}{\frac{r_n}{r_p} \frac{R_k}{R_e}} \quad (45-4)$$

حيث إن  $S_p = T N$  - انخفاض مستوى السائل في بئر المراقبة عن المستوى الستاتيكي هو ناتج عن عمل بئر الإنتاج .

ملاحظة:

عندما تكون أبعاد المكمن كبيرة أي  $R_k \gg r_p$  ، عندئذ يمكن إهمال  $R_e$  وبالتالي تصبح علاقة ديوبي على النحو التالي :

$$Q = \frac{2\pi b K (P_k - P_p)}{\mu r_p^n R_k} \quad (46-4)$$

أي أن انخفاض الضغط سيصبح تابعاً لـ "وغاريتميًّا" بعد كونتور التغذية عن البئر التامة هيدروديناميكياً .

**٤-٣- الجريان الدائري الشعاعي حسب قانون الارتشاح غير الخططي :**  
إن قانون الارتشاح غير الخططي عند شروط الجريان الدائري (الشكل ١١-٤) سيكون على الشكل التالي :

$$v = \frac{Q}{F} = C \left( - \frac{dP}{dr} \right)^{1/n} \quad 1 \leq n \leq 2 \quad (47-4)$$

حيث إن  $C$  ،  $n$  - قيم ثابتة وإن  $F$  يعين بالمعادلة (٤-٢٨) وتستخدم نفس الطريقة من أجل دراسة الجريان الدائري الشعاعي أثناء الارتشاح غير الخططي .  
من المعادلة السابقة يمكن أن نكتب :

$$dP = - \left( \frac{Q}{2\pi b c} \right)^n \frac{dr}{r^n} \quad (48-4)$$

نكمال هذه المعادلة عند الحدود  $[P \rightarrow P_k]$  ،  $[r \rightarrow R_k]$  فنحصل على علاقة حساب الضغط :

$$P = P_k - \left( \frac{Q}{2\pi b c} \right)^n \cdot \frac{1}{n-1} \left( \frac{1}{r^{n-1}} - \frac{1}{R_k^{n-1}} \right) \quad (49-4)$$